

# プラズマ波動検討ノート

変態 plasman

2024年2月18日

# 目次

|                                  |           |
|----------------------------------|-----------|
| <b>第 1 章 電磁波について</b>             | <b>4</b>  |
| 1.1 はじめに                         | 4         |
| 1.1.1 波動方程式の解                    | 10        |
| 1.2 磁場に関する波動方程式の導出               | 10        |
| 1.3 静電波の場合                       | 11        |
| <b>第 2 章 電磁波のエネルギーについて</b>       | <b>13</b> |
| 2.1 エネルギー収支                      | 13        |
| 2.2 プラズマ加熱基礎論の式を導く               | 13        |
| 2.3 電流密度ベクトルについて検討               | 24        |
| 2.4 運動エネルギーの時間変化                 | 24        |
| 2.4.1 誘電率テンソルを用いて変形してみる          | 26        |
| 2.5 エネルギーとポインティングベクトルについて考える     | 28        |
| <b>第 3 章 電磁波の運動量について</b>         | <b>30</b> |
| 3.1 運動量収支                        | 30        |
| 3.2 プラズマ加熱基礎論の式を導く。              | 31        |
| 3.3 電流密度ベクトルについて検討               | 52        |
| 3.4 運動量の時間変化                     | 53        |
| <b>第 4 章 冷たいプラズマの波動</b>          | <b>60</b> |
| 4.1 分散式の導出                       | 60        |
| 4.2 無磁場のときの波動                    | 66        |
| 4.3 $\theta = 0$ 又は $\pi$ のときの波動 | 67        |
| 4.3.1 $S \pm D$ について             | 68        |
| 4.3.2 アルベン領域について                 | 69        |
| 4.4 $\theta = \pm\pi/2$ のときの波動   | 69        |
| 4.4.1 アルベン波領域について                | 71        |
| 4.4.2 偏波について考える。                 | 74        |
| 4.5 $N \cos \theta$ が既知だった場合について | 76        |
| 4.6 $S - P$ の計算                  | 80        |
| 4.7 移動度テンソルの導出                   | 80        |
| 4.8 数値計算のための変形                   | 81        |
| 4.9 静電波について                      | 82        |
| 4.10 周波数が非常に大きい場合                | 82        |
| 4.11 周波数が非常に小さい場合                | 84        |

|              |  |            |
|--------------|--|------------|
| 4.11.1       | 外部磁場がない場合  | 84         |
| <b>第 5 章</b> | <b>アルペン波について</b>   | <b>85</b>  |
| 5.1          | $\theta = 0$ 又は $\pi$ のときの波動   | 86         |
| 5.1.1        | $S \pm D$ について   | 87         |
| 5.1.2        | アルペン領域について   | 88         |
| 5.2          | $\theta = \pm\pi/2$ のときの波動   | 89         |
| 5.2.1        | アルペン波領域について  | 91         |
| <b>第 6 章</b> | <b>異なる媒質を伝搬する波について</b>   | <b>92</b>  |
| 6.1          | プラズマにおける境界条件   | 92         |
| 6.1.1        | 入射波、反射波、透過波の関係を求める。  | 92         |
| 6.1.2        | 反射角、透過角を用いなくて、反射波、透過波を表してみる。   | 101        |
| 6.2          | 外部磁場の向きが境界面と平行の場合  | 102        |
| 6.3          | 反射係数、透過係数を求める  | 102        |
| <b>第 7 章</b> | <b>波束について</b>  | <b>110</b> |
| 7.1          | 波束を求める   | 110        |
| <b>第 8 章</b> | <b>荷電粒子の運動</b>   | <b>112</b> |
| <b>第 9 章</b> | <b>数学的検討</b>   | <b>116</b> |
| 9.1          | 周期関数の時間平均  | 116        |
| 9.1.1        | 複数の波がある場合  | 120        |
| 9.2          | $\{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \times \{\nabla \times \mathbf{C}(\mathbf{r})\} - \mathbf{C}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\}$ について | 121        |
| 9.3          | $\{\nabla \otimes \mathbf{B}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\}$ の複素共役との和について   | 125        |
| 9.4          | $\mathbf{A}(\mathbf{B} \cdot \mathbf{C}) = \mathbf{B} \cdot (\mathbf{C} \otimes \mathbf{A})$ について  | 126        |
| 9.5          | 複素関数の微分について  | 126        |
| 9.6          | 回転行列について   | 133        |
| 9.6.1        | ポアンカレ球への適用   | 134        |
| 9.6.2        | 基準点の変更   | 138        |
| 9.6.3        | 球座標系との関係   | 138        |
| 9.6.4        | 波数ベクトルと磁場ベクトルから座標系を定義する。   | 140        |
| 9.7          | テンソルとベクトルとの積の発散  | 148        |
| 9.8          | テンソルとベクトルとの積の回転  | 149        |

# 第1章 電磁波について

## 1.1 はじめに

マクスウェル方程式は、

$$\nabla \times \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.1)$$

$$\nabla \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.2)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\frac{1}{\epsilon_0} \int \nabla \cdot \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) dt \quad (1.3)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = 0 \quad (1.4)$$

である。ここで、 $\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)$ 、 $\mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)$ 、 $\mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)$ 、 $t$ 、 $\rho_g$ 、 $\epsilon_0$ 、 $\mu_0$  は、それぞれ電磁波の電場ベクトル、磁束密度ベクトル、荷電粒子  $s$  による電流、荷電粒子  $s$  の電荷密度、時間、真空中の誘電率、真空中の透磁率であり、 $\sum_s$  は、全荷電粒子について電流の和を取ることを意味している。添え字の "g" は general からとっている。

なお、(1.3) 式はもともと

$$\nabla \cdot \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = \frac{\rho_g(\mathbf{r}, t)}{\epsilon_0} \quad (1.5)$$

であるが、電荷保存の関係、

$$\frac{\partial \rho_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \nabla \cdot \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) = 0 \quad (1.6)$$

を用いると、(1.3) 式となる。

1.1.0.0.1 波動方程式を求める マクスウェル方程式の2式、

$$\nabla \times \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.7)$$

$$\nabla \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.8)$$

に左から回転を取って、互いの式を代入する。波動の波長や周期に対して導電率の変化は非常に小さいと仮定を用いる。電場については、

$$\nabla \times \nabla \times \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\frac{\partial \nabla \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.9)$$

$$= -\mu_0 \frac{\partial \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t^2} \quad (1.10)$$

ベクトル公式

$$\nabla \times \nabla \times \mathbf{a} = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{a}) - \nabla^2 \mathbf{a} \quad (1.11)$$

を用いて、電場の波動方程式の形に表すと、

$$\nabla^2 \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \frac{\partial \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t^2} - \nabla(\nabla \cdot \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)) = 0 \quad (1.12)$$

**1.1.0.0.2 複素電場の表現** ここでは、電磁波が角周波数  $\omega$ 、 $Z$  方向のみに伝播する波数  $k$  の平面波であるとし（ただし、 $\omega$ 、 $k$  は複素数である）、電場ベクトルの  $X$  成分、 $Y$  成分、 $Z$  成分を、

$$\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = \begin{pmatrix} E_{gX}(\mathbf{r}, t) \\ E_{gY}(\mathbf{r}, t) \\ E_{gZ}(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \Re[E_{X0} \exp\{i(kZ - \omega t)\}] \\ \Re[E_{Y0} \exp\{i(kZ - \omega t)\}] \\ \Re[E_{Z0} \exp\{i(kZ - \omega t)\}] \end{pmatrix} \quad (1.13)$$

とする。

**1.1.0.0.3 導電率を含めた波数を求める** 電場が波動であるとするし、下のように複素数の考え方を導入する。

$$\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = \frac{1}{2}(\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)) \quad (1.14)$$

$$\mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) = \frac{1}{2}(\mathbf{J}(\mathbf{r}, t) + \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t)) \quad (1.15)$$

とすると、波動方程式 (1.12) は、

$$\begin{aligned} -k^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + i\mu_0 \omega \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + (\mathbf{k} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k} \\ - k^{*2} \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) - i\mu_0 \omega^* \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^{*2} \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) + (\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k}^* = 0 \end{aligned} \quad (1.16)$$

分けると、

$$-k^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + i\mu_0 \omega \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + (\mathbf{k} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k} = 0 \quad (1.17)$$

$$-k^{*2} \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) - i\mu_0 \omega^* \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^{*2} \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) + (\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k}^* = 0 \quad (1.18)$$

電流密度ベクトルを導電率テンソルと電場ベクトルとで表せる場合、すなわち、

$$\begin{cases} \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) = \boldsymbol{\sigma}_1 \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) = \boldsymbol{\sigma}_2 \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (1.19)$$

と表すことができる場合、 $XYZ$  座標系で、

$$(-k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2) \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} + i\mu_0 \omega \begin{pmatrix} \sigma_{1XX} & \sigma_{1XY} & \sigma_{1XZ} \\ \sigma_{1YX} & \sigma_{1YY} & \sigma_{1YZ} \\ \sigma_{1ZX} & \sigma_{1ZY} & \sigma_{1ZZ} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -k^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (1.20)$$

$$\begin{pmatrix} -k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{1XX} & i\mu_0 \omega \sigma_{1XY} & i\mu_0 \omega \sigma_{1XZ} \\ i\mu_0 \omega \sigma_{1YX} & -k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{1YY} & i\mu_0 \omega \sigma_{1YZ} \\ i\mu_0 \omega \sigma_{1ZX} & i\mu_0 \omega \sigma_{1ZY} & \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{1ZZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X(\mathbf{r}, t) \\ E_Y(\mathbf{r}, t) \\ E_Z(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (1.21)$$

同様に、

$$\begin{pmatrix} -k^{*2} + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^{*2} - i\mu_0 \omega^* \sigma_{2XX} & -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2XY} & -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2XZ} \\ -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2YX} & -k^{*2} + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^{*2} - i\mu_0 \omega^* \sigma_{2YY} & -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2YZ} \\ -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2ZX} & -i\mu_0 \omega^* \sigma_{2ZY} & \mu_0 \varepsilon_0 \omega^{*2} - i\mu_0 \omega^* \sigma_{2ZZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X^*(\mathbf{r}, t) \\ E_Y^*(\mathbf{r}, t) \\ E_Z^*(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (1.22)$$

なお、 $\boldsymbol{\sigma}$  の性質が分かっていないため、 $\boldsymbol{\sigma}_1$ 、 $\boldsymbol{\sigma}_2$  のように互いに関係ないと仮定した。

1.1.0.0.4 誘電率テンソル 電束密度ベクトル  $\mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t)$  を、

$$\frac{\partial \mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) + \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.23)$$

となるよう定義する。そうすると、マクスウェル方程式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\ \nabla \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \frac{\partial \mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\ \nabla \cdot \mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t) = 0 \\ \nabla \cdot \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = 0 \end{cases} \quad (1.24)$$

となる。電束密度ベクトル  $\mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t)$  と電場ベクトル  $\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)$  との関係をテンソル  $\mathbf{K}$  を用いて、

$$\mathbf{D}_g(\mathbf{r}, t) = \varepsilon_0 \mathbf{K} \cdot \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \quad (1.25)$$

表すことができるとする。このテンソル  $\mathbf{K}$  を誘電率テンソルという。

$\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)$ ,  $\mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)$  が  $\exp\{i(kZ - \omega t)\}$  の波動であるとする、(1.23) 式から、

$$\boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}, \omega) = -i\omega\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \quad (1.26)$$

の関係が得られる。

1.1.0.0.5 磁場の表現 磁束密度ベクトル  $\mathbf{B}$  の磁場ベクトルを求める。(1.1) 式から出発する。

$$i\mathbf{k} \times \mathbf{E} = i\omega\mathbf{B} \quad (1.27)$$

$$\mathbf{B} = \frac{\mathbf{k}}{\omega} \times \mathbf{E} \quad (1.28)$$

すなわち、

$$\mathbf{B} = \frac{1}{\omega} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_X & \mathbf{e}_Y & \mathbf{e}_Z \\ 0 & 0 & k \\ E_X & E_Y & E_Z \end{vmatrix} \quad (1.29)$$

$$= \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} -kE_Y \\ kE_X \\ 0 \end{pmatrix} \quad (1.30)$$

$$= \frac{k}{\omega} \begin{pmatrix} -E_{Y0} \exp\{i(kZ - \omega t)\} \\ E_{X0} \exp\{i(kZ - \omega t)\} \\ 0 \end{pmatrix} \quad (1.31)$$

同様に、

$$\mathbf{B}^* = \frac{1}{\omega^*} \begin{pmatrix} -k^* E_Y^* \\ k^* E_X^* \\ 0 \end{pmatrix} \quad (1.32)$$

$$= \frac{k^*}{\omega^*} \begin{pmatrix} -E_{Y0}^* \exp\{-i(k^*Z - \omega^*t)\} \\ E_{X0}^* \exp\{-i(k^*Z - \omega^*t)\} \\ 0 \end{pmatrix} \quad (1.33)$$

逆に、電場ベクトルを磁場ベクトルで表すと、

$$\mathbf{E} = \frac{\omega}{k} \begin{pmatrix} B_{Y0} \exp\{i(kZ - \omega t)\} \\ -B_{X0} \exp\{i(kZ - \omega t)\} \\ \dots \end{pmatrix} \quad (1.34)$$

**1.1.0.0.6 導電率がスカラーの場合** 電流密度ベクトルが導電率を用いて表すことができ、さらに導電率がスカラーの場合は、磁場についての波動方程式も導かれる。左から回転を取って、互いの式を代入する。導電率は空間的に一様 ( $\nabla\sigma = 0$ ) とする。

$$\nabla \times \nabla \times \mathbf{B}_g = \mu_0 \nabla \times (\sigma \mathbf{E}_g) + \mu_0 \varepsilon_0 \cdot \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}_g}{\partial t} \quad (1.35)$$

$$= \mu_0 (\nabla \sigma \times \mathbf{E}_g + \sigma \nabla \times \mathbf{E}_g) + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}_g}{\partial t} \quad (1.36)$$

$$= \mu_0 \sigma \nabla \times \mathbf{E}_g + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}_g}{\partial t} \quad (1.37)$$

$$= \mu_0 \sigma \left( -\frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t} \right) + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left( -\frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t} \right) \quad (1.38)$$

$$= -\mu_0 \sigma \frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t} - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{B}_g}{\partial t^2} \quad (1.39)$$

電場の波動方程式とセットにして、

$$\nabla^2 \mathbf{E}_g - \mu_0 \sigma \frac{\partial \mathbf{E}_g}{\partial t} - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}_g}{\partial t^2} = \nabla (\nabla \cdot \mathbf{E}_g) \quad (1.40)$$

$$\nabla^2 \mathbf{B}_g - \mu_0 \sigma \frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t} - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{B}_g}{\partial t^2} = \mathbf{0} \quad (1.41)$$

$\mathbf{E}_g, \mathbf{B}_g$  が波数  $k$ , 周波数  $\omega$  の波動であるとする。磁場に関する波動方程式において磁場がゼロでない条件は、

$$-k^2 + i\mu_0 \sigma \omega + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 = 0 \quad (1.42)$$

電場に関する波動方程式に代入すると、

$$\nabla (\nabla \cdot \mathbf{E}) = \mathbf{0} \quad (1.43)$$

でないといけない。恒等的に成り立つためには、

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 0 \quad (1.44)$$

したがって、電場の向きは波数ベクトルの向きと直交する。

ただし、磁場がゼロである場合は、 $\nabla \cdot \mathbf{E} = 0$  である必要はない。

$k = k_r + ik_i$  とすると、 $k^2 = k_r^2 - k_i^2 + 2ik_r k_i$  であるから、

$$\begin{cases} k_r^2 - k_i^2 = \omega^2 \mu_0 \varepsilon_0 \\ 2k_r k_i = \omega \mu_0 \sigma \end{cases} \quad (1.45)$$

である。

ところで、 $\sigma$  が  $k$  の関数でない場合上式をを解くことができる。 $k_r \neq 0$  ならば、第2式を変形したもの

$$k_i = \omega \mu_0 \sigma / (2k_r) \quad (1.46)$$

を第1式に代入。

$$k_r^2 - (\omega\mu_0\sigma)^2/(4k_r^2) = \omega^2\mu_0\varepsilon_0 \quad (1.47)$$

$$k_r^4 - \omega^2\mu_0\varepsilon_0 k_r^2 - (\omega\mu_0\sigma)^2/4 = 0 \quad (1.48)$$

2次方程式を解いて、

$$k_r^2 = \frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0 \pm \sqrt{\omega^4\mu_0^2\varepsilon_0^2 + \omega^2\mu_0^2\sigma^2}}{2} \quad (1.49)$$

$$= \frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2} \left\{ 1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}} \right\} \quad (1.50)$$

$\omega > 0, \mu_0 > 0, \varepsilon_0 > 0$  であるとして、

$$k_r = \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.51)$$

$$k_i = \frac{\omega\mu_0\sigma}{2k_r} \quad (1.52)$$

$$= \frac{\omega\mu_0\sigma}{2} \frac{1}{\pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}}} \quad (1.53)$$

$$= \frac{\omega\mu_0\sigma}{2} \frac{1}{\pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \frac{\sqrt{1 \mp \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}}}{\sqrt{1 \mp \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}}}} \quad (1.54)$$

$$= \frac{\omega\mu_0\sigma}{2} \frac{\sqrt{1 \mp \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}}}{\pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} i \frac{\sigma}{\omega\varepsilon_0}} \quad (1.55)$$

$$= \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{-1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.56)$$

まとめると、

$$k_r = \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.57)$$

$$k_i = \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{-1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.58)$$

ただし、 $k_r, k_i$  は実数としたいため、ルート内を正に制限すると、

$$k_r = \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.59)$$

$$k_i = \pm \sqrt{\frac{\omega^2\mu_0\varepsilon_0}{2}} \sqrt{-1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2\varepsilon_0^2}}} \quad (1.60)$$



従って、導電率も含めた波数は、

$$k = \pm \omega \sqrt{\frac{\mu_0 \varepsilon_0}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2}}} + i \sqrt{-1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2}}} \right\} \quad (1.61)$$

屈折率で表すと、

$$N = \frac{kc}{\omega} = \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2}}} + i \sqrt{-1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2}}} \right\} \quad (1.62)$$

導電率が非常に小さい場合、 $\frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2} \ll 1$  は、

$$N \approx \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \left(1 + \frac{\sigma^2}{2\omega^2 \varepsilon_0^2}\right)} + i \sqrt{-1 + \left(1 + \frac{\sigma^2}{2\omega^2 \varepsilon_0^2}\right)} \right\} \quad (1.63)$$

$$\approx \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{2 + \frac{\sigma^2}{2\omega^2 \varepsilon_0^2}} + i \sqrt{\frac{\sigma^2}{2\omega^2 \varepsilon_0^2}} \right\} \quad (1.64)$$

$$\approx \pm \left(1 + i \frac{\sigma}{2\omega \varepsilon_0}\right) \quad (1.65)$$

導電率が0の時は、

$$N = \pm 1 \quad (1.66)$$

非常に大きな導電率  $\frac{\sigma^2}{\omega^2 \varepsilon_0^2} \gg 1$  の場合は、

$$N = \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0} \sqrt{1 + \frac{\omega^2 \varepsilon_0^2}{\sigma^2}}} + i \sqrt{-1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0} \sqrt{1 + \frac{\omega^2 \varepsilon_0^2}{\sigma^2}}} \right\} \quad (1.67)$$

$$\approx \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0} \left(1 + \frac{1}{2} \frac{\omega^2 \varepsilon_0^2}{\sigma^2}\right)} + i \sqrt{-1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0} \left(1 + \frac{1}{2} \frac{\omega^2 \varepsilon_0^2}{\sigma^2}\right)} \right\} \quad (1.68)$$

$$\approx \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0}} + i \sqrt{-1 + \frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0}} \right\} \quad (1.69)$$

$$\approx \pm \sqrt{\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{\frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0}} + i \sqrt{\frac{\sigma}{\omega \varepsilon_0}} \right\} \quad (1.70)$$

$$\approx \pm \sqrt{\frac{\sigma}{2\omega \varepsilon_0}} (1 + i) \quad (1.71)$$

### 1.1.1 波動方程式の解

$\sigma$  が  $k$  の関数でない場合、 $k$  に関する二次方程式の解の公式を利用して、波動方程式を解くことができる。

$$\begin{vmatrix} -k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{XX} & i\mu_0 \omega \sigma_{XY} & i\mu_0 \omega \sigma_{XZ} \\ i\mu_0 \omega \sigma_{YX} & -k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{YY} & i\mu_0 \omega \sigma_{YZ} \\ i\mu_0 \omega \sigma_{ZX} & i\mu_0 \omega \sigma_{ZY} & \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{ZZ} \end{vmatrix} \quad (1.72)$$

$$= (-k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{XX})(-k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{YY})(\mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{ZZ}) \quad (1.73)$$

$$-(-k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{XX})(i\mu_0 \omega \sigma_{YZ})(i\mu_0 \omega \sigma_{ZY}) \quad (1.74)$$

$$-(-k^2 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{YY})(i\mu_0 \omega \sigma_{XZ})(i\mu_0 \omega \sigma_{ZX}) \quad (1.75)$$

$$-(\mu_0 \varepsilon_0 \omega^2 + i\mu_0 \omega \sigma_{ZZ})(i\mu_0 \omega \sigma_{XY})(i\mu_0 \omega \sigma_{YX}) \quad (1.76)$$

$$+(i\mu_0 \omega \sigma_{XY})(i\mu_0 \omega \sigma_{YZ})(i\mu_0 \omega \sigma_{ZX}) \quad (1.77)$$

$$+(i\mu_0 \omega \sigma_{XZ})(i\mu_0 \omega \sigma_{YX})(i\mu_0 \omega \sigma_{ZY}) \quad (1.78)$$

$$= 0 \quad (1.79)$$

として、 $k^2$  を求めればよい。

## 1.2 磁場に関する波動方程式の導出

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \quad (1.80)$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E} + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \quad (1.81)$$

左から回転を取って、互いの式を代入する。波動の波長や周期に対して導電率の変化は非常に小さいと仮定を用いる。

$$\begin{aligned} \nabla \times \nabla \times \mathbf{B} &= \mu_0 \nabla \times (\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E}) + \mu_0 \varepsilon_0 \cdot \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}}{\partial t} \\ &= \mu_0 \nabla \times \begin{pmatrix} \sigma_{XX} E_X + \sigma_{XY} E_Y + \sigma_{XZ} E_Z \\ \sigma_{YX} E_X + \sigma_{YY} E_Y + \sigma_{YZ} E_Z \\ \sigma_{ZX} E_X + \sigma_{ZY} E_Y + \sigma_{ZZ} E_Z \end{pmatrix} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}}{\partial t} \\ &= \mu_0 \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial X} & \frac{\partial}{\partial Y} & \frac{\partial}{\partial Z} \\ \sigma_{XX} E_X + \sigma_{XY} E_Y + \sigma_{XZ} E_Z & \sigma_{YX} E_X + \sigma_{YY} E_Y + \sigma_{YZ} E_Z & \sigma_{ZX} E_X + \sigma_{ZY} E_Y + \sigma_{ZZ} E_Z \end{vmatrix} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}}{\partial t} \\ &= \mu_0 \begin{pmatrix} (\sigma_{ZX} \frac{\partial E_X}{\partial Y} + \sigma_{ZY} \frac{\partial E_Y}{\partial Y} + \sigma_{ZZ} \frac{\partial E_Z}{\partial Y}) - (\sigma_{YX} \frac{\partial E_X}{\partial Z} + \sigma_{YY} \frac{\partial E_Y}{\partial Z} + \sigma_{YZ} \frac{\partial E_Z}{\partial Z}) \\ (\sigma_{XX} \frac{\partial E_X}{\partial Z} + \sigma_{XY} \frac{\partial E_Y}{\partial Z} + \sigma_{XZ} \frac{\partial E_Z}{\partial Z}) - (\sigma_{ZX} \frac{\partial E_X}{\partial X} + \sigma_{ZY} \frac{\partial E_Y}{\partial X} + \sigma_{ZZ} \frac{\partial E_Z}{\partial X}) \\ (\sigma_{YX} \frac{\partial E_X}{\partial X} + \sigma_{YY} \frac{\partial E_Y}{\partial X} + \sigma_{YZ} \frac{\partial E_Z}{\partial X}) - (\sigma_{XX} \frac{\partial E_X}{\partial Y} + \sigma_{XY} \frac{\partial E_Y}{\partial Y} + \sigma_{XZ} \frac{\partial E_Z}{\partial Y}) \end{pmatrix} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \nabla \times \mathbf{E}}{\partial t} \end{aligned}$$

ここで、 $\nabla \times (\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E}) = \boldsymbol{\sigma} \cdot (\nabla \times \mathbf{E})$  となってくれない。波数ベクトルの方向を  $Z$  方向のみに限定する。

$$\nabla \times \nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \begin{pmatrix} -ik(\sigma_{YX} E_X + \sigma_{YY} E_Y + \sigma_{YZ} E_Z) \\ ik(\sigma_{XX} E_X + \sigma_{XY} E_Y + \sigma_{XZ} E_Z) \\ 0 \end{pmatrix} - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \mathbf{B}}{\partial t^2} \quad (1.86)$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \quad (1.87)$$

$$i\mathbf{k} \times \mathbf{E} = i\omega \mathbf{B} \quad (1.88)$$

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ ik \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i\omega B_X \\ i\omega B_Y \\ i\omega B_Z \end{pmatrix} \quad (1.89)$$

$$\begin{pmatrix} -ikE_Y \\ ikE_X \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i\omega B_X \\ i\omega B_Y \\ i\omega B_Z \end{pmatrix} \quad (1.90)$$

$E_Z$  を  $\mathbf{B}$  で表す手段がなく、行き詰る。

それでは、 $\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E} + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$  から、 $\mathbf{E}$  の成分を出すを試みるが、うまくいかない。

### 1.3 静電波の場合

静電波の場合、電場は  $\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t)$  であるので、これをマックスウェル方程式に代入すると、

$$0 = -\frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \quad (1.91)$$

$$\nabla \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial (-\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t))}{\partial t} \quad (1.92)$$

$$\nabla \cdot (-\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t)) = -\frac{1}{\epsilon_0} \int \nabla \cdot \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) dt \quad (1.93)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = 0 \quad (1.94)$$

第1式から  $\mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}$  がいえる。この場合、第4式は意味がなくなる。第2式と第3式が意味のある式になる。

$$0 = \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial (-\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t))}{\partial t} \quad (1.95)$$

$$\nabla \cdot (-\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t)) = -\frac{1}{\epsilon_0} \int \nabla \cdot \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) dt \quad (1.96)$$

この第1式に発散を取って時間積分すると第2式に一致するので、第1式と第2式は同じ事を表していると言える。

$\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)$  と  $\mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)$  が波動であり、さらに、 $\mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t)$  が電場ベクトルと導電率テンソルとの積とで表すことができる場合、第2式は、

$$\nabla \cdot (-\nabla \phi(\mathbf{r}, t)) = -\frac{1}{\epsilon_0} \int \nabla \cdot \boldsymbol{\sigma} \cdot (-\nabla \phi(\mathbf{r}, t)) dt \quad (1.97)$$

$$i\mathbf{k} \cdot (-ik\phi(\mathbf{r}, t)) = -\frac{1}{\epsilon_0} \frac{1}{-i\omega} i\mathbf{k} \cdot \boldsymbol{\sigma} \cdot (-ik\phi(\mathbf{r}, t)) \quad (1.98)$$

$$\mathbf{k} \cdot \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{k} \phi(\mathbf{r}, t) - i\omega \epsilon_0 k^2 \phi(\mathbf{r}, t) = 0 \quad (1.99)$$

これが、静電波の分散式である。

特に、波数ベクトル  $\mathbf{k}$  が  $Z$  方向を向いている場合は、

$$\begin{aligned}\mathbf{k} \cdot \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{k} &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ k \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \sigma_{XX} & \sigma_{XY} & \sigma_{XZ} \\ \sigma_{YX} & \sigma_{YY} & \sigma_{YZ} \\ \sigma_{ZX} & \sigma_{ZY} & \sigma_{ZZ} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ k \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ k \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} ? \\ ? \\ k\sigma_{ZZ} \end{pmatrix} \\ &= k^2 \sigma_{ZZ} \end{aligned} \tag{1.100}$$

であるので、分散式は、

$$k^2 \sigma_{ZZ} \phi(\mathbf{r}, t) - i\omega \varepsilon_0 k^2 \phi(\mathbf{r}, t) = 0 \tag{1.101}$$

$$\sigma_{ZZ} - i\omega \varepsilon_0 = 0 \tag{1.102}$$

となる。教科書に載っている分散式を導くことができた。

## 第2章 電磁波のエネルギーについて

### 2.1 エネルギー収支

マクスウェル方程式の電磁誘導の式に  $\mathbf{B}_g/\mu_0$  を内積したもののから、アンペールの法則の式に  $\mathbf{E}_g/\mu_0$  を内積したものを引く。

$$\left(\nabla \times \mathbf{E}_g + \frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t}\right) \cdot \frac{\mathbf{B}_g}{\mu_0} - \left(\nabla \times \mathbf{B}_g - \mu_0 \mathbf{J}_g - \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g}{\partial t}\right) \cdot \frac{\mathbf{E}_g}{\mu_0} \quad (2.1)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{2\mu_0} \mathbf{B}_g^2 + \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}_g^2 \right) + \frac{1}{\mu_0} \{ (\nabla \times \mathbf{E}_g) \cdot \mathbf{B}_g - (\nabla \times \mathbf{B}_g) \cdot \mathbf{E}_g \} + \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \quad (2.2)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{2\mu_0} \mathbf{B}_g^2 + \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}_g^2 \right) + \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot (\mathbf{E}_g \times \mathbf{B}_g) + \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \quad (2.3)$$

$$= 0 \quad (2.4)$$

すなわち、

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{2\mu_0} \mathbf{B}_g^2 + \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}_g^2 \right) + \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot (\mathbf{E}_g \times \mathbf{B}_g) + \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g = 0} \quad (2.5)$$

### 2.2 プラズマ加熱基礎論の式を導く

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \Re [\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}] \quad (2.6)$$

$$= \frac{1}{2} [\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \exp \{-i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}] \quad (2.7)$$

とする。

誘電率テンソル  $\mathbf{K}$  を用いて、電束密度ベクトルを表すと、

$$\bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \quad (2.8)$$

$$= \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k} + \mathbf{q}, \omega + \Omega) \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.9)$$

$$\cong \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.10)$$

$$= \varepsilon_0 \exp \{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\} \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r} - i\Omega t\} \quad (2.11)$$

$$= \varepsilon_0 \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - i \left( \nabla \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + i \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (2.12)$$

電束密度の時間微分は、

$$\frac{\partial}{\partial t} [\bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}] \quad (2.13)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k} + \mathbf{q}, \omega + \Omega) \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.14)$$

$$= -i(\omega + \Omega) \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \mathbf{K}(\mathbf{k} + \mathbf{q}, \omega + \Omega) \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.15)$$

$$\cong \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i(\omega + \Omega) \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i(\omega + \Omega) \mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i(\omega + \Omega) \Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.16)$$

$$= \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i(\omega + \Omega) \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega + \Omega) \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i(\omega + \Omega) \Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.17)$$

$$\cong \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i(\omega + \Omega) \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\omega \Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.18)$$

$$= \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\Omega \left( \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \omega \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.19)$$

$$= \varepsilon_0 \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (2.20)$$

$$= \varepsilon_0 \exp \{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\} \int d\mathbf{q} d\Omega \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\mathbf{q} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - i\Omega \frac{\partial}{\partial \omega} \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \right\} \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp \{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r} - i\Omega t\} \quad (2.21)$$

$$= \varepsilon_0 \exp \{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\} \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla + \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (2.22)$$

途中、 $\mathbf{q}(\omega + \Omega) \cong \mathbf{q}\omega$ 、 $\Omega(\omega + \Omega) \cong \Omega\omega$  の近似を用いた。

マックスウェルの方程式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \frac{\partial \mathbf{D}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mu_0 \mathbf{J}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (2.23)$$

へ、 $\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}$ 、 $\mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}$ 、及び、(2.22) 式を代入する。ベクトル公式、 $\nabla \times (\phi \mathbf{A}) = \nabla \phi \times \mathbf{A} + \phi \nabla \times \mathbf{A}$  を用いる。第 1 式は、

$$\nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{\partial t} = \mathbf{0} \quad (2.24)$$

$$\begin{aligned} & (i\mathbf{k} \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}) \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\ & - i\omega \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.25)$$

$$i\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - i\omega \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \quad (2.26)$$

となり、第2式は、

$$\nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} - \mu_0 \frac{\partial \bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{\partial t} = \mu_0 \mathbf{J}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \quad (2.27)$$

$$\begin{aligned} & (i\mathbf{k} \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \\ & - \mu_0 \left[ \varepsilon_0 \exp \{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\} \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla + \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right] = \mu_0 \mathbf{J}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{aligned} \quad (2.28)$$

$$\begin{aligned} & i\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \\ & + \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{aligned} \quad (2.29)$$

となる。ただし、 $\mathbf{J}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) = \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\}$  とした。

誘電率テンソルのエルミート成分が反エルミート成分より十分大きいとし、外部電流は十分小さいとして、0次の式は、

$$\begin{cases} \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \omega \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \\ \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.30)$$

1次の式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ -\omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (2.31)$$

$\mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\}$  という形になっている場合は、0次の式は、

$$\begin{cases} \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \omega_r \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ \mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 + \mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.32)$$

1次の式は、

$$\begin{cases} -\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ -\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 - \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ (\omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.33)$$

(2.31) 式の第1式に  $\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)$  によるスカラー積を、第2式の複素共役に  $\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)$  によるスカラー積をとると、

$$\begin{cases} \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot (\nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot (\nabla \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) - \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \\ + \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \\ = \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (2.34)$$

ただし、 $k_1 = k_X$ ,  $k_2 = k_Y$ ,  $k_3 = k_Z$ ,  $r_1 = X$ ,  $r_2 = Y$ ,  $r_3 = Z$  としている。辺々差し引くと、

$$\begin{aligned}
& \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot (\nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)) - \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot (\nabla \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\
& - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}
\end{aligned} \tag{2.35}$$

$$\begin{aligned}
& \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\
& - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}
\end{aligned} \tag{2.36}$$

途中、ベクトル公式  $\nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = \mathbf{B} \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) - \mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$  を用いた。

この式の複素共役と足し合わせると、

$$\begin{aligned}
& \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\
& - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right\}^* \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}
\end{aligned} \tag{2.37}$$

$$\begin{cases} \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \right\}^* = \frac{\partial \{\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)\}^*}{\partial k_k} \\ \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right\}^* = \frac{\partial \{\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)\}^*}{\partial \omega} \end{cases} \tag{2.38}$$

であると仮定すると（証明してない）、

$$\begin{aligned}
& \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\
& - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \{\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)\}^*}{\partial k_k} \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \{\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)\}^*}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}
\end{aligned} \tag{2.39}$$



$\mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)$  と  $\mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega)$  がエルミートテンソルであり、エルミートテンソルの性質、

$$\mathbf{a} \cdot \mathbf{H}^* \cdot \mathbf{b} = \sum_{k,l} a_k H_{kl}^* b_l \quad (2.40)$$

$$= \sum_{k,l} a_k H_{lk} b_l \quad (2.41)$$

$$= \sum_{k,l} b_l H_{lk} a_k \quad (2.42)$$

$$= \mathbf{b} \cdot \mathbf{H} \cdot \mathbf{a} \quad (2.43)$$

を利用すると、

$$\begin{aligned} & \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \nabla \cdot (\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)) + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\ & - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \cdot \frac{\partial}{\partial r_k} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\ & + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\ & + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\ & + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.44)$$

$$\nabla \cdot \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} + \frac{\partial}{\partial t} \{ \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} \quad (2.45)$$

$$\begin{aligned} & - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \frac{\partial}{\partial r_k} \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\ & + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.46)$$

$$\nabla \cdot \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} + \frac{\partial}{\partial t} \{ \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} \quad (2.47)$$

$$\begin{aligned} & - \mu_0 \varepsilon_0 \sum_k \frac{\partial}{\partial r_k} \sum_{l,m} \left\{ \frac{\partial \omega K_{Hlm}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} \bar{E}_m(\mathbf{r}, t) \bar{E}_l^*(\mathbf{r}, t) \right\} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\ & + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.48)$$

$$\begin{cases} \mathbf{S} = \frac{1}{4\mu_0} \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} - \frac{1}{4} \varepsilon_0 \sum_{l,m} \left\{ \frac{\partial \omega K_{Hlm}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k} \bar{E}_m(\mathbf{r}, t) \bar{E}_l^*(\mathbf{r}, t) \right\} \\ \mathbf{W} = \frac{1}{4\mu_0} \{ \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} + \frac{1}{4} \varepsilon_0 \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\ \mathbf{Q} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \omega \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\ \mathbf{Q}_{\text{ex}} = -\frac{1}{4} \{ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \} \end{cases} \quad (2.49)$$

とした場合、

$$\frac{\partial W}{\partial t} + \nabla \cdot \mathbf{S} + Q = Q_{\text{ex}} \quad (2.50)$$

が得られる。

**2.2.0.0.1**  $\mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\}$  という形になっている場合 外部駆動力も 0 とする。

$$\bar{D}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \quad (2.51)$$

$$= \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i, \omega_r + i\omega_i) \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.52)$$

$$\cong \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.53)$$

電束密度の時間微分は、

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial t} \bar{D}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \quad (2.54) \\ & \cong \frac{\partial}{\partial t} \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \end{aligned}$$

$$\exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.55)$$

$$\begin{aligned} & = \varepsilon_0 \left\{ (-i(\omega_r + i\omega_i)) \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i(-i(\omega_r + i\omega_i)) \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\ & \quad \left. + i(-i(\omega_r + i\omega_i)) \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.56) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \cong \varepsilon_0 \left\{ -i\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_i \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_r \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\ & \quad \left. + \omega_r \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.57) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & = \varepsilon_0 \left\{ -i(\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right. \\ & \quad \left. + \omega_i \left( \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_r \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.58) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & = \varepsilon_0 \left\{ -i(\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right. \\ & \quad \left. + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.59) \end{aligned}$$

マックスウェルの方程式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \frac{\partial \mathbf{D}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mu_0 \mathbf{J}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (2.60)$$

であるが、第1式は、

$$\begin{aligned} i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \times \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \\ -i(\omega_r + i\omega_i)\mathbf{B}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.61)$$

$$i\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 - i\omega_r\mathbf{B}_0 + \omega_i\mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \quad (2.62)$$

第2式は、

$$\begin{aligned} i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \times \mathbf{B}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \\ -\mu_0\varepsilon_0 \left\{ -i(\omega_r\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \\ \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.63)$$

$$i\mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 - \mu_0\varepsilon_0 \left\{ -i(\omega_r\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (2.64)$$

誘電率テンソルのエルミート成分が反エルミート成分より十分大きいとし、外部電流は十分小さいとして、0次の式は、

$$\begin{cases} \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \omega_r\mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ \mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 + \mu_0\varepsilon_0\omega_r\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.65)$$

1次の式は、

$$\begin{cases} -\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \omega_i\mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ -\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 - \mu_0\varepsilon_0 \left\{ \omega_r\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.66)$$

第1式に  $\mathbf{B}_0^*$  を、第2式の複素共役に  $\mathbf{E}_0$  を内積する。

$$\begin{cases} -\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \omega_i\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ -\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0^* - \mu_0\varepsilon_0\omega_r\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* - \mu_0\varepsilon_0\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* \\ -\mu_0\varepsilon_0\omega_i\mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.67)$$

両社の引き算をする。途中、スカラー3重積の公式  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = \mathbf{B} \cdot (\mathbf{C} \times \mathbf{A})$  を用いる。

$$\begin{aligned} -\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \omega_i\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0^* + \mu_0\varepsilon_0\omega_r\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* \\ + \mu_0\varepsilon_0\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mu_0\varepsilon_0\omega_i\mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.68)$$

$$\begin{aligned} -2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \omega_i\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \mu_0\varepsilon_0\omega_r\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* \\ + \mu_0\varepsilon_0\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mu_0\varepsilon_0\omega_i\mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.69)$$

この式の複素共役と足し合わせる。なお、(2.38) 式が成り立っていると仮定する。

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* + \mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \omega_i \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \right\}_{\omega=\omega_r}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mu_0 \varepsilon_0 \omega_i \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (2.70)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + 2\mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega_i \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (2.71)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + 2\mu_0 \varepsilon_0 \sum_{k,l} \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r K_{Hkl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) E_{0l} E_{0k}^* + 2\mu_0 \varepsilon_0 \omega_i \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (2.72)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot \frac{1}{4} (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \frac{1}{4} \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + \frac{1}{2} \mu_0 \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + 2\mathbf{k}_i \frac{1}{4} \mu_0 \varepsilon_0 \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \sum_{k,l} (\omega_r K_{Hkl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) E_{0l} E_{0k}^* + 2\omega_i \frac{1}{4} \mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (2.73)
\end{aligned}$$

$$\begin{cases}
\mathbf{S} = \frac{1}{4\mu_0} (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) - \frac{1}{4} \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \sum_{k,l} (\omega_r K_{Hkl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) E_{0l} E_{0k}^* \\
\mathbf{W} = \frac{1}{4\mu_0} \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + \frac{1}{4} \varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 \\
\mathbf{Q} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0
\end{cases} \quad (2.74)$$

とした場合、

$$2\omega_i \mathbf{W} - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{S} + \mathbf{Q} = 0 \quad (2.75)$$

が得られる。

**2.2.0.0.2 さらに、近似しなかった場合** 電束密度の時間微分は、

$$\frac{\partial}{\partial t} \bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp \{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} \quad (2.76)$$

$$\begin{aligned}
& \cong \frac{\partial}{\partial t} \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \\
& \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.77)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& = \varepsilon_0 \left\{ (-i(\omega_r + i\omega_i)) \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i(-i(\omega_r + i\omega_i)) \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\
& \left. + i(-i(\omega_r + i\omega_i)) \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.78)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& = \varepsilon_0 \left\{ (-i\omega_r + \omega_i) \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + (\omega_r + i\omega_i) \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\
& \left. + (\omega_r + i\omega_i) \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (2.79)
\end{aligned}$$

マックスウェルの方程式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \frac{\partial \mathbf{D}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \end{cases} \quad (2.80)$$

であるが、第1式は、

$$\begin{aligned} i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \times \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \\ -i(\omega_r + i\omega_i)\mathbf{B}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.81)$$

$$i\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 - i\omega_r \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \quad (2.82)$$

第2式は、

$$\begin{aligned} i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \times \mathbf{B}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \\ -\mu_0 \varepsilon_0 \left\{ (-i\omega_r + \omega_i)\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + (\omega_r + i\omega_i)\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\ \left. + (\omega_r + i\omega_i)\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.83)$$

$$\begin{aligned} i\mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 - \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ -i\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_i \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_r \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right. \\ \left. + i\omega_i \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_r \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.84)$$

第1式に  $\mathbf{B}_0^*$  を、第2式の複素共役に  $\mathbf{E}_0$  を内積する。

$$\begin{cases} i\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 - i\omega_r \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 = 0 \\ -i\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0^* - \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0^* - \mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0 \cdot \{i\omega_r \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_i \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \\ + \omega_r \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - i\omega_i \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \\ + \omega_r \omega_i \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - i\omega_i \omega_i \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \} \cdot \mathbf{E}_0^* = 0 \end{cases} \quad (2.85)$$

両者の引き算をする。途中、スカラー三重積の公式  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = \mathbf{B} \cdot (\mathbf{C} \times \mathbf{A})$  を用いる。

$$\begin{aligned} i\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 + i\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0^* - i\omega_r \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 \\ + \mu_0 \varepsilon_0 \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ i\omega_r \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_i \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega_r \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \right. \\ \left. - i\omega_i \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* + \omega_r \omega_i \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - i\omega_i \omega_i \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* = 0 \end{aligned} \quad (2.86)$$

$$\begin{aligned} -2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* - i\omega_r \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 \\ + \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ i\omega_r \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* + \omega_i \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* + \omega_r \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* \right. \\ \left. - i\omega_i \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \omega_r \omega_i \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* \right. \\ \left. - i\omega_i \omega_i \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* \right\} = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (2.87)$$

この式の複素共役と足し合わせる。

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0 + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \{ i\omega_r (\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \\
& \quad + \omega_i (\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{K}^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \\
& + \omega_r \sum_l \left( \mathbf{E}_0 \cdot k_{li} \left\{ \frac{\partial}{\partial k_l} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot k_{li} \frac{\partial}{\partial k_l} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& - i\omega_i \sum_l \left( \mathbf{E}_0 \cdot k_{li} \left\{ \frac{\partial}{\partial k_l} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot k_{li} \frac{\partial}{\partial k_l} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& \quad + \omega_r \omega_i \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& \quad \left. - i\omega_i \omega_i \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right) \right\} = \mathbf{0} \quad (2.88)
\end{aligned}$$

誘電率テンソルをエルミートテンソルとアンチエルミートテンソルを用いて表す。なお、(2.38) 式が成り

立っていると仮定する。

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0 + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \{ i\omega_r (\mathbf{E}_0 \cdot \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0) \\
& \quad + \omega_i (\mathbf{E}_0 \cdot \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0) \\
& + \omega_r \sum_l \left( \mathbf{E}_0 \cdot k_{li} \left\{ \frac{\partial}{\partial k_l} \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot k_{li} \frac{\partial}{\partial k_l} \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& - i\omega_i \sum_l \left( \mathbf{E}_0 \cdot k_{li} \left\{ \frac{\partial}{\partial k_l} \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot k_{li} \frac{\partial}{\partial k_l} \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& \quad + \omega_r \omega_i \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& \left. - i\omega_i \omega_i \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \{ \mathbf{K}_H^* - i\mathbf{K}_A^* \} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* - \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial}{\partial \omega} \{ \mathbf{K}_H + i\mathbf{K}_A \} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \right\} = \mathbf{0} \quad (2.89)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \{ 2\omega_r \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 + 2\omega_i \mathbf{E}_0^* \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
& + 2\omega_r \sum_l k_{li} \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial k_l} \cdot \mathbf{E}_0 \right) - 2\omega_i \sum_l k_{li} \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial k_l} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& \left. + 2\omega_r \omega_i \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right) - 2\omega_i \omega_i \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \right\} = \mathbf{0} \quad (2.90)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \mu_0 \varepsilon_0 \{ 2\omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* + 2\omega_i \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \\
& + 2\omega_r \mathbf{k}_i \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) - 2\omega_i \mathbf{k}_i \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
& \left. + 2\omega_r \omega_i \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) - 2\omega_i \omega_i \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \right\} = \mathbf{0} \quad (2.91)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -2\mathbf{k}_i \cdot \frac{1}{4} (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) + 2\omega_i \frac{1}{4} \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& + \left\{ \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{2} \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* + 2\omega_i \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{4} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right. \\
& + 2\mathbf{k}_i \cdot \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) - 2\mathbf{k}_i \cdot \omega_i \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{4} \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
& \left. + 2\omega_i \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) - 2\omega_i \mu_0 \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_i \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \right\} = \mathbf{0} \quad (2.92)
\end{aligned}$$

$$\left\{ \begin{aligned}
S &= \frac{1}{4\mu_0} (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) - \frac{1}{4} \varepsilon_0 \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) + \frac{1}{4} \varepsilon_0 \omega_i \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
W &= \frac{1}{4\mu_0} \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + \varepsilon_0 \frac{1}{4} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \\
&+ \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) - \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_i \left( \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
Q &= \varepsilon_0 \frac{1}{2} \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^*
\end{aligned} \right. \quad (2.93)$$

とした場合、

$$2\omega_i W - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{S} + Q = 0 \quad (2.94)$$

が得られる。なお、近似をすると、

$$\begin{cases} \mathbf{S} = \frac{1}{4\mu_0} (\mathbf{E}_0 \times \mathbf{B}_0^* + \mathbf{E}_0^* \times \mathbf{B}_0) - \frac{1}{4} \varepsilon_0 \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\ W = \frac{1}{4\mu_0} \mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{B}_0^* + \varepsilon_0 \frac{1}{4} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* + \varepsilon_0 \frac{1}{4} \omega_r \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\ Q = \varepsilon_0 \frac{1}{2} \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{E}_0^* \end{cases} \quad (2.95)$$

となる。

## 2.3 電流密度ベクトルについて検討

$$\mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \quad (2.96)$$

$$= \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (2.97)$$

$$\cong \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i, \omega_r + i\omega_i) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (2.98)$$

$$= \left\{ \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (2.99)$$

また、その複素共役は、

$$\{\mathbf{J}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (2.100)$$

$$\cong \left\{ \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right\}^* \cdot \{\mathbf{E}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (2.101)$$

$$= \left[ \{\boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* - \left\{ \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i \right] \cdot \{\mathbf{E}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (2.102)$$

電流密度ベクトル  $\mathbf{J}(\mathbf{r}, t)$  の成分表示、

$$J_k(\mathbf{r}, t) = \sum_l \sigma_{kl}(\mathbf{k}, \omega) E_l(\mathbf{r}, t) \quad (2.103)$$

を参考にして、

$$J_k(\mathbf{r}, t) \cong \sum_l \left[ \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right] E_l(\mathbf{r}, t) \quad (2.104)$$

$$\{J_k(\mathbf{r}, t)\}^* \cong \sum_l \left[ \{\sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* - \left\{ \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i \right] \{E_l(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (2.105)$$

## 2.4 運動エネルギーの時間変化

荷電粒子の運動エネルギーは  $\frac{1}{2}mv^2$ 。時間で微分すると、

$$\frac{d}{dt} \frac{1}{2}mv^2 = mv_X \frac{dv_X}{dt} + mv_Y \frac{dv_Y}{dt} + mv_Z \frac{dv_Z}{dt} = m\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt}$$



$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{q}{m}(\mathbf{E}_g + \mathbf{v} \times \mathbf{B}_g)$$

から、

$$\frac{d}{dt} \frac{1}{2} m v^2 = m \mathbf{v} \cdot \frac{q}{m} (\mathbf{E}_g + \mathbf{v} \times \mathbf{B}_g) = q \mathbf{v} \cdot \mathbf{E}_g$$

速度分布を考慮し、単位体積当たりの運動エネルギーで見ると、

$$\frac{d}{dt} n \iiint \frac{1}{2} m v^2 f(\mathbf{v}) d^3 \mathbf{v} = \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g$$

電流密度と電場が波動であるとし、 $\Re \omega \gg \Im \omega$  を仮定し、1周期で平均を取ると（第9.1節参照）、

$$\frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}^* \cdot \mathbf{E})$$

$\mathbf{J} = \mathbf{J}_0 \exp(i(kZ - \omega t))$ 、 $\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 \exp(i(kZ - \omega t))$  として、

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}^* \cdot \mathbf{E}) &= \frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}_0^* \exp(-i(k^*Z - \omega^*t)) \cdot \mathbf{E}_0 \exp(i(kZ - \omega t))) \\ &= \frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}_0^* \cdot \mathbf{E}_0 \exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\})) \\ &= \frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}_0^* \cdot \mathbf{E}_0) \exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\}) \end{aligned}$$

なお、 $i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\}$  は、実数となるから、 $\exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\})$  は、正の実数であることに注意する。

**2.4.0.0.1 導電率がスカラーである場合** 導電率  $\sigma$  がスカラーという特別な場合、 $A$  を正の実数として、 $\mathbf{J}_0 = \sigma \mathbf{E} = A(\cos \theta + i \sin \theta) \mathbf{E}$  と表すことができる。この場合、

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \Re(\mathbf{J}^* \cdot \mathbf{E}) &= \frac{1}{2} A \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \Re(\cos(-\theta) + i \sin(-\theta)) \exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\}) \\ &= \frac{1}{2} A \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \cos(-\theta) \exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\}) \\ &= \frac{1}{2} A \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \cos \theta \exp(i\{(k - k^*)Z - (\omega - \omega^*)t\}) \end{aligned}$$

$\exp$  の部分が正の実数であるから、この平均が正であるためには、

$$\pi/2 > \theta > -\pi/2$$

すなわち、

$$\Im \sigma > 0$$

。

### 2.4.1 誘電率テンソルを用いて変形してみる

$$\langle \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \rangle \quad (2.106)$$

$$\cong \frac{1}{4} (\mathbf{J} \cdot \mathbf{E}^* + \mathbf{J}^* \cdot \mathbf{E}) \quad (2.107)$$

$$= \frac{1}{4} \{ -i\omega\varepsilon_0 (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \mathbf{E} - \mathbf{E}) \cdot \mathbf{E}^* + i\omega^* \varepsilon_0 (\{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^* \cdot \mathbf{E}^* - \mathbf{E}^*) \cdot \mathbf{E} \} \quad (2.108)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \{ -\omega (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}^* + \omega^* (\{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^* - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \} \quad (2.109)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \{ -\omega (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}^* - \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}^*) + \omega^* (\{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^* \cdot \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} - \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E}) \} \quad (2.110)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \left\{ -\omega \left( \sum_{k,l} (K_{kl}(\mathbf{k}, \omega) E_l E_k^*) - \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}^* \right) + \omega^* \left( \sum_{k,l} (\{K_{kl}(\mathbf{k}, \omega)\}^* E_l^* E_k) - \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \right) \right\} \quad (2.111)$$

中括弧内第2項について、 $k$ と $l$ を入れ替える。

$$\langle \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \rangle \quad (2.112)$$

$$\cong \frac{\varepsilon_0}{4} i \left\{ -\omega \left( \sum_{k,l} (K_{kl}(\mathbf{k}, \omega) E_l E_k^*) - \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}^* \right) + \omega^* \left( \sum_{k,l} (\{K_{lk}(\mathbf{k}, \omega)\}^* E_k^* E_l) - \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{E} \right) \right\} \quad (2.113)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \left\{ -\omega \mathbf{E}^* \cdot (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E} + \omega^* \mathbf{E}^* \cdot (\{\mathbf{K}^T(\mathbf{k}, \omega)\}^* - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E} \right\} \quad (2.114)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \mathbf{E}^* \cdot \left\{ -\omega (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}) + \omega^* (\{\mathbf{K}^T(\mathbf{k}, \omega)\}^* - \mathbf{I}) \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.115)$$

$$\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) \cong \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \quad (2.116)$$

$$\{\mathbf{K}^T(\mathbf{k}, \omega)\}^* \cong \{\mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* + \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i \right\}^* + \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right\}^* \quad (2.117)$$

$$= \{\mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i \quad (2.118)$$

を代入。

$$\langle \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \rangle \quad (2.119)$$

$$\cong \frac{\varepsilon_0}{4} i \mathbf{E}^* \cdot \left\{ -(\omega_r + i\omega_i) \left[ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right. \quad (2.120)$$

$$\left. + (\omega_r - i\omega_i) \left[ \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.121)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \mathbf{E}^* \cdot \left\{ -\omega_r \left[ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right. \quad (2.122)$$

$$\left. - i\omega_i \left[ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right. \quad (2.123)$$

$$\left. + \omega_r \left[ \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right. \quad (2.124)$$

$$\left. - i\omega_i \left[ \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i - \mathbf{I} \right] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.125)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} i \mathbf{E}^* \cdot \left\{ -\omega_r \left[ \left[ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* \right] + \left[ \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \right] \cdot i\mathbf{k}_i \right. \right. \quad (2.126)$$

$$\left. + \left[ \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} + \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* \right] i\omega_i \right] - i\omega_i \left[ \left[ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^* - 2\mathbf{I} \right] \right. \quad (2.127)$$

$$\left. + \left[ \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \right] \cdot i\mathbf{k}_i + \left[ \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} - \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* \right] i\omega_i \right] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.128)$$

ここで、エルミー成分とアンチエルミー成分を導入する。すなわち、

$$\begin{cases} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) = \frac{\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^*}{2} \\ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) = \frac{\mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^*}{2i} \end{cases} \quad (2.129)$$

とする。さらに、

$$\begin{cases} \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* = \frac{\partial \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^*}{\partial \mathbf{k}} \\ \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* = \frac{\partial \left\{ \mathbf{K}^T(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\}^*}{\partial \omega} \end{cases} \quad (2.130)$$

が成り立っていると仮定する。ただし、証明していない。

$$\langle \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \rangle \quad (2.131)$$

$$\cong \frac{\varepsilon_0}{4} i \mathbf{E}^* \cdot \left\{ -\omega_r \left[ 2i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + 2 \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + 2 \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right] \right. \quad (2.132)$$

$$\left. - i\omega_i \left[ 2\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - 2\mathbf{I} + 2i \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + 2i \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.133)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}^* \cdot \left\{ \omega_r \left[ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \omega_i \right] \right. \quad (2.134)$$

$$\left. + \omega_i \left[ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{I} - \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{k}_i - \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \omega_i \right] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.135)$$

近似すると、

$$\langle \mathbf{J}_g \cdot \mathbf{E}_g \rangle \quad (2.136)$$

$$\cong \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}^* \cdot \left\{ \omega_r \left[ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{k}_i + \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \omega_i \right] + \omega_i [\mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{I}] \right\} \cdot \mathbf{E} \quad (2.137)$$

## 2.5 エネルギーとポインティングベクトルについて考える

入射波と反射波が存在する場合の、電場と磁場を

$$\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = \Re[\mathbf{E}_{0i} \exp\{i(\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{E}_{0r} \exp\{i(\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}] \quad (2.138)$$

$$= \Re\{[\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})] \exp\{-i\omega t\}\} \quad (2.139)$$

$$\mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) = \Re[\mathbf{B}_{0i} \exp\{i(\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{B}_{0r} \exp\{i(\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}] \quad (2.140)$$

$$= \Re\{[\mathbf{B}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}(\mathbf{r})] \exp\{-i\omega t\}\} \quad (2.141)$$

とする。

$$\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \cong \frac{A^*(t_0)B(t_0) + A(t_0)B^*(t_0)}{4} \quad (2.142)$$

$$\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \Re\{A(t)\} \Re\{B(t)\} dt \cong \frac{A^*(t_0)B(t_0) + A(t_0)B^*(t_0)}{4} \quad (2.143)$$

$$\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \Re\{A(t)\} \Re\{B(t)\} dt \cong \frac{1}{2} \Re\{A^*(t_0)B(t_0)\} \quad (2.144)$$

を用いて、

$$\begin{aligned} & \left\langle \frac{\varepsilon_0}{2} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \right\rangle \\ &= \frac{\varepsilon_0}{2} \frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \Re\{[\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})] \exp\{-i\omega t\}\} \cdot \Re\{[\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})] \exp\{-i\omega t\}\} dt \end{aligned} \quad (2.145)$$

$$\begin{aligned} &= \frac{\varepsilon_0}{8} ([\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})] \exp\{i\omega^* t\}) \cdot [\{\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})\} \exp\{-i\omega t\}] \\ &\quad + [\{\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})\} \exp\{-i\omega t\}] \cdot [\{\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})\} \exp\{i\omega^* t\}] \end{aligned} \quad (2.146)$$

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} (\{\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})\}) \exp\{-i(\omega - \omega^*)t\} \quad (2.147)$$

角周波数  $\omega$  が実数であるとする、 $\omega = \omega^*$  なので、

$$= \frac{\varepsilon_0}{4} (\{\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})\}) \quad (2.148)$$

同様の計算により、

$$\begin{aligned} & \left\langle \frac{1}{2\mu_0} \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \right\rangle \\ &= \frac{1}{4\mu_0} (\{\mathbf{B}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{B}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}(\mathbf{r})\}) \end{aligned} \quad (2.149)$$

$$\begin{aligned}
& \left\langle \frac{1}{\mu_0} \{ \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \times \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \} \right\rangle \\
&= \frac{1}{4\mu_0} \{ [\{ \mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r}) \} \exp \{ i\omega^* t \}] \times [\{ \mathbf{B}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}(\mathbf{r}) \} \exp \{ -i\omega t \}] \\
&\quad + [\{ \mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r}) \} \exp \{ -i\omega t \}] \times [\{ \mathbf{B}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}^*(\mathbf{r}) \} \exp \{ i\omega^* t \}] \} \quad (2.150)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{4\mu_0} \{ [\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})] \times [\mathbf{B}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}(\mathbf{r})] \\
&\quad + [\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})] \times [\mathbf{B}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}^*(\mathbf{r})] \} \exp \{ -i\omega t \} \exp \{ i\omega^* t \} \quad (2.151)
\end{aligned}$$

角周波数  $\omega$  が実数であるとする、 $\omega = \omega^*$  なので、

$$= \frac{1}{4\mu_0} \{ [\mathbf{E}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}^*(\mathbf{r})] \times [\mathbf{B}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}(\mathbf{r})] + [\mathbf{E}_{0i}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}_{0r}(\mathbf{r})] \times [\mathbf{B}_{0i}^*(\mathbf{r}) + \mathbf{B}_{0r}^*(\mathbf{r})] \} \quad (2.152)$$

## 第3章 電磁波の運動量について

### 3.1 運動量収支

マクスウェル方程式の電磁誘導の式に  $\varepsilon_0 \mathbf{E}$  を左から外積したものに、アンペールの法則の式に  $\mathbf{B}/\mu_0$  を左から外積したものを足し、電場に関するガウスの法則の式に  $\mathbf{E}$  を掛けたものを引き、磁場に関するガウスの法則の式に  $\mathbf{B}$  を掛けたものを引く。途中、ベクトル公式  $\nabla(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}) = (\mathbf{B} \cdot \nabla)\mathbf{A} + (\mathbf{A} \cdot \nabla)\mathbf{B} + \mathbf{A} \times (\nabla \times \mathbf{B}) + \mathbf{B} \times (\nabla \times \mathbf{A})$  を用いる。

$$\begin{aligned} & \varepsilon_0 \mathbf{E}_g \times \left( \nabla \times \mathbf{E}_g + \frac{\partial \mathbf{B}_g}{\partial t} \right) + \frac{\mathbf{B}_g}{\mu_0} \times \left( \nabla \times \mathbf{B}_g - \mu_0 \mathbf{J}_g - \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g}{\partial t} \right) - \mathbf{E}_g \varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E}_g + \mathbf{E}_g \rho_g - \frac{\mathbf{B}_g}{\mu_0} \nabla \cdot \mathbf{B}_g \\ &= \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} (\mathbf{E}_g \times \mathbf{B}_g) + \varepsilon_0 \mathbf{E}_g \times (\nabla \times \mathbf{E}_g) - \mathbf{E}_g \varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E}_g + \frac{\mathbf{B}_g}{\mu_0} \times (\nabla \times \mathbf{B}_g) - \frac{\mathbf{B}_g}{\mu_0} \nabla \cdot \mathbf{B}_g + (\rho_g \mathbf{E}_g + \mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g) \\ &= \mathbf{0} \end{aligned}$$

第9.2節を参考にして、

$$\boxed{\varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} (\mathbf{E}_g \times \mathbf{B}_g) + \nabla \cdot \left\{ \varepsilon_0 \left( \frac{\mathbf{E}_g \cdot \mathbf{E}_g}{2} \mathbf{I} - \mathbf{E}_g \otimes \mathbf{E}_g \right) + \frac{1}{\mu_0} \left( \frac{\mathbf{B}_g \cdot \mathbf{B}_g}{2} \mathbf{I} - \mathbf{B}_g \otimes \mathbf{B}_g \right) \right\} + (\rho_g \mathbf{E}_g + \mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g) = \mathbf{0}} \quad (3.1)$$

ただし、 $\mathbf{I}$  は単位テンソル、演算子  $\otimes$  はテンソル積を示す。

なお、

$$\varepsilon_0 \left( \mathbf{E}_g \otimes \mathbf{E}_g - \frac{\mathbf{E}_g \cdot \mathbf{E}_g}{2} \mathbf{I} \right) + \frac{1}{\mu_0} \left( \mathbf{B}_g \otimes \mathbf{B}_g - \frac{\mathbf{B}_g \cdot \mathbf{B}_g}{2} \mathbf{I} \right) \quad (3.2)$$

は、マクスウェルの応力テンソルといわれる。

### 3.2 プラズマ加熱基礎論の式を導く。

マックスウェルの方程式のうち、電場に関するガウスの法則の式の左辺  $\nabla \cdot \bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp\{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\}$  は、

$$\nabla \cdot \bar{\mathbf{D}}(\mathbf{r}, t) \exp\{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t\} \quad (3.3)$$

$$= \nabla \cdot \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k} + \mathbf{q}, \omega + \Omega) \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp\{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (3.4)$$

$$= \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k} + \mathbf{q}, \omega + \Omega) \cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \exp\{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (3.5)$$

$$= \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{q} + \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \Omega \right\} \quad (3.6)$$

$$\cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \times \exp\{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (3.7)$$

$$= \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \left\{ i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \sum_k \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} q_k + i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \Omega \right\} \quad (3.8)$$

$$\cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \times \exp\{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (3.9)$$

$$\cong \int d\mathbf{q} d\Omega \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + i\mathbf{q} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + i\mathbf{k} \cdot \sum_k \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_k} q_k + i\mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \Omega \right\} \quad (3.10)$$

$$\cdot \bar{\mathbf{e}}(\mathbf{q}, \Omega) \times \exp\{i(\mathbf{k} + \mathbf{q}) \cdot \mathbf{r} - i(\omega + \Omega)t\} \quad (3.11)$$

$$= \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \nabla \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{k} \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla \right) - \mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.12)$$

マックスウェル方程式の4式は、

$$\begin{cases} i\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - i\omega \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ i\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \\ + \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \\ \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \nabla \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{k} \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla \right) - \mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \bar{\rho}_{\text{ex}} \\ i\mathbf{k} \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) = 0 \end{cases} \quad (3.13)$$

マックスウェル方程式の0次の式は、

$$\begin{cases} \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \omega \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \\ \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \\ \mathbf{k} \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = 0 \\ \mathbf{k} \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) = 0 \end{cases} \quad (3.14)$$

マックスウェル方程式の1次の式は、

$$\begin{cases} \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \\ \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ i\omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \\ \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \nabla \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{k} \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla \right) - \mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \bar{\rho}_{\text{ex}} \\ \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) = 0 \end{cases} \quad (3.15)$$

第1式の複素共役に、左から  $\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)$  を掛ける。

$$\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} + \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \quad (3.16)$$

第2式に、左から  $\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)/\mu_0$  を掛ける。

$$\begin{aligned} & \frac{\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} \\ + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \varepsilon_0 \left\{ -\omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) &= \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \end{aligned} \quad (3.17)$$

第3式に  $\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)$  を掛けると、

$$\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \varepsilon_0 \left\{ -\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \nabla \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{k} \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla \right) - \mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) = \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \bar{\rho}_{\text{ex}} \quad (3.18)$$

第4式の複素共役に  $\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)/\mu_0$  を掛けると、

$$\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)/\mu_0 \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0} \quad (3.19)$$



(第1式) + (第2式) - (第3式) - (第4式) をする。

$$\begin{aligned}
& \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} + \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\
& \quad + \frac{\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} \\
& \quad + \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \varepsilon_0 \left\{ -\omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla - \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& - \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \varepsilon_0 \left\{ -\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) + \nabla \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) + \mathbf{k} \cdot \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \nabla \right) - \mathbf{k} \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& \quad - \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) / \mu_0 \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) = \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) - \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \bar{\rho}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t)
\end{aligned} \tag{3.20}$$

$$\begin{aligned}
& \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \nabla \cdot \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \\
& \quad + \frac{\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \} - \frac{\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \\
& + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\
& \quad + \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& \quad + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\
& \quad - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \{ \omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \{ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \\
& \quad = \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) - \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \bar{\rho}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t)
\end{aligned} \tag{3.21}$$

この式と、この式の複素共役との和を取る。ややこしくなるので、数個に分解する。

1つ目は、第9.2節を参考に、さらに、第9.3節を参考に、

$$\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \nabla \cdot \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \tag{3.22}$$

$$+ \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} \times \{ \nabla \times \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \nabla \cdot \{ \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} \tag{3.23}$$

$$= \varepsilon_0 \{ \nabla \otimes \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} \cdot \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} - \varepsilon_0 \nabla \cdot [ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} ] \tag{3.24}$$

$$+ \varepsilon_0 \{ \nabla \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \cdot \{ \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} - \varepsilon_0 \nabla \cdot [ \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} ] \tag{3.25}$$

$$= \varepsilon_0 \nabla \cdot ( \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{I} - 2\Re [ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} ] ) \tag{3.26}$$

ただし、

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \begin{pmatrix} \frac{\partial A_{XX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{XY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{XZ}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{YX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{YY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{YZ}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{ZX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{ZY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{ZZ}}{\partial Z} \end{pmatrix} \tag{3.27}$$

と定義する。

2つ目も、第9.2節と第9.3節を参考に、

$$\frac{\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \times \{\nabla \times \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)\} - \frac{\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \quad (3.28)$$

$$+ \frac{\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \times \{\nabla \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)\} - \frac{\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\mu_0} \nabla \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.29)$$

$$= \frac{1}{\mu_0} \{\nabla \otimes \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)\} \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) - \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot [\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)] \quad (3.30)$$

$$+ \frac{1}{\mu_0} \{\nabla \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)\} \cdot \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) - \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot [\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t)] \quad (3.31)$$

$$= \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot [\{\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)\} \mathbf{I} - 2\Re\{\bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)\}] \quad (3.32)$$

3つ目は、

$$\varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.33)$$

であるが、マックスウェルの方程式  $\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)/\omega$  を代入して、

$$\begin{aligned} & \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\ &= \varepsilon_0 \frac{\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)}{\omega} \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \end{aligned} \quad (3.34)$$

ベクトル公式  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$  を用いて、

$$\begin{aligned} & \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \\ &= \varepsilon_0 (\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)) \times \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \end{aligned} \quad (3.35)$$

$$\begin{aligned} &= \varepsilon_0 \left[ \left( \mathbf{k} \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} \right] \\ & \quad - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \end{aligned} \quad (3.36)$$

$$= -\varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} \quad (3.37)$$

$$= -\varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} \right\} \right) \mathbf{k} \quad (3.38)$$

複素共役との和をとると、

$$\begin{aligned}
& -\varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} \right\} \right) \mathbf{k} - \varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \sum_l \frac{\partial \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} \right\} \right) \mathbf{k} \\
& = -\varepsilon_0 \mathbf{k} \sum_{l,m,n} \left\{ \bar{E}_m^*(\mathbf{r}, t) \frac{\partial K_{Hmn}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial \bar{E}_n(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} + \bar{E}_n(\mathbf{r}, t) \frac{\partial K_{Hnm}^*(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial \bar{E}_m^*(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} \right\} \quad (3.40)
\end{aligned}$$

$$= -\varepsilon_0 \mathbf{k} \sum_{l,m,n} \left\{ \bar{E}_m^*(\mathbf{r}, t) \frac{\partial K_{Hmn}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial \bar{E}_n(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} + \bar{E}_n(\mathbf{r}, t) \frac{\partial K_{Hmn}(\mathbf{k}, \omega)}{\partial k_l} \frac{\partial \bar{E}_m^*(\mathbf{r}, t)}{\partial r_l} \right\} \quad (3.41)$$

$$= -\varepsilon_0 \mathbf{k} \sum_{l,m,n} \frac{\partial}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \left\{ \bar{E}_m^*(\mathbf{r}, t) K_{Hmn}(\mathbf{k}, \omega) \bar{E}_n(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.42)$$

$$= -\varepsilon_0 \mathbf{k} \sum_l \frac{\partial}{\partial k_l} \frac{\partial}{\partial r_l} \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.43)$$

$$= -\varepsilon_0 \left( \begin{array}{c} \frac{\partial}{\partial X} k_X \frac{\partial}{\partial k_X} + \frac{\partial}{\partial Y} k_X \frac{\partial}{\partial k_Y} + \frac{\partial}{\partial Z} k_X \frac{\partial}{\partial k_Z} \\ \frac{\partial}{\partial X} k_Y \frac{\partial}{\partial k_X} + \frac{\partial}{\partial Y} k_Y \frac{\partial}{\partial k_Y} + \frac{\partial}{\partial Z} k_Y \frac{\partial}{\partial k_Z} \\ \frac{\partial}{\partial X} k_Z \frac{\partial}{\partial k_X} + \frac{\partial}{\partial Y} k_Z \frac{\partial}{\partial k_Y} + \frac{\partial}{\partial Z} k_Z \frac{\partial}{\partial k_Z} \end{array} \right) \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.44)$$

$$= -\varepsilon_0 \nabla \cdot \left( \begin{array}{ccc} k_X \frac{\partial}{\partial k_X} & k_X \frac{\partial}{\partial k_Y} & k_X \frac{\partial}{\partial k_Z} \\ k_Y \frac{\partial}{\partial k_X} & k_Y \frac{\partial}{\partial k_Y} & k_Y \frac{\partial}{\partial k_Z} \\ k_Z \frac{\partial}{\partial k_X} & k_Z \frac{\partial}{\partial k_Y} & k_Z \frac{\partial}{\partial k_Z} \end{array} \right) \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.45)$$

$$= -\varepsilon_0 \nabla \cdot \left( \mathbf{k} \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.46)$$

$$(3.47)$$

4つ目は、

$$\begin{aligned}
& \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \\
& \quad + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \left\{ \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.48)
\end{aligned}$$

第3項は0次のガウスの法則によりゼロになる。

$$\varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \frac{\partial \omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.49)$$

$$= \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \left( \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) + \omega \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.50)$$

$$= \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right\} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \left( \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.51)$$

$$- \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \left( \omega \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.52)$$

第3項にマックスウェルの方程式  $\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)/\omega$  を代入して、ベクトル公式  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} =$

$(\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$  を用いて、さらに、ガウスの法則を用いて、

$$\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ (\mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.53)$$

$$- \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ \left( \omega \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.54)$$

$$= \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ (\mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.55)$$

$$- \varepsilon_0 \{ \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} \times \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.56)$$

$$= \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \frac{\partial \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \left\{ (\mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \quad (3.57)$$

$$- \varepsilon_0 \left[ \left( \mathbf{k} \cdot \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} \right] \quad (3.58)$$

$$= \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] + \varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} \quad (3.59)$$

複素共役との和をとる。

$$\frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) \quad (3.60)$$

$$+ \varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} + \varepsilon_0 \left( \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \left\{ \left( \frac{\partial \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \right) \frac{\partial}{\partial t} \right\} \cdot \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \right) \mathbf{k} \quad (3.61)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) \quad (3.62)$$

$$+ \varepsilon_0 \left[ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} \cdot \frac{\partial \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \right] \mathbf{k} \quad (3.63)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) + \varepsilon_0 \sum_{l,m} \left[ \bar{E}_l^* \frac{\partial K_{Hlm}}{\partial \omega} \frac{\partial \bar{E}_m}{\partial t} + \bar{E}_m \frac{\partial K_{Hml}^*}{\partial \omega} \frac{\partial \bar{E}_l^*}{\partial t} \right] \mathbf{k} \quad (3.64)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) + \varepsilon_0 \sum_{l,m} \left[ \bar{E}_l^* \frac{\partial K_{Hlm}}{\partial \omega} \frac{\partial \bar{E}_m}{\partial t} + \bar{E}_m \frac{\partial K_{Hlm}}{\partial \omega} \frac{\partial \bar{E}_l^*}{\partial t} \right] \mathbf{k} \quad (3.65)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) + \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \sum_{l,m} \left[ \frac{\partial K_{Hlm}}{\partial \omega} \bar{E}_l^* \bar{E}_m \right] \mathbf{k} \quad (3.66)$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} 2\Re \left( \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right] \right) + \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right] \mathbf{k} \quad (3.67)$$

5つ目は、マックスウェルの方程式  $\bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) / \omega$  を代入して、 $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$  を用いて、

$$- \varepsilon_0 \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \times \{ \omega \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \} \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \{ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \quad (3.68)$$

$$= - \varepsilon_0 \{ \mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \} \times \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \{ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \quad (3.69)$$

$$= - \varepsilon_0 \left[ \{ \mathbf{k} \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) - \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \right] \quad (3.70)$$

$$+ \varepsilon_0 \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \mathbf{k} \cdot \{ \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \quad (3.71)$$

$$= \varepsilon_0 \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \quad (3.72)$$

複素共役との和をとって、

$$2\varepsilon_0 \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \quad (3.73)$$

6つ目は、

$$-2\Re(\bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\rho}_{\text{ex}} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)(\mathbf{r}, t)) \quad (3.74)$$

したがって、

$$\begin{aligned} & \varepsilon_0 \nabla \cdot (\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{I} - 2\Re[\bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \}]) \\ & \quad + \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot [\{ \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{I} - 2\Re\{ \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \}] \\ & \quad - \nabla \cdot \left[ \varepsilon_0 \mathbf{k} \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \right] \\ & + \frac{\partial}{\partial t} 2\Re(\varepsilon_0 [\{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)]) + \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right] \mathbf{k} \\ & \quad + 2\varepsilon_0 \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \\ & = -2\Re(\bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\rho}_{\text{ex}} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)(\mathbf{r}, t)) \quad (3.75) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \nabla \cdot \left[ \frac{1}{4} \left( \mathbf{I} - \mathbf{k} \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \frac{1}{\mu_0} \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right\} \right. \\ & \quad \left. - \frac{1}{2} \Re \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} + \frac{1}{\mu_0} \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right\} \right] \\ & + \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{1}{2} \Re(\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \frac{1}{4} \left[ \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right] \mathbf{k} \right. \\ & \quad \left. + \frac{1}{2} \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \right] \\ & = -\frac{1}{2} \Re(\bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\rho}_{\text{ex}} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)(\mathbf{r}, t)) \quad (3.76) \end{aligned}$$

したがって、

$$\mathbf{G} = \frac{1}{2} \Re(\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t)) + \frac{1}{4} \left[ \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega)}{\partial \omega} : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \right] \mathbf{k} \quad (3.77)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{T} & = \frac{1}{4} \left( \mathbf{I} - \mathbf{k} \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) : \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) + \frac{1}{\mu_0} \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \cdot \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right\} \\ & \quad - \frac{1}{2} \Re \left\{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \otimes \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} + \frac{1}{\mu_0} \bar{\mathbf{B}}(\mathbf{r}, t) \otimes \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) \right\} \quad (3.78) \end{aligned}$$

$$\mathbf{F} = \frac{1}{2} \{ \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}, \omega) \cdot \bar{\mathbf{E}}(\mathbf{r}, t) \} \mathbf{k} \quad (3.79)$$

$$\mathbf{F}_{\text{ex}} = -\frac{1}{2} \Re(\bar{\mathbf{J}}_{\text{ex}}(\mathbf{r}, t) \times \bar{\mathbf{B}}^*(\mathbf{r}, t) + \bar{\rho}_{\text{ex}} \bar{\mathbf{E}}^*(\mathbf{r}, t)(\mathbf{r}, t)) \quad (3.80)$$

とすると、

$$\frac{\partial \mathbf{G}}{\partial t} + \nabla \cdot \mathbf{T} + \mathbf{F} = \mathbf{F}_{\text{ex}} \quad (3.81)$$

**3.2.0.0.1**  $E_0 \exp\{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\}$  という形になっている場合 外部駆動力も0とする。マックスウェルの方程式のうち、電場に関するガウスの法則の式の左辺  $\nabla \cdot \mathbf{D}_0 \exp\{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\}$

は、

$$\nabla \cdot \mathbf{D}_0 \exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (3.82)$$

$$\cong \nabla \cdot \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0$$

$$\exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (3.83)$$

$$= (i\mathbf{k}_r - \mathbf{k}_i) \cdot \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0$$

$$\exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (3.84)$$

$$\cong \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} - \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0$$

$$\exp \{i(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i) \cdot \mathbf{r} - i(\omega_r + i\omega_i)t\} \quad (3.85)$$

マックスウェル方程式の4式は、

$$\begin{cases} i\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 - i\omega_r \mathbf{B}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ i\mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 - \mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 \\ -\mu_0 \varepsilon_0 \left\{ -i(\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \\ \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} - \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = 0 \\ i\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{B}_0 - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0 = 0 \end{cases} \quad (3.86)$$

マックスウェル方程式の0次の式は、

$$\begin{cases} i\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0 - i\omega_r \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ i\mathbf{k}_r \times \mathbf{B}_0 + \mu_0 \varepsilon_0 i\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \\ i\varepsilon_0 \mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 = 0 \\ i\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{B}_0 = 0 \end{cases} \quad (3.87)$$

マックスウェル方程式の1次の式は、

$$\begin{cases} -\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0 + \omega_i \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ -\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0 \\ -\mu_0 \varepsilon_0 \left\{ \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \\ \varepsilon_0 \left\{ -\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} - \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = 0 \\ -\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0 = 0 \end{cases} \quad (3.88)$$

第1式の複素共役に、左から  $\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0$  を掛ける。

$$-\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0^*) + \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \quad (3.89)$$

第2式に、左から  $\mathbf{B}_0^*/\mu_0$  を掛ける。

$$\begin{aligned}
& -\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0) \\
& -\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (3.90)
\end{aligned}$$

第3式に  $\mathbf{E}_0^*$  を掛けると、

$$\mathbf{E}_0^* \varepsilon_0 \left\{ -\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} - \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (3.91)$$

第4式の複素共役に  $\mathbf{B}_0/\mu_0$  を掛けると、

$$-\frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \quad (3.92)$$

(第1式) + (第2式) - (第3式) - (第4式) をする。

$$\begin{aligned}
& -\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0^*) + \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* \\
& -\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0) \\
& -\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ \omega_r \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) + \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \\
& -\mathbf{E}_0^* \varepsilon_0 \left\{ -\mathbf{k}_r \cdot \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} - \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \\
& +\frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \quad (3.93) \\
& -\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0^*) + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \\
& -\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0) + \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0^* \\
& -\mathbf{B}_0^* \times \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \\
& +\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \times \left\{ \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \\
& +\mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \\
& -\mathbf{B}_0^* \times \{\omega_r \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_r \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} = \mathbf{0} \quad (3.94)
\end{aligned}$$

この式と、この式の複素共役との和を取る。ややこしくなるので、数個に分解する。

1つ目は、ベクトル公式  $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})\mathbf{C}$  を用いて、

$$\begin{aligned}
& - \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0^*) + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \\
& - \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{E}_0) + \mathbf{E}_0 \{\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \\
= & - [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \cdot \mathbf{E}_0^*] \mathbf{k}_i + [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \cdot \mathbf{k}_i] \mathbf{E}_0^* + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \\
& - [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \cdot \mathbf{E}_0] \mathbf{k}_i + [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \cdot \mathbf{k}_i] \mathbf{E}_0 + \mathbf{E}_0 \{\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \quad (3.95) \\
= & - [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \cdot \mathbf{E}_0^*] \mathbf{k}_i + 2 [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \cdot \mathbf{k}_i] \mathbf{E}_0^* \\
& - [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \cdot \mathbf{E}_0] \mathbf{k}_i + 2 [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \cdot \mathbf{k}_i] \mathbf{E}_0 \quad (3.96)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
= & - \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hlm} E_{0m} E_{0l}^* \right] \mathbf{k}_i + 2 \left[ \sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_l k_{il} \right] \begin{pmatrix} E_{0X}^* & E_{0Y}^* & E_{0Z}^* \end{pmatrix} \\
& - \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hml}^* E_{0l}^* E_{0m} \right] \mathbf{k}_i + 2 \left[ \sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_l k_{il} \right] \begin{pmatrix} E_{0X} & E_{0Y} & E_{0Z} \end{pmatrix} \quad (3.97)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
= & - \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hlm} E_{0m} E_{0l}^* \right] \mathbf{k}_i \\
& + 2 \left( [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_l k_{il}] E_{0X}^* \quad [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_l k_{il}] E_{0Y}^* \quad [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_l k_{il}] E_{0Z}^* \right) \\
& - \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hlm} E_{0l}^* E_{0m} \right] \mathbf{k}_i \\
& + 2 \left( [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_l k_{il}] E_{0X} \quad [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_l k_{il}] E_{0Y} \quad [\sum_l \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_l k_{il}] E_{0Z} \right) \quad (3.98)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
= & - 2 \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hlm} E_{0m} E_{0l}^* \right] \mathbf{k}_i \\
& + 2 \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_X E_{0X}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_X E_{0Y}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_X E_{0Z}^* \\ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Y E_{0X}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Y E_{0Y}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Y E_{0Z}^* \\ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Z E_{0X}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Z E_{0Y}^* & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}_Z E_{0Z}^* \end{pmatrix} \\
& + 2 \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_X E_{0X} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_X E_{0Y} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_X E_{0Z} \\ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Y E_{0X} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Y E_{0Y} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Y E_{0Z} \\ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Z E_{0X} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Z E_{0Y} & \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\}_Z E_{0Z} \end{pmatrix} \quad (3.99)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
= & - 2 \left[ \sum_{l,m} \varepsilon_0 K_{Hlm} E_{0m} E_{0l}^* \right] \mathbf{k}_i + 2 \mathbf{k}_i \cdot [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^*] + 2 \mathbf{k}_i \cdot [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \otimes \mathbf{E}_0] \quad (3.100)
\end{aligned}$$

$$= - 2 \mathbf{k}_i \cdot \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0\} \mathbf{I} + 4 \Re(\mathbf{k}_i \cdot [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^*]) \quad (3.101)$$

$$= 2 \mathbf{k}_i \cdot \{2 \Re(\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^*) - \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0\} \mathbf{I}\} \quad (3.102)$$



2つ目もベクトル公式  $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})\mathbf{C}$  を用いて、

$$-\frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0) + \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0^* - \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \times (\mathbf{k}_i \times \mathbf{B}_0^*) + \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0 \quad (3.103)$$

$$= - \left[ \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right] \mathbf{k}_i + \left[ \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{k}_i \right] \mathbf{B}_0 + \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0^* - \left[ \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0^* \right] \mathbf{k}_i + \left[ \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \cdot \mathbf{k}_i \right] \mathbf{B}_0^* + \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \mathbf{B}_0 \quad (3.104)$$

$$= -2 \left[ \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right] \mathbf{k}_i + 2 \left[ \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{k}_i \right] \mathbf{B}_0 + 2 \left[ \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \cdot \mathbf{k}_i \right] \mathbf{B}_0^* \quad (3.105)$$

$$= -2 \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \left[ \frac{1}{\mu_0} \sum_l B_{0l}^* B_{0l} \right] \quad (3.106)$$

$$+ 2 \frac{1}{\mu_0} \left( \sum_l B_{0l}^* k_{il} B_{0X} \quad \sum_l B_{0l}^* k_{il} B_{0Y} \quad \sum_l B_{0l}^* k_{il} B_{0Z} \right) \quad (3.107)$$

$$+ 2 \frac{1}{\mu_0} \left( \sum_l B_{0l} k_{il} B_{0X}^* \quad \sum_l B_{0l} k_{il} B_{0Y}^* \quad \sum_l B_{0l} k_{il} B_{0Z}^* \right) \quad (3.108)$$

$$= -2 \frac{1}{\mu_0} \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_l B_{0l}^* B_{0l} & 0 & 0 \\ 0 & \sum_l B_{0l}^* B_{0l} & 0 \\ 0 & 0 & \sum_l B_{0l}^* B_{0l} \end{pmatrix} \quad (3.109)$$

$$+ 2 \frac{1}{\mu_0} \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} B_{0X}^* B_{0X} & B_{0X}^* B_{0Y} & B_{0X}^* B_{0Z} \\ B_{0Y}^* B_{0X} & B_{0Y}^* B_{0Y} & B_{0Y}^* B_{0Z} \\ B_{0Z}^* B_{0X} & B_{0Z}^* B_{0Y} & B_{0Z}^* B_{0Z} \end{pmatrix} \quad (3.110)$$

$$+ 2 \frac{1}{\mu_0} \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} B_{0X} B_{0X}^* & B_{0X} B_{0Y}^* & B_{0X} B_{0Z}^* \\ B_{0Y} B_{0X}^* & B_{0Y} B_{0Y}^* & B_{0Y} B_{0Z}^* \\ B_{0Z} B_{0X}^* & B_{0Z} B_{0Y}^* & B_{0Z} B_{0Z}^* \end{pmatrix} \quad (3.111)$$

$$= -2 \frac{1}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0) \mathbf{I} + 2 \frac{1}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0) + 2 \frac{1}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot (\mathbf{B}_0 \otimes \mathbf{B}_0^*) \quad (3.112)$$

$$= \frac{2}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \{ 2\Re(\mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0) - (\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0) \mathbf{I} \} \quad (3.113)$$

3つ目は、

$$-\mathbf{B}_0^* \times \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.114)$$

であるが、マックスウエルの方程式の近似式  $\mathbf{B}_0^* = \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^* / \omega_r$  を代入して、

$$= - \frac{\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*}{\omega_r} \times \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\omega_r \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.115)$$

$$= - (\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*) \times \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.116)$$

ベクトル公式  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$  を用いて、

$$= -(\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*) \times \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.117)$$

$$= - \left[ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right] \mathbf{E}_0^* + \left[ \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} (\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right] \mathbf{k}_r \quad (3.118)$$

$$+ \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.119)$$

$$= \left[ \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right] \mathbf{k}_r \quad (3.120)$$

複素共役との和をとると、

$$\left[ \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right] \mathbf{k}_r + \left[ \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot \mathbf{E}_0^* \right\} \right] \mathbf{k}_r \quad (3.121)$$

$$= \left[ \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \sum_l k_{il} \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial k_l} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right] \mathbf{k}_r + \left[ \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \sum_l k_{il} \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial k_l} \cdot \mathbf{E}_0^* \right\} \right] \mathbf{k}_r \quad (3.122)$$

$$= \left\{ \sum_{l,m,n} k_{il} E_{0m}^* \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial k_l} E_{0n} \right\} \mathbf{k}_r + \left\{ \sum_{l,m,n} k_{il} E_{0n} \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hnm}^*}{\partial k_l} E_{0m}^* \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.123)$$

$$= \left\{ \sum_{l,m,n} k_{il} E_{0m}^* \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial k_l} E_{0n} \right\} \mathbf{k}_r + \left\{ \sum_{l,m,n} k_{il} E_{0n} \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial k_l} E_{0m}^* \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.124)$$

$$= 2 \begin{pmatrix} k_{rX} & k_{rY} & k_{rZ} \end{pmatrix} \left\{ \sum_l k_{il} \frac{\partial}{\partial k_l} \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 \} \right\} \quad (3.125)$$

$$= 2 \left( k_{rX} \sum_l k_{il} \frac{\partial}{\partial k_l} \quad k_{rY} \sum_l k_{il} \frac{\partial}{\partial k_l} \quad k_{rZ} \sum_l k_{il} \frac{\partial}{\partial k_l} \right) \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 \} \quad (3.126)$$

$$= 2 \begin{pmatrix} k_{iX} & k_{iY} & k_{iZ} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} k_{rX} \frac{\partial}{\partial k_X} & k_{rY} \frac{\partial}{\partial k_X} & k_{rZ} \frac{\partial}{\partial k_X} \\ k_{rX} \frac{\partial}{\partial k_Y} & k_{rY} \frac{\partial}{\partial k_Y} & k_{rZ} \frac{\partial}{\partial k_Y} \\ k_{rX} \frac{\partial}{\partial k_Z} & k_{rY} \frac{\partial}{\partial k_Z} & k_{rZ} \frac{\partial}{\partial k_Z} \end{pmatrix} \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 \} \quad (3.127)$$

$$= 2 \mathbf{k}_i \cdot \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 \} \quad (3.128)$$

4つ目は、

$$\begin{aligned} & \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \times \left\{ \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \\ & + \mathbf{E}_0^* \left\{ \mathbf{k}_r \cdot \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \end{aligned} \quad (3.129)$$

であるが、第3項は0次のガウスの法則によりほぼゼロになる。

$$= \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \times \left\{ \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} (\omega \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega)) \Big|_{\omega=\omega_r} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.130)$$

$$= \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \times \{\omega_i \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \\ - \mathbf{B}_0^* \times \left\{ \omega_i \omega_r \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.131)$$

$$= 2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - \mathbf{B}_0^* \times \left\{ \omega_i \omega_r \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.132)$$

第3項にマックスウェルの方程式  $\mathbf{B}_0^* = \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*/\omega_r$  を代入して、ベクトル公式  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$  を用いて、さらに、ガウスの法則を用いて、

$$= 2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* - (\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*) \times \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \quad (3.133)$$

$$= 2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* \\ - \left( \mathbf{k}_r \cdot \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right) \mathbf{E}_0^* + \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right) \mathbf{k}_r \quad (3.134)$$

$$= 2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* + \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right) \mathbf{k}_r \quad (3.135)$$

複素共役との和をとる。

$$2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \omega_i \mathbf{B}_0^* + \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \right) \mathbf{k}_r \quad (3.136)$$

$$+ 2 \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0^*\} \times \omega_i \mathbf{B}_0 + \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0^* \right\} \right) \mathbf{k}_r \quad (3.137)$$

$$= 4\omega_i \Re \{ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^* \} \quad (3.138)$$

$$+ \omega_i \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r + \omega_i \left\{ \mathbf{E}_0 \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0^* \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.139)$$

$$= 4\omega_i \Re \{ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^* \} \quad (3.140)$$

$$+ \omega_i \sum_{m,n} \left\{ E_{0m}^* \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial \omega} E_{0n} \right\} \mathbf{k}_r + \sum_{m,n} \omega_i \left\{ E_{0n} \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hnm}^*}{\partial \omega} E_{0m}^* \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.141)$$

$$= 4\omega_i \Re \{ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^* \} \quad (3.142)$$

$$+ \omega_i \sum_{m,n} \left\{ E_{0m}^* \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial \omega} E_{0n} \right\} \mathbf{k}_r + \sum_{m,n} \omega_i \left\{ E_{0n} \frac{\partial \varepsilon_0 K_{Hmn}}{\partial \omega} E_{0m}^* \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.143)$$

$$= 4\omega_i \Re \{ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^* \} + 2\omega_i \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.144)$$

$$= 2\omega_i \left( 2\Re \{ \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^* \} + \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \right) \quad (3.145)$$

5つ目は、マックスウェルの方程式の近似  $\mathbf{B}_0^* = \mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*/\omega_r$  を代入して、 $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \mathbf{C})\mathbf{A}$

を用いて、

$$- \mathbf{B}_0^* \times \{\omega_r \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_r \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \quad (3.146)$$

$$= - (\mathbf{k}_r \times \mathbf{E}_0^*) \times \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_r \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \quad (3.147)$$

$$= - [(\mathbf{k}_r \cdot \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}) \mathbf{E}_0^* - (\mathbf{E}_0^* \cdot \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\}) \mathbf{k}_r] + \mathbf{E}_0^* \{\mathbf{k}_r \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \quad (3.148)$$

$$= (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.149)$$

複素共役との和をとって、

$$2 (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.150)$$

したがって、

$$2 \mathbf{k}_i \cdot \{2 \Re (\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^*) - \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0\} \mathbf{I}\} \quad (3.151)$$

$$+ \frac{2}{\mu_0} \mathbf{k}_i \cdot \{2 \Re (\mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0) - (\mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0) \mathbf{I}\} \quad (3.152)$$

$$+ 2 \mathbf{k}_i \cdot \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0\} \quad (3.153)$$

$$+ 2 \omega_i \left( 2 \Re [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^*] + \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \right) \quad (3.154)$$

$$+ 2 (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.155)$$

$$= 2 \mathbf{k}_i \cdot \left[ 2 \Re \left( \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^* + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0 \right) \right] \quad (3.156)$$

$$- \left( \mathbf{I} - \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \right) \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 \right\} \quad (3.157)$$

$$+ 2 \omega_i \left( 2 \Re [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^*] + \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \right) \quad (3.158)$$

$$+ 2 (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.159)$$

$$= 0 \quad (3.160)$$

$$- 2 \mathbf{k}_i \cdot \left[ -\frac{1}{2} \Re \left( \{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \otimes \mathbf{E}_0^* + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0 \right) \right] \quad (3.161)$$

$$+ \frac{1}{4} \left( \mathbf{I} - \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \right) \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 \right\} \quad (3.162)$$

$$+ 2 \omega_i \left( \frac{1}{2} \Re [\{\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0\} \times \mathbf{B}_0^*] + \frac{1}{4} \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \right) \quad (3.163)$$

$$+ \frac{1}{2} (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.164)$$

$$= 0 \quad (3.165)$$

したがって、

$$\mathbf{G} = \frac{1}{2} \Re \left[ \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \} \times \mathbf{B}_0^* \right] + \frac{1}{4} \left\{ \mathbf{E}_0^* \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \mathbf{k}_r \quad (3.166)$$

$$\mathbf{T} = -\frac{1}{2} \Re \left( \{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \} \otimes \mathbf{E}_0^* + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \otimes \mathbf{B}_0 \right) \quad (3.167)$$

$$+ \frac{1}{4} \left( \mathbf{I} - \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \right) \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) : \mathbf{E}_0^* \otimes \mathbf{E}_0 + \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B}_0^* \cdot \mathbf{B}_0 \right\} \quad (3.168)$$

$$\mathbf{F} = \frac{1}{2} (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \mathbf{k}_r \quad (3.169)$$

とすると、

$$2\omega_i \mathbf{G} - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{T} + \mathbf{F} = \mathbf{0} \quad (3.170)$$

**3.2.0.0.2 近似しなかった場合** 外部駆動力も0とする。マックスウェルの方程式のうち、電場に関するガウスの法則の式の左辺  $\nabla \cdot \mathbf{D}_0 \exp \{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t \}$  は、

$$\begin{aligned} & \nabla \cdot \mathbf{D}_0 \exp \{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t \} \\ & \cong \nabla \cdot \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t \} \end{aligned} \quad (3.171)$$

$$= i\mathbf{k} \cdot \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t \} \quad (3.172)$$

$$= \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k} \cdot \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right) - \mathbf{k} \cdot \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \exp \{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t \} \quad (3.173)$$

したがって、マックスウェル方程式の4式は、

$$\begin{cases} i\mathbf{k} \times \mathbf{E}_0 - i\omega \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \\ i\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0 - \mu_0 \varepsilon_0 \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \\ \varepsilon_0 \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k} \cdot \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right) - \mathbf{k} \cdot \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = 0 \\ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{B}_0 = 0 \end{cases} \quad (3.174)$$

第1式の複素共役に、左から  $\varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0$  を掛ける。

$$\begin{aligned} & -i \left\{ \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times (\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}_0^*) \\ & + i \left\{ \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega^* \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (3.175)$$

第2式に、左から  $\mathbf{B}_0^*/\mu_0$  を掛ける。

$$i \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0) - \varepsilon_0 \mathbf{B}_0^* \times \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + \omega \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 = \mathbf{0} \quad (3.176)$$

第3式に  $\mathbf{E}_0^*$  を掛けると、

$$\varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \left[ \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k} \cdot \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right) - \mathbf{k} \cdot \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] = \mathbf{0} \quad (3.177)$$

$$(3.178)$$

第4式の複素共役に  $\mathbf{B}_0/\mu_0$  を掛けると、

$$-i \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} [\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{B}_0^*] = \mathbf{0} \quad (3.179)$$

(第1式) + (第2式) - (第3式) - (第4式) をする。

$$\begin{aligned} & -i \left\{ \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times (\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}_0^*) \\ & + i \left\{ \varepsilon_0 \left\{ \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega^* \mathbf{B}_0^* \\ & + \left[ i \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0) - \varepsilon_0 \mathbf{B}_0^* \times \left\{ -i\omega \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \omega \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + \omega \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \\ & - \left[ \varepsilon_0 \mathbf{E}_0^* \left[ \left\{ i\mathbf{k} \cdot \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k} \cdot \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right) - \mathbf{k} \cdot \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \right] \\ & - \left[ -i \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} [\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{B}_0^*] \right] = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (3.180)$$

$$\begin{aligned} & -i \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times (\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}_0^*) \\ & - \mathbf{E}_0^* \left[ i\mathbf{k} \cdot \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \\ & + i \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0) + i \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} [\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{B}_0^*] \\ & + i \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega^* \mathbf{B}_0^* \\ & - i \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (3.181)$$

ベクトル公式  $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})\mathbf{C}$  を用いて、

$$\begin{aligned} & -i \left( \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \mathbf{k}^* \\ & + \left( \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \cdot i\mathbf{k}^* \right) \mathbf{E}_0^* \\ & - \mathbf{E}_0^* \left[ i\mathbf{k} \cdot \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \\ & + i \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right) \mathbf{k} - i \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{k} \right) \mathbf{B}_0 + i \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} [\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{B}_0^*] \\ & + i \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega^* \mathbf{B}_0^* \\ & - i \left\{ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \times \omega \mathbf{B}_0^* = \mathbf{0} \end{aligned} \quad (3.182)$$



エルミートテンソルと反エルミートテンソルに分ける。

$$\begin{aligned}
& -i\mathbf{k}^* \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& + i\mathbf{k} \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
& - i\mathbf{k}^* \left( \mathbf{E}_0^* \cdot \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right) \\
& - i\mathbf{k} \left( \mathbf{E}_0 \cdot \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right) \\
& + 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \otimes \mathbf{E}_0^* \right) \\
& + 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right] \otimes \mathbf{E}_0 \right) \\
& + 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \otimes \mathbf{E}_0^* \right) \\
& - 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right] \otimes \mathbf{E}_0 \right) \\
& + i\mathbf{k} \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right) - i\mathbf{k}^* \left( \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0^* \right) + 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \otimes \mathbf{B}_0 \right) + 2\mathbf{k}_i \cdot \left( \frac{\mathbf{B}_0}{\mu_0} \otimes \mathbf{B}_0^* \right) \\
& + 2\omega_i \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \times \mathbf{B}_0^* \\
& + 2\omega_i \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right] \times \mathbf{B}_0 \\
& + 2\omega_i \left[ \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \times \mathbf{B}_0^* \\
& - 2\omega_i \left[ \left\{ \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - i\omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0^* \right] \times \mathbf{B}_0 = \mathbf{0} \quad (3.187)
\end{aligned}$$









したがって、

$$\begin{aligned}
\mathbf{G} &= \frac{1}{4} \mathbf{k}_r \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \frac{1}{4} \mathbf{k}_i \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} \\
&\quad + \frac{1}{2} \Re \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \times \mathbf{B}_0^* \right) \\
&\quad + \frac{1}{2} \Re \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 i \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - \omega_i \frac{\partial \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \times \mathbf{B}_0^* \right) \\
\mathbf{T} &= \frac{1}{4} \left[ \mathbf{I} - \left\{ \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right\}^T \right] (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) - \frac{1}{4} \left\{ \mathbf{k}_i \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right\}^T \mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \\
&\quad - \frac{1}{2} \Re \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \otimes \mathbf{E}_0^* \right) \\
&\quad - \frac{1}{2} \Re \left( \left[ \left\{ \varepsilon_0 i \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \left( \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right) \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \omega_i \frac{\partial}{\partial \omega} \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \right\} \cdot \mathbf{E}_0 \right] \otimes \mathbf{E}_0^* \right) \\
&\quad + \frac{1}{4} \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right) \mathbf{I} - \frac{1}{2} \Re \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \otimes \mathbf{B}_0 \right) \\
\mathbf{F} &= \frac{1}{2} \mathbf{k}_r (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \tag{3.196}
\end{aligned}$$

と置いた場合、

$$2\omega_i \mathbf{G} - 2\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{T} + \mathbf{F} = \mathbf{0} \tag{3.197}$$

となる。

近似すると、

$$\begin{aligned}
\mathbf{G} &= \frac{1}{4} \mathbf{k}_r \left\{ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0 \right\} + \frac{1}{2} \Re ([\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0] \times \mathbf{B}_0^*) \\
\mathbf{T} &= \frac{1}{4} \left[ \mathbf{I} - \left\{ \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right\}^T \right] (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) - \frac{1}{2} \Re ([\varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0] \otimes \mathbf{E}_0^*) \\
&\quad + \frac{1}{4} \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \cdot \mathbf{B}_0 \right) \mathbf{I} - \frac{1}{2} \Re \left( \frac{\mathbf{B}_0^*}{\mu_0} \otimes \mathbf{B}_0 \right) \\
\mathbf{F} &= \frac{1}{2} \mathbf{k}_r (\mathbf{E}_0^* \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}_0) \tag{3.198}
\end{aligned}$$

### 3.3 電流密度ベクトルについて検討

$$\begin{aligned}
&\mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \\
&= \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}, \omega) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \tag{3.199}
\end{aligned}$$

$$\cong \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r + i\mathbf{k}_i, \omega_r + i\omega_i) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \tag{3.200}$$

$$= \left\{ \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \tag{3.201}$$

また、その複素共役は、

$$\{\mathbf{J}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (3.202)$$

$$\cong \left\{ \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right\}^* \cdot \{\mathbf{E}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (3.203)$$

$$= \left[ \{\boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* - \left\{ \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i \right] \cdot \{\mathbf{E}(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (3.204)$$

電流密度ベクトル  $\mathbf{J}(\mathbf{r}, t)$  の成分表示、

$$J_k(\mathbf{r}, t) = \sum_l \sigma_{kl}(\mathbf{k}, \omega) E_l(\mathbf{r}, t) \quad (3.205)$$

を参考にして、

$$J_k(\mathbf{r}, t) \cong \sum_l \left[ \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \cdot i\mathbf{k}_i + \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} i\omega_i \right] E_l(\mathbf{r}, t) \quad (3.206)$$

$$\{J_k(\mathbf{r}, t)\}^* \cong \sum_l \left[ \{\sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)\}^* - \left\{ \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \cdot i\mathbf{k}_i - \left\{ \frac{\partial \sigma_{kl}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* i\omega_i \right] \{E_l(\mathbf{r}, t)\}^* \quad (3.207)$$

### 3.4 運動量の時間変化

質量  $m_i$  を持つ荷電粒子  $i$  の運動量は、

$$m_i \mathbf{v}_i$$

であるが、その時間変化は運動方程式を用いて、

$$m_i \frac{d\mathbf{v}_i}{dt} = \mathbf{F}_i = q_i(\mathbf{v}_i \times \mathbf{B}_g + \mathbf{E}_g)$$

$\mathbf{F}_i$  は荷電粒子  $i$  にはたらく力である。衝突がなければ、電場と磁場による力を受ける。したがって、電流密度  $\mathbf{J}_g$ 、電荷密度を  $\rho_g$  とすると、単位体積当たりの粒子の運動量の変化は、

$$\mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g + \rho_g \mathbf{E}_g$$

各物理量を、0次成分と波動による1次成分に分ける。ただし、 $\mathbf{J}_g$  と  $\mathbf{E}_g$  は、0次の成分を持たない。

$$\mathbf{J}_1 \times (\mathbf{B}_0 + \mathbf{B}_1) + (\rho_0 + \rho_1) \mathbf{E}_1 \quad (3.208)$$

0次成分と1次成分との積は時間平均すると0になる。すなわち、

$$\langle \mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g + \rho_g \mathbf{E}_g \rangle = \langle \mathbf{J}_1 \times \mathbf{B}_1 \rangle + \langle \rho_1 \mathbf{E}_1 \rangle \quad (3.209)$$

電荷密度について考える。電荷保存の式は、

$$\nabla \cdot \mathbf{J}_g + \frac{\partial \rho_g}{\partial t} = 0 \quad (3.210)$$

$$\nabla \cdot \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}, t) + \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t)}{2} + \frac{\partial}{\partial t} \frac{\rho(\mathbf{r}, t) + \rho^*(\mathbf{r}, t)}{2} = 0 \quad (3.211)$$

$$i\mathbf{k} \cdot \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) - i\mathbf{k}^* \cdot \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) - i\omega \rho(\mathbf{r}, t) + i\omega^* \rho^*(\mathbf{r}, t) = 0 \quad (3.212)$$

$$\rho(\mathbf{r}, t) = \frac{\mathbf{k}}{\omega} \cdot \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \quad (3.213)$$

$$\rho^*(\mathbf{r}, t) = \frac{\mathbf{k}^*}{\omega^*} \cdot \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) \quad (3.214)$$

$$\begin{cases} \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) = -i\omega\varepsilon_0 (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ \mathbf{J}^*(\mathbf{r}, t) = i\omega^*\varepsilon_0 (\{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^* - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ \rho(\mathbf{r}, t) = -i\mathbf{k}\varepsilon_0 \cdot (\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ \rho^*(\mathbf{r}, t) = i\mathbf{k}^*\varepsilon_0 \cdot (\{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^* - \mathbf{I}) \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \end{cases} \quad (3.215)$$

したがって、

$$\begin{aligned} & \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + \rho(\mathbf{r}, t)\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ &= [-i\omega\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + [-i\mathbf{k}\varepsilon_0 \cdot \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \end{aligned} \quad (3.216)$$

マックスウェルの方程式  $-i\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) + i\omega^* \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}$  に、 $\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$  を外積したものの、

$$-i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)\} + i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\omega^* \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t)\} = \mathbf{0} \quad (3.217)$$

を加える。

$$\begin{aligned} & \mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + \rho(\mathbf{r}, t)\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ &= [-i\omega\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + [-i\mathbf{k}\varepsilon_0 \cdot \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ & \quad - i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)\} + i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\omega^* \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t)\} \end{aligned} \quad (3.218)$$

$$\begin{aligned} &= [-i\omega\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\omega^* \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t)\} \\ & \quad + [-i\mathbf{k}\varepsilon_0 \cdot \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) - i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \{\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)\} \end{aligned} \quad (3.219)$$

ベクトル公式  $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \cdot \mathbf{C})\mathbf{B} - (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})\mathbf{C}$  を用いて、

$$\begin{aligned} &= -i\omega[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + i\omega^*[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) \\ & \quad - i[\mathbf{k} \cdot \varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ & \quad - i([\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k}^* + i([\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \cdot \mathbf{k}^*) \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \end{aligned} \quad (3.220)$$

$$\begin{aligned} &= -i(\omega - \omega^*)[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) - i[(\mathbf{k} - \mathbf{k}^*) \cdot \varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ & \quad - i([\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)) \mathbf{k}^* \end{aligned} \quad (3.221)$$

$$\begin{aligned} &= 2\omega_i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + [2\mathbf{k}_i \cdot \varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \\ & \quad - i[\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k}^* \end{aligned} \quad (3.222)$$

ベクトル公式  $\mathbf{A}(\mathbf{B} \cdot \mathbf{C}) = \mathbf{B} \cdot (\mathbf{C} \otimes \mathbf{A})$  を用いて、

$$\begin{aligned} &= 2\omega_i[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + 2\mathbf{k}_i \cdot \{[\varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)\} \\ & \quad - i[\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I}\} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k}^* \end{aligned} \quad (3.223)$$

したがって、

$$\langle \mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g + \rho_g \mathbf{E}_g \rangle \quad (3.224)$$

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{4} \{ 2\omega_i [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) + 2\omega_i [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) \\ &\quad + 2\mathbf{k}_i \cdot \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \} + 2\mathbf{k}_i \cdot \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \} \\ &\quad - i [\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k}^* + i [\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k} \} \quad (3.225) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{4} \{ 4\omega_i \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) \} + 4\mathbf{k}_i \cdot \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \} \\ &\quad - i [\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k}^* + i [\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k} \} \quad (3.226) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= \omega_i \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) \} + \mathbf{k}_i \cdot \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \} \\ &\quad - \frac{1}{4} i [\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k}^* + \frac{1}{4} i [\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) - \mathbf{I} \}^* \cdot \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t)] \mathbf{k} \quad (3.227) \end{aligned}$$

誘電率テンソルを  $\mathbf{k} = \mathbf{k}_r$ ,  $\omega = \omega_r$  の周りに展開し、エルミートテンソルと反エルミートテンソルとに分ける。さらに、(2.38) 式が成り立っているとす。

$$\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega) = \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\omega_i \frac{\partial \mathbf{K}(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \quad (3.228)$$

$$\begin{aligned} &= \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \\ &\quad + i\omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} + i\omega_i \frac{\partial i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \quad (3.229) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) + i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \\ &\quad + i\omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} - \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \quad (3.230) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{K}^*(\mathbf{k}, \omega) &= \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* - \mathbf{k}_i \cdot \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \right\}^* \\ &\quad - i\omega_i \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* - \omega_i \left\{ \frac{\partial \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \right\}^* \quad (3.231) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r) - i\mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} - \mathbf{k}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \mathbf{k}} \\ &\quad - i\omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_H^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} - \omega_i \frac{\partial \mathbf{K}_A^*(\mathbf{k}_r, \omega_r)}{\partial \omega} \quad (3.232) \end{aligned}$$









近似すると、

$$\begin{aligned}
& \langle \mathbf{J}_g \times \mathbf{B}_g + \rho_g \mathbf{E}_g \rangle \\
= & \omega_i \left[ \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \times \mathbf{B}^*(\mathbf{r}, t) \} + \frac{1}{2} \mathbf{k}_r \left[ \frac{\partial}{\partial \omega} \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \right] \right] \\
& + 2\mathbf{k}_i \cdot \left[ \frac{1}{2} \Re \{ [\varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \otimes \mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \} \right. \\
& \left. - \frac{1}{4} \left\{ \mathbf{I} - \left( \mathbf{k}_r \otimes \frac{\partial}{\partial \mathbf{k}} \right)^T \right\} [\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \{ \mathbf{K}_H(\mathbf{k}_r, \omega_r) - \mathbf{I} \} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \right] \\
& + \frac{1}{2} \mathbf{k}_r [\mathbf{E}^*(\mathbf{r}, t) \cdot \varepsilon_0 \mathbf{K}_A(\mathbf{k}_r, \omega_r) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)] \tag{3.240}
\end{aligned}$$

## 第4章 冷たいプラズマの波動

### 4.1 分散式の導出

ここで、(1.12)式における電流密度ベクトル  $\mathbf{J}_s$  の時間微分  $\partial\mathbf{J}_s/\partial t$  を  $\mathbf{E}$  で表すことを考える。荷電粒子  $s$  の質量を  $m_s$ 、電荷を  $q_s$ 、速度ベクトルを  $\mathbf{v}_s$  とすると、

$$\mathbf{J}_s = q_s \sum_V \mathbf{v}_s \quad (4.1)$$

である。ここで、 $\sum_V$  は、単位体積あたりに含まれる荷電粒子  $s$  の和を取ることを表している。

ここでは、冷たいプラズマ、すなわち、荷電粒子が熱運動していない状態を扱っている。この場合、全荷電粒子揃って同一の運動をしている。そのため、

$$\sum_V \mathbf{v}_s = \mathbf{v}_s \sum_V 1 = \mathbf{v}_s n_s \quad (4.2)$$

の関係が成り立つ。 $n_s$  は、荷電粒子  $s$  の体積密度（単位体積あたり荷電粒子  $s$  の個数）なのである。したがって、

$$\mathbf{J}_s = q_s n_s \mathbf{v}_s \quad (4.3)$$

が成り立つ。時間で偏微分して、

$$\frac{\partial\mathbf{J}_s}{\partial t} = \frac{\partial(q_s n_s \mathbf{v}_s)}{\partial t} \quad (4.4)$$

。ここで、 $n_s$ 、 $\mathbf{v}_s$  を、時間一定の0次の成分  $n_{s0}$ 、 $\mathbf{v}_{s0}$  と、波動により微小振動する1次の成分  $\Re(n_{s1})$ 、 $\Re(\mathbf{v}_{s1})$  に分ける。

$$n_s = n_{s0} + \Re(n_{s1}) \quad (4.5)$$

$$\mathbf{v}_s = \mathbf{v}_{s0} + \Re(\mathbf{v}_{s1}) \quad (4.6)$$

冷たいプラズマを考えているから  $\mathbf{v}_{s0} = \mathbf{0}$  であることに注意すると、

$$\frac{\partial\mathbf{J}_s}{\partial t} = q_s \frac{\partial(n_{s0}\Re(\mathbf{v}_{s1}) + \Re(n_{s1})\Re(\mathbf{v}_{s1}))}{\partial t} \quad (4.7)$$

ここでは、微小振動を考えているため、 $|n_{s0}| \gg |n_{s1}|$  である。したがって、

$$\frac{\partial\mathbf{J}_s}{\partial t} = q_s \frac{\partial n_{s0}\Re(\mathbf{v}_{s1})}{\partial t} = q_s n_{s0} \frac{d\Re(\mathbf{v}_{s1})}{dt} \quad (4.8)$$

と近似できる。したがって、

一方、質量  $m_s$ 、電荷  $q_s$  の荷電粒子  $s$  の運動方程式は、

$$m_s \frac{d\Re(\mathbf{v}_{s1})}{dt} = q_s (\Re(\mathbf{E}) + \Re(\mathbf{v}_{s1}) \times \mathbf{B}) \quad (4.9)$$

である。ここで、 $\mathbf{B}$  は外部磁場  $\mathbf{B}_0$  と、波動磁場  $\Re(\mathbf{B}_1)$  との和である。

$$m_s \frac{d\Re(\mathbf{v}_{s1})}{dt} = q_s \{ \Re(\mathbf{E}) + \Re(\mathbf{v}_{s1}) \times \mathbf{B}_0 + \Re(\mathbf{v}_{s1}) \times \Re(\mathbf{B}_1) \} \quad (4.10)$$

右辺括弧内第3項は、他の2項に比べ非常に小さいので無視する。さらに、外部磁場  $\mathbf{B}_0$  が  $Y$  成分を持たないとし、 $Z$  軸と  $\theta$  の角をなしているとする。

$$\mathbf{B}_0 = \begin{pmatrix} B_0 \sin \theta \\ 0 \\ B_0 \cos \theta \end{pmatrix} \quad (4.11)$$

したがって、右辺の  $\Re(\mathbf{v}_{s1}) \times \mathbf{B}_0$  は、

$$\Re(\mathbf{v}_{s1}) \times \mathbf{B}_0 = \begin{pmatrix} \Re(v_{sY})B_0 \cos \theta \\ \Re(v_{sZ})B_0 \sin \theta - \Re(v_{sX})B_0 \cos \theta \\ -\Re(v_{sY})B_0 \sin \theta \end{pmatrix} \quad (4.12)$$

である。

速度ベクトル  $\mathbf{v}_{s1}$  は、角周波数  $\omega$  で振動しているとして、以下のとおり表示できるとする。

$$\Re(\mathbf{v}_{s1}) = \begin{pmatrix} \Re(v_{s1X}) \\ \Re(v_{s1Y}) \\ \Re(v_{s1Z}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \Re(v_{s1X0} \exp(-i\omega t)) \\ \Re(v_{s1Y0} \exp(-i\omega t)) \\ \Re(v_{s1Z0} \exp(-i\omega t)) \end{pmatrix} \quad (4.13)$$

したがって、(4.9) 式は、

$$m_s \frac{d(\mathbf{v}_{s1} + \mathbf{v}_{s1}^*)}{dt} = q_s \{ (\mathbf{E} + \mathbf{E}^*) + (\mathbf{v}_{s1} + \mathbf{v}_{s1}^*) \times \mathbf{B} \} \quad (4.14)$$

$$m_s (-i\omega \mathbf{v}_{s1} + i\omega^* \mathbf{v}_{s1}^*) = q_s \{ (\mathbf{E} + \mathbf{E}^*) + (\mathbf{v}_{s1} + \mathbf{v}_{s1}^*) \times \mathbf{B} \} \quad (4.15)$$

ここで、

$$m_s (-i\omega \mathbf{v}_{s1}) = q_s \{ \mathbf{E} + \mathbf{v}_{s1} \times \mathbf{B} \} \quad (4.16)$$

を解けばよい。この先、 $X$ 、 $Y$ 、 $Z$  の成分ごとに解く。

$$\begin{pmatrix} -im_s \omega v_{s1X} \\ -im_s \omega v_{s1Y} \\ -im_s \omega v_{s1Z} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} q_s (E_X + v_{s1Y} B_0 \cos \theta) \\ q_s (E_Y + v_{s1Z} B_0 \sin \theta - v_{s1X} B_0 \cos \theta) \\ q_s (E_Z - v_{s1Y} B_0 \sin \theta) \end{pmatrix} \quad (4.17)$$

$v_{s1X}$ 、 $v_{s1Y}$ 、 $v_{s1Z}$  について解くと (4.7 節参照)、

$$\begin{pmatrix} v_{s1X} \\ v_{s1Y} \\ v_{s1Z} \end{pmatrix} = \frac{q_s}{m_s \omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \begin{pmatrix} i(\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta) E_X - \omega \omega_{cs} E_Y \cos \theta - i\omega_{cs}^2 E_Z \sin \theta \cos \theta \\ i\omega^2 E_Y - \omega \omega_{cs} E_Z \sin \theta + \omega \omega_{cs} E_X \cos \theta \\ i(\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta) E_Z + \omega \omega_{cs} E_Y \sin \theta - i\omega_{cs}^2 E_X \cos \theta \sin \theta \end{pmatrix} \\ = \frac{\epsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix}$$

が得られる。ただし、

$$\omega_{ps}^2 = \frac{q_s^2 n_{s0}}{\varepsilon_0 m_s} \quad (4.18)$$

であり、 $\omega_{ps}$  は、荷電粒子  $s$  のプラズマ角周波数である。

また、移動度テンソル  $\boldsymbol{\mu}_{1s}(\omega)$  は、

$$\boldsymbol{\mu}_{1s}(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (4.19)$$

複素共役の方程式については、

$$m_s (+i\omega^* \mathbf{v}_{s1}^*) = q_s \{ \mathbf{E}^* + \mathbf{v}_{s1}^* \times \mathbf{B} \} \quad (4.20)$$

を解けばよい。この先、 $X$ 、 $Y$ 、 $Z$  の成分ごとに解く。

$$\begin{pmatrix} im_s \omega^* v_{s1X}^* \\ im_s \omega^* v_{s1Y}^* \\ im_s \omega^* v_{s1Z}^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} q_s (E_X^* + v_{s1Y}^* B_0 \cos \theta) \\ q_s (E_Y^* + v_{s1Z}^* B_0 \sin \theta - v_{s1X}^* B_0 \cos \theta) \\ q_s (E_Z^* - v_{s1Y}^* B_0 \sin \theta) \end{pmatrix} \quad (4.21)$$

$v_{s1X}^*$ 、 $v_{s1Y}^*$ 、 $v_{s1Z}^*$  について解くと、詳しくは 4.7 節参照。

$$\begin{pmatrix} v_{s1X}^* \\ v_{s1Y}^* \\ v_{s1Z}^* \end{pmatrix} = \frac{q_s}{m_s \omega^* (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \begin{pmatrix} -i(\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta) E_X^* - \omega^* \omega_{cs} E_Y^* \cos \theta + i\omega_{cs}^2 E_Z^* \sin \theta \cos \theta \\ -i\omega^{*2} E_Y^* - \omega^* \omega_{cs} E_Z^* \sin \theta + \omega^* \omega_{cs} E_X^* \cos \theta \\ -i(\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta) E_Z^* + \omega^* \omega_{cs} E_Y^* \sin \theta + i\omega_{cs}^2 E_X^* \cos \theta \sin \theta \end{pmatrix} \quad (4.22)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \omega^*}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^{*2}}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X^* \\ E_Y^* \\ E_Z^* \end{pmatrix} \quad (4.23)$$

が得られる。したがって、移動度テンソル  $\boldsymbol{\mu}_{2s}$  は、

$$\boldsymbol{\mu}_{2s}(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega^*}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^{*2}}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X^* \\ E_Y^* \\ E_Z^* \end{pmatrix} \quad (4.24)$$

したがって、 $\boldsymbol{\mu}_{1s}(\omega)$  と  $\boldsymbol{\mu}_{2s}(\omega)$  は複素共役の関係にある。

そこで、

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (4.25)$$

と  $\boldsymbol{\mu}_s(\omega)$  を定義すると、

$$\mathbf{v}_s(\mathbf{r}, t) = \boldsymbol{\mu}_s(\omega) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (4.26)$$

$$\mathbf{v}_s(\mathbf{r}, t)^* = \boldsymbol{\mu}_s(\omega)^* \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)^* \quad (4.27)$$

の関係がある。また、時刻  $t$  において、位置  $\mathbf{r}$  に存在する粒子の速度である。

したがって、時刻  $t$  において、位置  $\mathbf{r}$  に存在する荷電粒子による電流密度ベクトル  $\mathbf{J}_s(\mathbf{r}, t)$  は、

$$\mathbf{J}_s(\mathbf{r}, t) \quad (4.28)$$

$$= q_s n_{s0} \mathbf{v}_s \quad (4.29)$$

$$= \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.30)$$

同様に、

$$\mathbf{J}_s(\mathbf{r}, t)^* = q_s n_{s0} \mathbf{v}_s^* \quad (4.31)$$

$$= \varepsilon_0 \omega^* \begin{pmatrix} -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^{*2}}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \\ i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega^* \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^{*2} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X^* \\ E_Y^* \\ E_Z^* \end{pmatrix} \quad (4.32)$$

したがって、

$$\boldsymbol{\sigma}_s = \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (4.33)$$

$$= \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2}{(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (4.34)$$

$$= \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \sin^2 \theta + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \cos^2 \theta & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \cos \theta \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta \sin \theta & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \cos^2 \theta + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \sin^2 \theta \end{pmatrix} \quad (4.35)$$

と導電率テンソル  $\sigma_s(\omega)$  を定義すると、

$$\begin{cases} \mathbf{J}_s(\mathbf{r}, t) = \sigma_s(\omega) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ \mathbf{J}_s(\mathbf{r}, t)^* = \sigma_s(\omega)^* \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)^* \end{cases} \quad (4.36)$$

なお、

$$\begin{cases} S_s = -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \\ D_s = \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ P_s = -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \\ P_s - S_s = \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{cases} \quad (4.37)$$

とおくと、

$$\begin{aligned} & \sigma_s \\ = \varepsilon_0 \omega & \begin{pmatrix} i\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \sin^2 \theta + i\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \cos^2 \theta & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & -i\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \cos \theta \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & i\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \\ -i\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta \sin \theta & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta & i\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \cos^2 \theta + i\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \sin^2 \theta \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (4.38)$$

$$= \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i(-P_s) \sin^2 \theta + i(-S_s) \cos^2 \theta & -D_s \cos \theta & -i(P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta \\ D_s \cos \theta & i(-S_s) & -D_s \sin \theta \\ -i(P_s - S_s) \cos \theta \sin \theta & D_s \sin \theta & i(-P_s) \cos^2 \theta + i(-S_s) \sin^2 \theta \end{pmatrix} \quad (4.39)$$

$$= -\varepsilon_0 i \omega \begin{pmatrix} P_s \sin^2 \theta + S_s \cos^2 \theta & -iD_s \cos \theta & (P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta \\ iD_s \cos \theta & S_s & -iD_s \sin \theta \\ (P_s - S_s) \cos \theta \sin \theta & iD_s \sin \theta & P_s \cos^2 \theta + S_s \sin^2 \theta \end{pmatrix} \quad (4.40)$$

となる。



電流密度ベクトルを時間で偏微分して、

$$\frac{\partial \mathbf{J}_s}{\partial t} \quad (4.41)$$

$$= \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \sin^2 \theta + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \cos^2 \theta & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \cos \theta \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta \sin \theta & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \cos^2 \theta + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -i\omega E_X \\ -i\omega E_Y \\ -i\omega E_Z \end{pmatrix} \quad (4.42)$$

$$= -\varepsilon_0 \omega^2 \begin{pmatrix} -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \sin^2 \theta - \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \cos^2 \theta & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \cos \theta \\ i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta & -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin \theta \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{\omega^2(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos \theta \sin \theta & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \cos^2 \theta - \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.43)$$

さて、(??) 式の第1～3項の計算を進めると、

$$\nabla^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) - \nabla(\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)) - \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t^2} \quad (4.44)$$

$$= -k^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + k^2 E_Z(\mathbf{r}, t) \hat{\mathbf{Z}} + \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (4.45)$$

$$= \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} 1 - \frac{k^2}{\varepsilon_0 \mu_0 \omega^2} & 0 & 0 \\ 0 & 1 - \frac{k^2}{\varepsilon_0 \mu_0 \omega^2} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X(\mathbf{r}, t) \\ E_Y(\mathbf{r}, t) \\ E_Z(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} \quad (4.46)$$

したがって、(??) 式は、

$$\nabla^2 \mathbf{E} - \nabla(\nabla \cdot \mathbf{E}) - \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} - \mu_0 \sum_s \frac{\partial \mathbf{J}_s}{\partial t} \quad (4.47)$$

$$= \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2 & -iD \cos \theta & (P - S) \cos \theta \sin \theta \\ iD \cos \theta & S - N^2 & -iD \sin \theta \\ (P - S) \cos \theta \sin \theta & iD \sin \theta & P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.48)$$

$$= \mathbf{0} \quad (4.49)$$

である。ここで、

$$S = 1 + \sum_s S_s = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \quad (4.50)$$

$$D = \sum_s D_s = \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (4.51)$$

$$P = 1 + \sum_s P_s = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.52)$$

$$N^2 = \frac{k^2}{\varepsilon_0 \mu_0 \omega^2} \quad (4.53)$$

である。この結果から、 $\mathbf{K}(\mathbf{k}^*, \omega^*) \neq \{\mathbf{K}(\mathbf{k}, \omega)\}^*$  であるのに注意が必要である。例えば、 $\mathbf{K}_{XY}(\mathbf{k}^*, \omega^*) \neq \{\mathbf{K}_{XY}(\mathbf{k}, \omega)\}^*$  である。

## 4.2 無磁場のときの波動

外部磁場が存在しない場合は、 $S = P$ ,  $D = 0$  となるので、波動方程式は、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & P - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.54)$$

解が存在するための条件は、

$$(P - N^2)^2 P = 0 \quad (4.55)$$

したがって、解は  $N^2 = P$  と  $P = 0$ 。

**4.2.0.0.0.1  $N^2 = P$  のとき**  $N^2 = P$  を代入した場合、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.56)$$

つまり、 $E_X, E_Y$  は自由な値を取ることができる。また、 $P = 0$  の場合を除いて  $E_Z = 0$ 。

電流密度ベクトルは、

$$\mathbf{J} = \boldsymbol{\sigma}_s(\omega) \cdot \mathbf{E} = \epsilon_0 \omega \begin{pmatrix} -iP & 0 & 0 \\ 0 & -iP & 0 \\ 0 & 0 & -iP \end{pmatrix} \cdot \mathbf{E} = \epsilon_0 \omega (-iP) \mathbf{E} \quad (4.57)$$

$\omega$  が実数である場合、荷電粒子のエネルギー密度の時間変化の時間平均は、

$$\frac{\Re(\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{J})}{2} = 0 \quad (4.58)$$

すなわち、荷電粒子へのエネルギー注入はない。

**4.2.0.0.0.2  $P = 0$  の場合**  $P = 0$  を代入した場合、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} -N^2 & 0 & 0 \\ 0 & -N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.59)$$

つまり、 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。また、 $N = 0$  の場合を除き、 $E_X = E_Y = 0$ 。

**4.2.0.0.0.3  $N^2 = 0, P = 0$  である場合は、**  $E_X, E_Y, E_Z$  は自由な値を取る事ができる。

まとめると、

|                  |                            |        |
|------------------|----------------------------|--------|
| $N^2 = P$        | $E_X, E_Y$ は任意。 $E_Z = 0$  | 横波     |
| $P = 0$          | $E_X = E_Y = 0$ $E_Z$ は任意。 | 縦波     |
| $N^2 = 0, P = 0$ | $E_X, E_Y, E_Z$ は任意。       | 波でない振動 |

### 4.3 $\theta = 0$ 又は $\pi$ のときの波動

$\theta = 0$  又は  $\pi$  のときは、波動方程式にとりあえず  $\sin \theta = 0$ ,  $\cos^2 \theta = 1$  を代入し、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} S - N^2 & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & S - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.60)$$

解が存在するための条件は、

$$(S - N^2)^2 P - (-iD \cos \theta)(iD \cos \theta)P = 0 \quad (4.61)$$

$$P\{(S - N^2)^2 - D^2\} = 0 \quad (4.62)$$

したがって、解は  $P = 0$ 、 $N^2 = S \pm D$ 。

**4.3.0.0.0.1**  $P = 0$  の場合は、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} S - N^2 & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & S - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.63)$$

$(S - N^2)^2 - (-iD)iD = (S - N^2)^2 - D^2 = 0$  の場合を除き、 $E_X = E_Y = 0$ 。 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。 $(S - N^2)^2 - D^2 = 0$  の場合は、 $N^2 = S \pm D$  の場合を検討すればよい。

**4.3.0.0.0.2**  $N^2 = S \pm D$  の場合は、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} \mp D & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & \mp D & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.64)$$

$$\mp DE_X - iD \cos \theta E_Y = 0 \quad (4.65)$$

$D \neq 0$  の条件において、

$$\mp E_X - i \cos \theta E_Y = 0 \quad (4.66)$$

$$\mp E_X = i \cos \theta E_Y \quad (4.67)$$

$$E_X : E_Y = i \cos \theta : (\mp 1) \quad (4.68)$$

すなわち、 $D = 0$  の場合を除き、 $E_X : E_Y = i \cos \theta : (\mp 1)$ 、 $P = 0$  の場合を除き  $E_Z = 0$ 。

$D = 0$  の場合は、 $E_X$ 、 $E_Y$  ともに自由な値を取ることができる。 $P = 0$  の場合、 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。

まとめると、

|                        |  |         |
|------------------------|--|---------|
| $N^2 = S + D$          | $E_X : E_Y = i \cos \theta : (-1), E_Z = 0$  | 横波      |
| $N^2 = S - D$          | $E_X : E_Y = i \cos \theta : 1, E_Z = 0$     | 横波      |
| $N^2 = S \pm D, D = 0$ | $E_X, E_Y$ は任意。 $E_Z = 0$                    | 横波      |
| $N^2 = S \pm D, P = 0$ | $E_X : E_Y = i \cos \theta : (-1), E_Z$ は任意。 | ハイブリッド波 |
| $P = 0$                | $E_X = E_Y = 0$ $E_Z$ は任意。                   | 縦波      |

### 4.3.1 $S \pm D$ について

$$S \pm D = \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \right) \pm \left( \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (4.69)$$

$$= \left( 1 - \sum_s \frac{\omega \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \pm \left( \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (4.70)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega \omega_{ps}^2 \mp \omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (4.71)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2 (\omega \mp \omega_{cs})}{\omega(\omega + \omega_{cs})(\omega - \omega_{cs})} \quad (4.72)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{cs})} \quad (4.73)$$

特に、電子と1成分のイオンからなる中性プラズマの場合は、

$$S \pm D = 1 - \frac{\omega_{pe}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})} - \frac{\omega_{pi}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.74)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2 (\omega \pm \omega_{ci})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} - \frac{\omega_{pi}^2 (\omega \pm \omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.75)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2 (\omega \pm \omega_{ci}) + \omega_{pi}^2 (\omega \pm \omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.76)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm (\omega_{pe}^2 \omega_{ci} + \omega_{pi}^2 \omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.77)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm \left( \frac{q_e^2 n_e}{\epsilon_0 m_e} \frac{q_i B_0}{m_i} + \frac{q_i^2 n_i}{\epsilon_0 m_i} \frac{q_e B_0}{m_e} \right)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.78)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm \frac{q_e q_i B_0}{\epsilon_0 m_e m_i} (q_e n_e + q_i n_i)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.79)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.80)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.81)$$

$$(4.82)$$

### 4.3.2 アルベン領域について

周波数が非常に小さいアルベン波領域では、

$$S \pm D = 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (4.83)$$

$$\simeq 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \quad (4.84)$$

$$\simeq 1 - \frac{\omega_{pe}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \quad (4.85)$$

密度が非常に大きいとき、

$$\begin{aligned} S \pm D &\simeq -\frac{\omega_{pe}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \\ &= -\frac{q_e^2 n_e}{\varepsilon_0 m_e} \frac{m_e}{q_e B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= -\frac{q_e n_e}{\varepsilon_0} \frac{1}{B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= \frac{q_i n_i}{\varepsilon_0} \frac{1}{B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \end{aligned} \quad (4.86)$$

$N^2 = S \pm D$  に当てはめると、

$$\frac{k^2 c^2}{\omega^2} \simeq \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.87)$$

$$\frac{\omega^2}{k^2} \simeq \frac{\varepsilon_0 B_0^2}{n_i m_i} c^2 \quad (4.88)$$

$$= \frac{B_0^2}{\mu_0 n_i m_i} \quad (4.89)$$

## 4.4 $\theta = \pm\pi/2$ のときの波動

波動方程式には、とりあえず  $\cos \theta = 0$ ,  $\sin^2 \theta = 1$  を代入して、

$$\begin{pmatrix} P - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & S - N^2 & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.90)$$

解が存在するための条件は、

$$(P - N^2)(S - N^2)S - (P - N^2)(-iD \sin \theta)(iD \sin \theta) = 0 \quad (4.91)$$

$$(P - N^2)\{(S - N^2)S - D^2\} = 0 \quad (4.92)$$

$$(4.93)$$

から、解は  $N^2 = P$  と  $(S - N^2)S - D^2 = 0$ 。

$S \neq 0$  ならば、 $(S - N^2)S - D^2 = 0$  の解は、

$$N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S} \quad (4.94)$$

$S = 0$  の場合の解は、 $D = 0$ 。しかし、 $D = 0$  と  $S = 0$  とが同時に成り立つとは考えにくい。

4.4.0.0.0.1  $N^2 = P$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & S - P & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.95)$$

$(S - P)S - (-iD \sin \theta)(iD \sin \theta) = (S - P)S - D^2 \neq 0$  の条件において、 $E_Y = E_Z = 0$ 。  $E_X$  は自由な値を取ることができる。

$(S - P)S - D^2 = 0$  である場合は、 $S - P = D^2/S$  (ただし  $S \neq 0$ ) として、

$$D^2/S \cdot E_Y - iD \sin \theta E_Z = 0 \quad (4.96)$$

$$D^2/S \cdot E_Y = iD \sin \theta E_Z \quad (4.97)$$

$$E_Y : E_Z = iD \sin \theta : D^2/S \quad (4.98)$$

$$E_Y : E_Z = iS \sin \theta : D \quad (4.99)$$

$(S - P)S - D^2 = 0$  かつ  $S = 0$  である場合は、 $D = 0$  となるから、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -P & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.100)$$

したがって、 $E_Y = 0$ 、 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。

4.4.0.0.0.2  $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$ 、 $S \neq 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} P - \frac{S^2 - D^2}{S} & 0 & 0 \\ 0 & S - \frac{S^2 - D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} P - \frac{S^2 - D^2}{S} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.101)$$

$E_Y(iD \sin \theta) + E_Z S = 0$  を変形して、 $E_Y(iD \sin \theta) = -E_Z S$ 。したがって、 $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  の場合を除いて、 $E_X = 0$ 、 $E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$ 。

$N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$ 、 $S \neq 0$ 、 $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.102)$$

つまり、 $E_X$  は自由な値を取ることができる。一方、 $E_Y(iD \sin \theta) = -E_Z S$ 。なお、 $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  は、 $N^2 = P$  である。

4.4.0.0.0.3  $S = 0$ 、 $D = 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} P - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & -N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.103)$$

$P - N^2 = 0$  の場合を除き、 $E_X = 0$ 。  $N^2 = 0$  の場合を除き  $E_Y = 0$ 。  $E_Z$  は自由な値を取ることができる。  $P - N^2 = 0$  の場合は  $E_X$  は自由な値を取ることができる。  $N^2 = 0$  の場合は、 $E_Y$  は自由な値を取ることができる。

#### 4.4.0.0.4 まとめると、

|                                      |  |         |
|--------------------------------------|--|---------|
| $N^2 = P$                            | $E_X$ は任意。 $E_Y = E_Z = 0$                     | 横波      |
| $N^2 = P, (S - P)S - D^2 = 0$        | $E_X$ は任意。 $E_Y : E_Z = iS \sin \theta : D$    | ハイブリッド波 |
| $N^2 = P, (S - P)S - D^2 = 0, S = 0$ | $E_X$ は任意。 $E_Y = 0, E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |
| $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$          | $E_X = 0, E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$   | ハイブリッド波 |
| $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}, N^2 = P$ | $E_X$ は任意。 $E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$ | ハイブリッド波 |
| $S = 0, D = 0$                       | $E_X = E_Y = 0, E_Z$ は任意。                      | 縦波      |
| $S = 0, D = 0, N^2 = P$              | $E_X$ は任意。 $E_Y = 0, E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |
| $S = 0, D = 0, N^2 = 0$              | $E_X = 0, E_Y$ は任意, $E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |

#### 4.4.1 アルベン波領域について

周波数が非常に小さいときの X 波を考える。

$$S = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \quad (4.104)$$

$$\simeq 1 + \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega_{cs}^2} \quad (4.105)$$

$$= 1 + \sum_s \frac{q_s^2 n_s}{\varepsilon_0 m_s} \frac{m_s^2}{q_s^2 B_0^2} \quad (4.106)$$

$$= 1 + \sum_s \frac{n_s m_s}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.107)$$

プラズマが電子と 1 成分のイオンのみからなるとすると、

$$S \simeq 1 + \sum_s \frac{n_s m_s}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.108)$$

$$\simeq 1 + \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.109)$$

密度が十分に大きい場合、

$$S \simeq \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.110)$$

(5.33) 式も用いて、

$$\frac{S^2 - D^2}{S} = \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (4.111)$$

したがって、X 波において周波数が非常に低い場合はアルベン波となる。

この方程式の解が意味のある解を持つためには、行列式がゼロでなければならない。

$$(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2)(S - N^2)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.112)$$

$$+(-iD \cos \theta)(-iD \sin \theta)(P - S) \cos \theta \sin \theta \quad (4.113)$$

$$+(P - S) \cos \theta \sin \theta(iD \cos \theta)(iD \sin \theta) \quad (4.114)$$

$$-(P - S) \cos \theta \sin \theta(S - N^2)(P - S) \cos \theta \sin \theta \quad (4.115)$$

$$-(-iD \cos \theta)(iD \cos \theta)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.116)$$

$$-(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2)(-iD \sin \theta)(iD \sin \theta) \quad (4.117)$$

$$= (P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2)(S - N^2)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.118)$$

$$-D^2(P - S) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.119)$$

$$-D^2(P - S) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.120)$$

$$-(P - S)^2(S - N^2) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.121)$$

$$-D^2 \cos^2 \theta(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.122)$$

$$-D^2 \sin^2 \theta(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2) \quad (4.123)$$

$$= (PS \sin^2 \theta + S^2 \cos^2 \theta - SN^2 - P \sin^2 \theta N^2 - S \cos^2 \theta N^2 + N^4)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.124)$$

$$-2D^2(P - S) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.125)$$

$$-(P - S)^2 S \cos^2 \theta \sin^2 \theta + (P - S)^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta N^2 \quad (4.126)$$

$$-D^2 \cos^2 \theta(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.127)$$

$$-D^2 \sin^2 \theta(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta) + D^2 \sin^2 \theta N^2 \quad (4.128)$$

$$= (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^4 \quad (4.129)$$

$$-(S + P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^2 \quad (4.130)$$

$$+(P - S)^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta N^2 \quad (4.131)$$

$$+D^2 \sin^2 \theta N^2 \quad (4.132)$$

$$+(PS \sin^2 \theta + S^2 \cos^2 \theta)(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.133)$$

$$-2D^2(P - S) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.134)$$

$$-(P - S)^2 S \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.135)$$

$$-D^2 \cos^2 \theta(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \quad (4.136)$$

$$-D^2 \sin^2 \theta(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta) \quad (4.137)$$

$$= (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^4 \quad (4.138)$$

$$-(SP \cos^2 \theta + P^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta + SP \cos^4 \theta)N^2 \quad (4.139)$$

$$-(S^2 \sin^2 \theta + PS \sin^4 \theta + S^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta)N^2 \quad (4.140)$$

$$+(P^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta - 2PS \cos^2 \theta \sin^2 \theta + S^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta)N^2 \quad (4.141)$$

$$+D^2 \sin^2 \theta N^2 \quad (4.142)$$

$$+P^2 S \sin^2 \theta \cos^2 \theta + PS^2 \cos^4 \theta + PS^2 \sin^4 \theta + S^3 \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.143)$$

$$-2PD^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta + 2SD^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.144)$$

$$-P^2 S \cos^2 \theta \sin^2 \theta + 2PS^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta - S^3 \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.145)$$

$$-PD^2 \cos^4 \theta - SD^2 \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.146)$$

$$-PD^2 \sin^4 \theta - SD^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta \quad (4.147)$$

$$= (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^4 \quad (4.148)$$

$$-(SP \cos^2 \theta + SP \cos^4 \theta)N^2 \quad (4.149)$$

$$-(S^2 \sin^2 \theta + PS \sin^4 \theta)N^2 \quad (4.150)$$

$$+(-2PS \cos^2 \theta \sin^2 \theta)N^2 \quad (4.151)$$



$$(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^4 - \{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta)\}N^2 + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.159)$$

その解は、

$$N^2 = \frac{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta) \pm \sqrt{\{S(S - P) - D^2\}^2 \sin^4 \theta + 4P^2 D^2 \cos^2 \theta}}{2(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)} \quad (4.160)$$

である。

したがって、

$$(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \times \quad (4.161)$$

$$\left\{ N^2 - \frac{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta) + \sqrt{\{S(S - P) - D^2\}^2 \sin^4 \theta + 4P^2 D^2 \cos^2 \theta}}{2(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)} \right\} \times \quad (4.162)$$

$$\left\{ N^2 - \frac{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta) - \sqrt{\{S(S - P) - D^2\}^2 \sin^4 \theta + 4P^2 D^2 \cos^2 \theta}}{2(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)} \right\} = 0 \quad (4.163)$$

ここでは、 $P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta \neq 0$  としたが、 $P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta = 0$  の場合は、注意が必要かもしれない。

ここで、 $E_X$ 、 $E_Y$ 、 $E_Z$  の比を求める。

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2 & -iD \cos \theta & (P - S) \cos \theta \sin \theta \\ iD \cos \theta & S - N^2 & -iD \sin \theta \\ (P - S) \cos \theta \sin \theta & iD \sin \theta & P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.164)$$

より、

$$(P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2)E_X - iD \cos \theta E_Y + (P - S) \cos \theta \sin \theta E_Z = 0 \quad (4.165)$$

$$(P - S) \cos \theta \sin \theta E_X + iD \sin \theta E_Y + (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)E_Z = 0 \quad (4.166)$$

$$(P \sin^3 \theta + S \cos^2 \theta \sin \theta - N^2 \sin \theta)E_X - iD \cos \theta \sin \theta E_Y + (P - S) \cos \theta \sin^2 \theta E_Z = 0 \quad (4.167)$$

$$(P - S) \cos^2 \theta \sin \theta E_X + iD \sin \theta \cos \theta E_Y + (P \cos^3 \theta + S \sin^2 \theta \cos \theta)E_Z = 0 \quad (4.168)$$

両式を互いに足し合わせて、

$$(P - N^2) \sin \theta E_X + P \cos \theta E_Z = 0 \quad (4.169)$$

$E_X \neq 0$ 、 $E_Z \neq 0$  ならば、

$$E_X : E_Z = P \cos \theta : (N^2 - P) \sin \theta \quad (4.170)$$

$$(P - S) \cos \theta \sin \theta E_X + iD \sin \theta E_Y + (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)E_Z = 0 \quad (4.171)$$

$$P(P - S) \cos^2 \theta \sin \theta E_X + iPD \sin \theta \cos \theta E_Y + P(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) \cos \theta E_Z = 0 \quad (4.172)$$

$$P(P - S) \cos^2 \theta \sin \theta E_X + iPD \sin \theta \cos \theta E_Y + (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)(N^2 - P) \sin \theta E_X = 0 \quad (4.173)$$

$$iPD \cos \theta E_Y + \{P(P - S) \cos^2 \theta + (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)(N^2 - P)\}E_X = 0 \quad (4.174)$$

$$iPD \cos \theta E_Y + \{(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^2 - PS\}E_X = 0 \quad (4.175)$$

$E_X \neq 0, E_Y \neq 0$  ならば、

$$E_X : E_Y = iPD \cos \theta : \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^2\} \quad (4.176)$$

$E_X \neq 0, E_Y \neq 0, E_Z \neq 0$  ならば、

$$\boxed{E_X : E_Y : E_Z = iPD \cos \theta : \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^2\} : iD(N^2 - P) \sin \theta} \quad (4.177)$$

#### 4.4.2 偏波について考える。

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \begin{pmatrix} E_X(\mathbf{r}, t) \\ E_Y(\mathbf{r}, t) \\ E_Z(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} iPD \cos \theta A(\mathbf{r}, t) \\ \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^2\}A(\mathbf{r}, t) \\ iD(N^2 - P) \sin \theta A(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} \quad (4.178)$$

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \begin{pmatrix} iPD \cos \theta A_1(\mathbf{r}, t) + iPD \cos \theta A_2(\mathbf{r}, t) \\ \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_1^2\}A_1(\mathbf{r}, t) + \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_2^2\}A_2(\mathbf{r}, t) \\ iD(N_1^2 - P) \sin \theta A_1(\mathbf{r}, t) + iD(N_2^2 - P) \sin \theta A_2(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} \quad (4.179)$$

$X$  方向の直線偏波の場合、 $E_Y = 0$  から、

$$\frac{A_1(\mathbf{r}, t)}{A_2(\mathbf{r}, t)} = -\frac{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_2^2}{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_1^2} \quad (4.180)$$

$Y$  方向の直線偏波の場合、 $E_X = 0$  から、

$$\frac{A_1(\mathbf{r}, t)}{A_2(\mathbf{r}, t)} = -i \quad (4.181)$$

円偏波の場合は、 $E_Y/E_X = \pm i$  から、

$$\frac{\{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_1^2\}A_1(\mathbf{r}, t) + \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_2^2\}A_2(\mathbf{r}, t)}{iPD \cos \theta A_1(\mathbf{r}, t) + iPD \cos \theta A_2(\mathbf{r}, t)} = \pm i \quad (4.182)$$

$$\{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_1^2\}A_1(\mathbf{r}, t) + \{PS - (P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N_2^2\}A_2(\mathbf{r}, t) \quad (4.183)$$

$$= \pm i(iPD \cos \theta A_1(\mathbf{r}, t) + iPD \cos \theta A_2(\mathbf{r}, t)) \quad (4.184)$$

##### 4.4.2.0.0.1 $P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta = 0$ だった場合の、偏波について。

$$S = -P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} \quad (4.185)$$

を波動方程式へ代入する。

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P \sin^2 \theta + \left(-P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right) \cos^2 \theta - N^2 & -iD \cos \theta & \left(P - \left(-P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right)\right) \cos \theta \sin \theta \\ iD \cos \theta & \left(-P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right) - N^2 & -iD \sin \theta \\ \left(P - \left(-P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right)\right) \cos \theta \sin \theta & iD \sin \theta & P \cos^2 \theta + \left(-P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right) \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.186)$$

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P \left(\sin^2 \theta - \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} \cos^2 \theta\right) - N^2 & -iD \cos \theta & P \left(1 + \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right) \cos \theta \sin \theta \\ iD \cos \theta & -P \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} - N^2 & -iD \sin \theta \\ P \left(1 + \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta}\right) \cos \theta \sin \theta & iD \sin \theta & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.187)$$

$$\frac{\epsilon_0 \mu_0 \omega^2}{\sin^2 \theta} \begin{pmatrix} P (\sin^4 \theta - \cos^4 \theta) - N^2 & -iD \sin^2 \theta \cos \theta & P (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) \cos \theta \sin \theta \\ iD \sin^2 \theta \cos \theta & -P \cos^2 \theta - N^2 \sin^2 \theta & -iD \sin^3 \theta \\ P (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) \cos \theta \sin \theta & iD \sin^3 \theta & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.188)$$

$$\frac{\epsilon_0 \mu_0 \omega^2}{\sin^2 \theta} \begin{pmatrix} P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) - N^2 & -iD \sin^2 \theta \cos \theta & P \cos \theta \sin \theta \\ iD \sin^2 \theta \cos \theta & -P \cos^2 \theta - N^2 \sin^2 \theta & -iD \sin^3 \theta \\ P \cos \theta \sin \theta & iD \sin^3 \theta & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (4.189)$$

行列式がゼロとなる条件から、

$$(-iD \sin^2 \theta \cos \theta)(-iD \sin^3 \theta)(P \cos \theta \sin \theta) + (P \cos \theta \sin \theta)(iD \sin^2 \theta \cos \theta)(iD \sin^3 \theta) \quad (4.190)$$

$$-(P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) - N^2)(-iD \sin^3 \theta)(iD \sin^3 \theta) - (P \cos \theta \sin \theta)(-P \cos^2 \theta - N^2 \sin^2 \theta)(P \cos \theta \sin \theta) \quad (4.191)$$

$$= -D^2 P \sin^6 \theta \cos^2 \theta - D^2 P \sin^6 \theta \cos^2 \theta - D^2 (P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) - N^2) \sin^6 \theta - P^2 (-P \cos^2 \theta - N^2 \sin^2 \theta) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.192)$$

$$= -2D^2 P \sin^6 \theta \cos^2 \theta - D^2 (P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta)) \sin^6 \theta - D^2 (-N^2) \sin^6 \theta - P^2 (-P \cos^2 \theta) \cos^2 \theta \sin^2 \theta - P^2 (-N^2 \sin^2 \theta) \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (4.193)$$

$$= -2D^2 P \sin^6 \theta \cos^2 \theta - D^2 P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) \sin^6 \theta + D^2 N^2 \sin^6 \theta + P^3 \cos^4 \theta \sin^2 \theta + P^2 N^2 \sin^4 \theta \cos^2 \theta \quad (4.194)$$

$$= 0 \quad (4.195)$$

両辺を  $\sin^2 \theta$  で割って、

$$-2D^2P \sin^4 \theta \cos^2 \theta - D^2P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) \sin^4 \theta + D^2N^2 \sin^4 \theta + P^3 \cos^4 \theta + P^2N^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta = 0 \quad (4.196)$$

$$D^2N^2 \sin^4 \theta + P^2N^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta = 2D^2P \sin^4 \theta \cos^2 \theta + D^2P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) \sin^4 \theta \quad (4.197)$$

$$(D^2 \sin^2 \theta + P^2 \cos^2 \theta) \sin^2 \theta N^2 = P(2D^2 \sin^4 \theta \cos^2 \theta + D^2P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) \sin^4 \theta) \quad (4.198)$$

$$(D^2 \sin^2 \theta + P^2 \cos^2 \theta) \sin^2 \theta N^2 = P(D^2 \sin^4 \theta \cos^2 \theta + D^2P (\sin^2 \theta - \cos^2 \theta) \sin^4 \theta) \quad (4.199)$$

$$(D^2 \sin^2 \theta + P^2 \cos^2 \theta) \sin^2 \theta N^2 = P(D^2 \sin^4 \theta - P^2 \cos^4 \theta) \quad (4.200)$$

$$N^2 = \frac{P(D^2 \sin^4 \theta - P^2 \cos^4 \theta)}{(D^2 \sin^2 \theta + P^2 \cos^2 \theta)} \quad (4.201)$$

## 4.5 $N \cos \theta$ が既知だった場合について

$N \cos \theta$  が既知だった場合について考える。

分散式 (4.159) は、

$$(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)N^4 - \{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta)\}N^2 + P(S^2 - D^2) \quad (4.202)$$

$$=(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta)(\cos^2 \theta + \sin^2 \theta)N^4 - \{(S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(\sin^2 \theta + \cos^2 \theta + \cos^2 \theta)\}N^2 + P(S^2 - D^2) \quad (4.203)$$

$$\begin{cases} N_{\parallel}^2 = N^2 \cos^2 \theta \\ N_{\perp}^2 = N^2 \sin^2 \theta \end{cases} \quad (4.204)$$

とおくと分散式は、

$$(PN_{\parallel}^2 + SN_{\perp}^2)(N_{\parallel}^2 + N_{\perp}^2) - \{(S^2 - D^2)N_{\perp}^2 + SP(N_{\perp}^2 + 2N_{\parallel}^2)\} + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.205)$$

$$PN_{\parallel}^4 + (S + P)N_{\perp}^2N_{\parallel}^2 + SN_{\perp}^4 - (S^2 - D^2)N_{\perp}^2 - SP(N_{\perp}^2 + 2N_{\parallel}^2) + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.206)$$

$$SN_{\perp}^4 + PN_{\parallel}^4 + (S + P)N_{\perp}^2N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2)N_{\perp}^2 - SPN_{\perp}^2 - 2SPN_{\parallel}^2 + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.207)$$

$$SN_{\perp}^4 + (S + P)N_{\perp}^2N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2)N_{\perp}^2 - SPN_{\perp}^2 + PN_{\parallel}^4 - 2SPN_{\parallel}^2 + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.208)$$

$$SN_{\perp}^4 + \{(S + P)N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2) - SP\}N_{\perp}^2 + PN_{\parallel}^4 - 2SPN_{\parallel}^2 + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.209)$$

二次方程式の解の公式から、 $N_{\perp}^2$  を求めると、

$$N_{\perp}^2 = \frac{-\{(S + P)N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2) - SP\} \pm \sqrt{\{(S + P)N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2) - SP\}^2 - 4S\{PN_{\parallel}^4 - 2SPN_{\parallel}^2 + P(S^2 - D^2)\}}}{2S} \quad (4.210)$$

根号の中を抜き出す。

$$\begin{aligned} & \{(S+P)N_{\parallel}^2 - (S^2 - D^2) - SP\}^2 - 4S\{PN_{\parallel}^4 - 2SPN_{\parallel}^2 + P(S^2 - D^2)\} \\ & = (S+P)^2N_{\parallel}^4 - 2(S+P)((S^2 - D^2) + SP)N_{\parallel}^2 + ((S^2 - D^2) + SP)^2 \\ & \quad - 4SPN_{\parallel}^4 + 8S^2PN_{\parallel}^2 - 4SP(S^2 - D^2) \end{aligned} \quad (4.211)$$

$$\begin{aligned} & = (S+P)^2N_{\parallel}^4 - 4SPN_{\parallel}^4 - 2(S+P)((S^2 - D^2) + SP)N_{\parallel}^2 + 8S^2PN_{\parallel}^2 \\ & \quad + ((S^2 - D^2) + SP)^2 - 4SP(S^2 - D^2) \end{aligned} \quad (4.212)$$

$$\begin{aligned} & = (S-P)^2N_{\parallel}^4 \\ & \quad - 2\{S^3 - SD^2 + S^2P + PS^2 - PD^2 + P^2S\}N_{\parallel}^2 + 8S^2PN_{\parallel}^2 \\ & \quad + \{(S^2 - D^2)^2 + 2(S^2 - D^2)SP + S^2P^2\} - 4SP(S^2 - D^2) \end{aligned} \quad (4.213)$$

$$\begin{aligned} & = (S-P)^2N_{\parallel}^4 \\ & \quad - 2\{S^3 - 2S^2P + P^2S - SD^2 - PD^2\}N_{\parallel}^2 \\ & \quad + \{(S^2 - D^2)^2 - 2(S^2 - D^2)SP + S^2P^2\} \end{aligned} \quad (4.214)$$

$$\begin{aligned} & = (S-P)^2N_{\parallel}^4 \\ & \quad - 2\{S(S-P)^2 - (S+P)D^2\}N_{\parallel}^2 \\ & \quad + \{(S^2 - D^2) - SP\}^2 \end{aligned} \quad (4.215)$$

#### 4.5.0.0.1 磁場を求める

$$\nabla \times \mathfrak{R}(\mathbf{E}) = -\frac{\partial \mathfrak{R}(\mathbf{B})}{\partial t} \quad (4.216)$$

より、

$$i\mathbf{k} \times \mathbf{E} - i\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^* = -(-i\omega)\mathbf{B} - (+i\omega^*)\mathbf{B}^* \quad (4.217)$$

$$\mathbf{k} \times \mathbf{E} = \omega\mathbf{B} \quad (4.218)$$

及び

$$\mathbf{k}^* \times \mathbf{E}^* = \omega^*\mathbf{B}^* \quad (4.219)$$

$$\mathbf{B} = \frac{\mathbf{k} \times \mathbf{E}}{\omega} = \frac{\mathbf{k}c \times \mathbf{E}}{c\omega} = \frac{1}{c}(\mathbf{N} \times \mathbf{E}) \quad (4.220)$$

成分で表示すると、

$$\begin{pmatrix} B_X \\ B_Y \\ B_Z \end{pmatrix} = \frac{1}{c} \begin{vmatrix} \hat{X} & \hat{Y} & \hat{Z} \\ N_X & N_Y & N_Z \\ E_X & E_Y & E_Z \end{vmatrix} = \frac{1}{c} \begin{pmatrix} N_Y E_Z - N_Z E_Y \\ N_Z E_X - N_X E_Z \\ N_X E_Y - N_Y E_X \end{pmatrix} \quad (4.221)$$

複素共役成分も同様。

特に、波数ベクトルが  $Z$  方向を向いている場合は、

$$\begin{pmatrix} B_X \\ B_Y \\ B_Z \end{pmatrix} = \frac{1}{c} \begin{pmatrix} -NE_Y \\ NE_X \\ 0 \end{pmatrix} \quad (4.222)$$

#### 4.5.0.0.2 電流を求める

$$\mathbf{J}_s = \frac{q_s^2 n_{s0}}{m_s \omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \begin{pmatrix} i(\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta) E_X - \omega \omega_{cs} \cos \theta E_Y - i \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta E_Z \\ \omega \omega_{cs} \cos \theta E_X + i \omega^2 E_Y - \omega \omega_{cs} \sin \theta E_Z \\ -i \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta E_X + \omega \omega_{cs} \sin \theta E_Y + i(\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta) E_Z \end{pmatrix} \quad (4.223)$$

$$= \epsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.224)$$

したがって、

$$\mathbf{J} = \sum_s \mathbf{J}_s \quad (4.225)$$

$$= \epsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i(1 - P \sin^2 \theta - S \cos^2 \theta) & -D \cos \theta & -i(P - S) \sin \theta \cos \theta \\ D \cos \theta & i(1 - S) & -D \sin \theta \\ -i(P - S) \sin \theta \cos \theta & D \sin \theta & i(1 - P \cos^2 \theta - S \sin^2 \theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.226)$$

#### 4.5.0.0.3 荷電粒子の運動を求める

$$\mathbf{v}_s = \frac{\epsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} -i(P_s \sin^2 \theta + S_s \cos^2 \theta) & -D_s \cos \theta & -i(P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta \\ D_s \cos \theta & -iS_s & -D_s \sin \theta \\ -i(P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta & D_s \sin \theta & -i(P_s \cos^2 \theta + S_s \sin^2 \theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.227)$$

$$= -\frac{i \epsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} K_{XXs} & K_{XYs} & K_{XZs} \\ K_{YXs} & K_{YYs} & K_{YZs} \\ K_{ZXs} & K_{YZs} & K_{ZZs} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.228)$$

を、時間積分すればよい。

$$\mathbf{r}_s = \frac{i}{\omega} \mathbf{v}_s \quad (4.229)$$

$$= \frac{\epsilon_0}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} P_s \sin^2 \theta + S_s \cos^2 \theta & -iD_s \cos \theta & (P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta \\ iD_s \cos \theta & S_s & -iD_s \sin \theta \\ (P_s - S_s) \sin \theta \cos \theta & iD_s \sin \theta & P_s \cos^2 \theta + S_s \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.230)$$

$$= \frac{\epsilon_0}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} K_{XXs} & K_{XYs} & K_{XZs} \\ K_{YXs} & K_{YYs} & K_{YZs} \\ K_{ZXs} & K_{YZs} & K_{ZZs} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.231)$$

#### 4.5.0.0.4 荷電粒子にはたらく力 荷電粒子 $s$ にはたらく電場による力 $\mathbf{F}_{Es}$ は、

$$\mathbf{F}_{Es} = q_s \mathbf{E} \quad (4.232)$$

で与えられる。

また、ローレンツ力  $\mathbf{F}_{Bs}$  は、

$$\mathbf{F}_{Bs} = q_s (\mathbf{v}_s \times \mathbf{B}) \quad (4.233)$$

で与えられる。ここでは、1次の量は非常に小さいとしているから、波動磁場の寄与を無視して、

$$\mathbf{F}_{Bs} = q_s(\mathbf{v}_s \times \mathbf{B}_0) \quad (4.234)$$

$$= q_s \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{X}} & \hat{\mathbf{Y}} & \hat{\mathbf{Z}} \\ v_{sX} & v_{sY} & v_{sZ} \\ B_{0X} & B_{0Y} & B_{0Z} \end{vmatrix} \quad (4.235)$$

$$= q_s \begin{pmatrix} v_{sY}B_{0Z} - v_{sZ}B_{0Y} \\ v_{sZ}B_{0X} - v_{sX}B_{0Z} \\ v_{sX}B_{0Y} - v_{sY}B_{0X} \end{pmatrix} \quad (4.236)$$

$$(4.237)$$

として取り扱う。

#### 4.5.0.0.5 荷電粒子のエネルギー密度の時間変化 $\omega$ が実数の場合、

$$\frac{\Re(\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{J})}{2} \quad (4.238)$$

$$= \frac{1}{2} \Re \left( \begin{pmatrix} E_X^* \\ E_Y^* \\ E_Z^* \end{pmatrix} \cdot \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i(1 - P \sin^2 \theta - S \cos^2 \theta) & -D \cos \theta & -i(P - S) \sin \theta \cos \theta \\ D \cos \theta & i(1 - S) & -D \sin \theta \\ -i(P - S) \sin \theta \cos \theta & D \sin \theta & i(1 - P \cos^2 \theta - S \sin^2 \theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \right) \quad (4.239)$$

$$= \frac{1}{2} \Re \left( \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} E_X^* \\ E_Y^* \\ E_Z^* \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} i(1 - P \sin^2 \theta - S \cos^2 \theta)E_X - D \cos \theta E_Y - i(P - S) \sin \theta \cos \theta E_Z \\ D \cos \theta E_X + i(1 - S)E_Y - D \sin \theta E_Z \\ -i(P - S) \sin \theta \cos \theta E_X + D \sin \theta E_Y + i(1 - P \cos^2 \theta - S \sin^2 \theta)E_Z \end{pmatrix} \right) \quad (4.240)$$

$$= \frac{1}{2} \Re \left( \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i(1 - P \sin^2 \theta - S \cos^2 \theta)E_X^* E_X - D \cos \theta E_X^* E_Y - i(P - S) \sin \theta \cos \theta E_X^* E_Z \\ + D \cos \theta E_Y^* E_X + i(1 - S)E_Y^* E_Y - D \sin \theta E_Y^* E_Z \\ -i(P - S) \sin \theta \cos \theta E_Z^* E_X + D \sin \theta E_Z^* E_Y + i(1 - P \cos^2 \theta - S \sin^2 \theta)E_Z^* E_Z \end{pmatrix} \right) \quad (4.241)$$

$$= \frac{1}{2} \Re \left( \varepsilon_0 \omega \begin{pmatrix} i(1 - P \sin^2 \theta - S \cos^2 \theta)E_X^* E_X + i(1 - S)E_Y^* E_Y + i(1 - P \cos^2 \theta - S \sin^2 \theta)E_Z^* E_Z \\ -D \sin \theta (E_Y^* E_Z - E_Z^* E_Y) - D \cos \theta (E_X^* E_Y - E_Y^* E_X) - i(P - S) \sin \theta \cos \theta (E_X^* E_Z + E_Z^* E_X) \end{pmatrix} \right) \quad (4.242)$$

したがって、 $\omega$  が実数の場合、 $P$ 、 $S$ 、 $D$  は実数になるから、

$$\frac{\Re(\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{J})}{2} = 0 \quad (4.243)$$

つまり、コールドの場合、波動のエネルギーが荷電粒子に与えられることはない。

## 4.6 $S - P$ の計算

$$S - P \quad (4.244)$$

$$= \left(1 - \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2}\right) - \left(1 - \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2}\right) \quad (4.245)$$

$$= -\frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} + \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.246)$$

$$= -\frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{(\omega^2 - \omega_{cs}^2) \omega^2} + \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (4.247)$$

$$= -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2}{(\omega^2 - \omega_{cs}^2) \omega^2} \quad (4.248)$$

## 4.7 移動度テンソルの導出

$$\begin{pmatrix} v_{s1X}^* \\ v_{s1Y}^* \\ v_{s1Z}^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_X^* + \frac{q_s}{im_s \omega^*} v_{s1Y}^* B_0 \cos \theta \\ \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Y^* + \frac{q_s}{im_s \omega^*} v_{s1Z}^* B_0 \sin \theta - \frac{q_s}{im_s \omega^*} v_{s1X}^* B_0 \cos \theta \\ \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Z^* - \frac{q_s}{im_s \omega^*} v_{s1Y}^* B_0 \sin \theta \end{pmatrix} \quad (4.249)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_X^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \cos \theta \\ \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Y^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Z}^* \sin \theta - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1X}^* \cos \theta \\ \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Z^* - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \sin \theta \end{pmatrix} \quad (4.250)$$

$v_{s1Y}^*$  の式に代入。

$$v_{s1Y}^* \quad (4.251)$$

$$= \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Y^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \left( \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Z^* - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \sin \theta \right) \sin \theta - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \left( \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_X^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \cos \theta \right) \cos \theta \quad (4.252)$$

$$= \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Y^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Z^* \sin \theta - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \sin^2 \theta - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_X^* \cos \theta - \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} v_{s1Y}^* \cos^2 \theta \quad (4.253)$$

$$= \frac{q_s}{im_s \omega^*} E_Y^* - \frac{\omega_{cs}}{\omega^*} \frac{q_s}{m_s \omega^*} E_Z^* \sin \theta + \frac{\omega_{cs}}{\omega^*} \frac{q_s}{m_s \omega^*} E_X^* \cos \theta + \frac{\omega_{cs}}{\omega^*} \frac{\omega_{cs}}{\omega^*} v_{s1Y}^* \quad (4.254)$$

$$\omega^{*2} v_{s1Y}^* \quad (4.255)$$

$$= \frac{q_s \omega^*}{im_s} E_Y^* - \frac{q_s \omega_{cs}}{m_s} E_Z^* \sin \theta + \frac{q_s \omega_{cs}}{m_s} E_X^* \cos \theta + \omega_{cs}^2 v_{s1Y}^* \quad (4.256)$$

$$\omega^* (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2) v_{s1Y}^* \quad (4.257)$$

$$= \frac{q_s \omega^{*2}}{im_s} E_Y^* - \frac{q_s \omega_{cs} \omega^*}{m_s} E_Z^* \sin \theta + \frac{q_s \omega_{cs} \omega^*}{m_s} E_X^* \cos \theta \quad (4.258)$$

$$v_{s1Y}^* \quad (4.259)$$

$$= \frac{q_s}{m_s \omega^* (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} (-i\omega^{*2} E_Y^* - \omega_{cs} \omega^* E_Z^* \sin \theta + \omega_{cs} \omega^* E_X^* \cos \theta) \quad (4.260)$$

$$(4.261)$$



$v_{s1X}^*$  の式に代入。

$$v_{s1X}^* \quad (4.262)$$

$$= \frac{q_s}{im_s\omega^*} E_X^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} \left( \frac{q_s}{m_s\omega^*(\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)} (-i\omega^{*2} E_Y^* - \omega_{cs}\omega^* E_Z^* \sin\theta + \omega_{cs}\omega^* E_X^* \cos\theta) \right) \cos\theta \quad (4.263)$$

$$\frac{m_s\omega^*(\omega^{*2} - \omega_{cs}^2)}{q_s} v_{s1X}^* \quad (4.264)$$

$$= \frac{1}{i} (\omega^{*2} - \omega_{cs}^2) E_X^* + \frac{\omega_{cs}}{i\omega^*} ((-i\omega^{*2} E_Y^* - \omega_{cs}\omega^* E_Z^* \sin\theta + \omega_{cs}\omega^* E_X^* \cos\theta)) \cos\theta \quad (4.265)$$

$$= -i(\omega^{*2} - \omega_{cs}^2) E_X^* - \omega^* \omega_{cs} \cos\theta E_Y^* + i\omega_{cs}^2 E_Z^* \sin\theta \cos\theta - i\omega_{cs}^2 E_X^* \cos^2\theta \quad (4.266)$$

$$= -i\{\omega^{*2} - \omega_{cs}^2 \sin^2\theta\} E_X^* - \omega^* \omega_{cs} \cos\theta E_Y^* + i\omega_{cs}^2 E_Z^* \sin\theta \cos\theta \quad (4.267)$$

$v_{s1Z}^*$  についても同様の結果が得られるだろう。

## 4.8 数値計算のための変形

$$N^2 = \frac{(S^2 - D^2) \sin^2\theta + SP(1 + \cos^2\theta) \pm \sqrt{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta + 4P^2 D^2 \cos^2\theta}}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.268)$$

の式を変形する。

$$N^2 = \frac{(S^2 - D^2) \sin^2\theta + SP(1 + \cos^2\theta) \pm \sqrt{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta} \left[ 1 + \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta} \right]}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.269)$$

$$= \frac{(S^2 - D^2) \sin^2\theta + SP(1 + \cos^2\theta) \pm \{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta \sqrt{1 + \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta}}}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.270)$$

$$= \frac{(S^2 - SP - D^2) \sin^2\theta + SP \sin^2\theta + SP(1 + \cos^2\theta) \pm \{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta \sqrt{1 + \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta}}}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.271)$$

$$= \frac{\{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta + 2SP \pm \{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta \sqrt{1 + \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta}}}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.272)$$

$$= \frac{\{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta \left( 1 \pm \sqrt{1 + \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta}} \right) + 2SP}{2(P \cos^2\theta + S \sin^2\theta)} \quad (4.273)$$

$$\begin{cases} x = \{S(S-P) - D^2\} \sin^2\theta \\ y = \frac{4P^2 D^2 \cos^2\theta}{\{S(S-P) - D^2\}^2 \sin^4\theta} \\ z = P \cos^2\theta + S \sin^2\theta \end{cases} \quad (4.274)$$

とすると、

$$N^2 = \frac{x(1 \pm \sqrt{1+y}) + 2SP}{2z} \quad (4.275)$$

特に、 $y \ll 1$  の場合は、

$$N^2 = \frac{x \left\{ 1 \pm \left( 1 + \frac{y}{2} + \frac{y^2}{8} + \frac{y^3}{16} \right) \right\} + 2SP}{2z} \quad (4.276)$$

$$f(y) = \frac{y}{2} + \frac{y^2}{8} + \frac{y^3}{16} \quad (4.277)$$

とすると、

$$N^2 = \frac{x \{ 1 \pm (1 + f(y)) \} + 2SP}{2z} \quad (4.278)$$

$$= \frac{2x + 2SP + xf(y)}{2z}, \frac{2SP - xf(y)}{2z} \quad (4.279)$$

なお、根号  $\sqrt{\quad}$  前の  $\pm$  による大小は、 $\frac{x}{2z}$  の正負によって変わる。

## 4.9 静電波について

静電波の分散式は (1.102) 式で表されるから、冷たいプラズマの場合、

$$\epsilon_0 \omega i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} - i \omega \epsilon_0 = 0 \quad (4.280)$$

## 4.10 周波数が非常に大きい場合

$|\omega| \gg \omega_{ps}, \omega_{cs}$  の場合について考える。(4.159) 式は、

$$(P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta) N^4 - \{ (S^2 - D^2) \sin^2 \theta + SP(1 + \cos^2 \theta) \} N^2 + P(S^2 - D^2) = 0 \quad (4.281)$$

$$S = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \quad (4.282)$$

$$D = \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (4.283)$$

$$P = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.284)$$

を代入して、

$$P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta = \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \right) \cos^2 \theta + \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \right) \sin^2 \theta \quad (4.285)$$

$$= 1 - \sum_s \left( \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \cos^2 \theta + \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \sin^2 \theta \right) \quad (4.286)$$

$$= 1 - \sum_s \left( \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \cos^2 \theta + \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \sin^2 \theta \right) \quad (4.287)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (4.288)$$

$$S^2 - D^2 = (S + D)(S - D) \quad (4.289)$$

$$= \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} + \sum_s \frac{\omega_{cs}\omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} - \sum_s \frac{\omega_{cs}\omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (4.290)$$

$$= \left( 1 - \sum_s \frac{\omega\omega_{ps}^2 - \omega_{cs}\omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \left( 1 - \sum_s \frac{\omega\omega_{ps}^2 + \omega_{cs}\omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (4.291)$$

$$= \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega(\omega + \omega_{cs})} \right) \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega(\omega - \omega_{cs})} \right) \quad (4.292)$$

$$SP = \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \right) \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \right) \quad (4.293)$$

$$\nabla^2 \mathbf{E} - \nabla(\nabla \cdot \mathbf{E}) - \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} - \mu_0 \sum_s \frac{\partial \mathbf{J}_s}{\partial t} \quad (4.294)$$

$$= \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} P \sin^2 \theta + S \cos^2 \theta - N^2 & -iD \cos \theta & (P - S) \cos \theta \sin \theta \\ iD \cos \theta & S - N^2 & -iD \sin \theta \\ (P - S) \cos \theta \sin \theta & iD \sin \theta & P \cos^2 \theta + S \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.295)$$

$$\cong \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} \sin^2 \theta + \cos^2 \theta - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & \cos^2 \theta + \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.296)$$

$$= \varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} 1 - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} \quad (4.297)$$

$$= \mathbf{0} \quad (4.298)$$

波である条件から

$$(1 - N^2)^2 = 0 \quad (4.299)$$

したがって、

$$N = \pm 1 \quad (4.300)$$

## 4.11 周波数が非常に小さい場合

### 4.11.1 外部磁場がない場合

外部磁場がない場合は、

$$N^2 = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.301)$$

$$= \frac{\omega^2 - \sum_s \omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.302)$$

$$\cong - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \quad (4.303)$$

したがって、

$$k^2 = \frac{N^2 \omega^2}{c^2} \quad (4.304)$$

$$\cong - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{c^2} \quad (4.305)$$

すなわち、周波数が小さい場合は波数が一定値になる。

## 第5章 アルベン波について

移動度テンソル  $\boldsymbol{\mu}_s(\omega)$  は、

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (5.1)$$

と表されるが、 $|\omega| \gg |\omega_{ps}|, |\omega_{cs}|$  のときは、

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^3} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^4} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^3} & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^3} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^4} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^3} & i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \end{pmatrix} \quad (5.2)$$

したがって、

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_s(\mathbf{r}, t) &= \boldsymbol{\mu}_s \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ &= \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_X(\mathbf{r}, t) - \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^3} E_Y(\mathbf{r}, t) - i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^4} E_Z(\mathbf{r}, t) \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^3} E_X(\mathbf{r}, t) + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_Y(\mathbf{r}, t) - \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^3} E_Z(\mathbf{r}, t) \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^4} E_X(\mathbf{r}, t) + \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^3} E_Y(\mathbf{r}, t) + i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_Z(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} \\ &\simeq \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_X(\mathbf{r}, t) \\ i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_Y(\mathbf{r}, t) \\ i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} E_Z(\mathbf{r}, t) \end{pmatrix} \\ &= \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2} \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \\ &= i \frac{q_s}{m_s \omega} \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \end{aligned}$$

これは、運動方程式、

$$m_s \frac{d\mathbf{v}_s(\mathbf{r}, t)}{dt} = q_s \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad (5.3)$$

の解。

逆に、 $|\omega| \ll |\omega_{ps}|, |\omega_{cs}|$  のときは、

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (\omega^2 - \omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (-\omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (5.4)$$

であるため、 $\theta$  の値に応じて結果が異なってくる。  
 $\cos \theta, \sin \theta$  が、0 に近くない場合、

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 (-\omega_{cs}^2 \sin^2 \theta)}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \\ \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \cos \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 \omega^2}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & -\frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \\ -i \frac{\omega_{ps}^2 \omega_{cs}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & \frac{\omega_{ps}^2 \omega \omega_{cs} \sin \theta}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} & i \frac{\omega_{ps}^2 (-\omega_{cs}^2 \cos^2 \theta)}{\omega^2 (-\omega_{cs}^2)} \end{pmatrix} \quad (5.5)$$

$$\boldsymbol{\mu}_s(\omega) = \frac{\varepsilon_0 \omega}{q_s n_{s0}} \begin{pmatrix} i \frac{\omega_{ps}^2 \sin^2 \theta}{\omega^2} & \frac{\omega_{ps}^2 \cos \theta}{\omega \omega_{cs}} & i \frac{\omega_{ps}^2 \sin \theta \cos \theta}{\omega^2} \\ -\frac{\omega_{ps}^2 \cos \theta}{\omega_{cs}^2} & -i \frac{\omega_{ps}^2}{\omega \omega_{cs}} & \frac{\omega_{ps}^2 \sin \theta}{\omega_{cs}^2} \\ i \frac{\omega_{ps}^2 \cos \theta \sin \theta}{\omega^2} & \frac{\omega_{ps}^2 \sin \theta}{\omega \omega_{cs}} & i \frac{\omega_{ps}^2 \cos^2 \theta}{\omega^2} \end{pmatrix} \quad (5.6)$$

## 5.1 $\theta = 0$ 又は $\pi$ のときの波動

$\theta = 0$  又は  $\pi$  のときは、波動方程式にとりあえず  $\sin \theta = 0, \cos^2 \theta = 1$  を代入し、

$$\varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} S - N^2 & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & S - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.7)$$

解が存在するための条件は、

$$(S - N^2)^2 P - (-iD \cos \theta)(iD \cos \theta)P = 0 \quad (5.8)$$

$$P\{(S - N^2)^2 - D^2\} = 0 \quad (5.9)$$

したがって、解は  $P = 0, N^2 = S \pm D$ 。

$P = 0$  の場合は、

$$\varepsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} S - N^2 & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & S - N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.10)$$

$(S - N^2)^2 - (-iD)iD = (S - N^2)^2 - D^2 = 0$  の場合を除き、 $E_X = E_Y = 0$ 。  $E_Z$  は自由な値を取ることができる。 $(S - N^2)^2 - D^2 = 0$  の場合は、 $N^2 = S \pm D$  の場合を検討すればよい。

$N^2 = S \pm D$  の場合は、

$$\epsilon_0 \mu_0 \omega^2 \begin{pmatrix} \mp D & -iD \cos \theta & 0 \\ iD \cos \theta & \mp D & 0 \\ 0 & 0 & P \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.11)$$

$$\mp D E_X - iD \cos \theta E_Y = 0 \quad (5.12)$$

$D \neq 0$  の条件において、

$$\mp E_X - i \cos \theta E_Y = 0 \quad (5.13)$$

$$\mp E_X = i \cos \theta E_Y \quad (5.14)$$

$$E_X : E_Y = i \cos \theta : (\mp 1) \quad (5.15)$$

すなわち、 $D = 0$  の場合を除き、 $E_X : E_Y = i \cos \theta : (\mp 1)$ 、 $P = 0$  の場合を除き  $E_Z = 0$ 。

$D = 0$  の場合は、 $E_X$ 、 $E_Y$  ともに自由な値を取ることができる。 $P = 0$  の場合、 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。

まとめると、

|                        |  |         |
|------------------------|--|---------|
| $N^2 = S + D$          | $E_X : E_Y = i \cos \theta : (-1), E_Z = 0$  | 横波      |
| $N^2 = S - D$          | $E_X : E_Y = i \cos \theta : 1, E_Z = 0$     | 横波      |
| $N^2 = S \pm D, D = 0$ | $E_X, E_Y$ は任意。 $E_Z = 0$                    | 横波      |
| $N^2 = S \pm D, P = 0$ | $E_X : E_Y = i \cos \theta : (-1), E_Z$ は任意。 | ハイブリッド波 |
| $P = 0$                | $E_X = E_Y = 0$ $E_Z$ は任意。                   | 縦波      |

### 5.1.1 $S \pm D$ について

$$S \pm D = \left( 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \right) \pm \left( \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (5.16)$$

$$= \left( 1 - \sum_s \frac{\omega \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \pm \left( \sum_s \frac{\omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \right) \quad (5.17)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega \omega_{ps}^2 \mp \omega_{cs} \omega_{ps}^2}{\omega(\omega^2 - \omega_{cs}^2)} \quad (5.18)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2 (\omega \mp \omega_{cs})}{\omega(\omega + \omega_{cs})(\omega - \omega_{cs})} \quad (5.19)$$

$$= 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{cs})} \quad (5.20)$$

特に、電子と1成分のイオンからなる中性プラズマの場合は、

$$S \pm D = 1 - \frac{\omega_{pe}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})} - \frac{\omega_{pi}^2}{\omega(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.21)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2(\omega \pm \omega_{ci})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} - \frac{\omega_{pi}^2(\omega \pm \omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.22)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2(\omega \pm \omega_{ci}) + \omega_{pi}^2(\omega \pm \omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.23)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm (\omega_{pe}^2\omega_{ci} + \omega_{pi}^2\omega_{ce})}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.24)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm \left( \frac{q_e^2 n_e}{\varepsilon_0 m_e} \frac{q_i B_0}{m_i} + \frac{q_i^2 n_i}{\varepsilon_0 m_i} \frac{q_e B_0}{m_e} \right)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.25)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2) \pm \frac{q_e q_i B_0}{\varepsilon_0 m_e m_i} (q_e n_e + q_i n_i)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.26)$$

$$= 1 - \frac{\omega(\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2)}{\omega(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.27)$$

$$= 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.28)$$

$$(5.29)$$

### 5.1.2 アルベン領域について

周波数が非常に小さいアルベン波領域では、

$$S \pm D = 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{(\omega \pm \omega_{ce})(\omega \pm \omega_{ci})} \quad (5.30)$$

$$\simeq 1 - \frac{\omega_{pe}^2 + \omega_{pi}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \quad (5.31)$$

$$\simeq 1 - \frac{\omega_{pe}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \quad (5.32)$$

密度が非常に大きいとき、

$$\begin{aligned} S \pm D &\simeq -\frac{\omega_{pe}^2}{\omega_{ce}\omega_{ci}} \\ &= -\frac{q_e^2 n_e}{\varepsilon_0 m_e} \frac{m_e}{q_e B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= -\frac{q_e n_e}{\varepsilon_0} \frac{1}{B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= \frac{q_i n_i}{\varepsilon_0} \frac{1}{B_0} \frac{m_i}{q_i B_0} \\ &= \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \end{aligned} \quad (5.33)$$



$N^2 = S \pm D$  に当てはめると、

$$\frac{k^2 c^2}{\omega^2} \simeq \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.34)$$

$$\frac{\omega^2}{k^2} \simeq \frac{\varepsilon_0 B_0^2}{n_i m_i} c^2 \quad (5.35)$$

$$= \frac{B_0^2}{\mu_0 n_i m_i} \quad (5.36)$$

## 5.2 $\theta = \pm\pi/2$ のときの波動

波動方程式には、とりあえず  $\cos \theta = 0$ ,  $\sin^2 \theta = 1$  を代入して、

$$\begin{pmatrix} P - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & S - N^2 & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.37)$$

解が存在するための条件は、

$$(P - N^2)(S - N^2)S - (P - N^2)(-iD \sin \theta)(iD \sin \theta) = 0 \quad (5.38)$$

$$(P - N^2)\{(S - N^2)S - D^2\} = 0 \quad (5.39)$$

$$(5.40)$$

から、解は  $N^2 = P$  と  $(S - N^2)S - D^2 = 0$ 。

$S \neq 0$  ならば、 $(S - N^2)S - D^2 = 0$  の解は、

$$N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S} \quad (5.41)$$

$S = 0$  の場合の解は、 $D = 0$ 。しかし、 $D = 0$  と  $S = 0$  とが同時に成り立つとは考えにくい。

**5.2.0.0.0.1**  $N^2 = P$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & S - P & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.42)$$

$(S - P)S - (-iD \sin \theta)(iD \sin \theta) = (S - P)S - D^2 \neq 0$  の条件において、 $E_Y = E_Z = 0$ 。 $E_X$  は自由な値を取ることができる。

$(S - P)S - D^2 = 0$  である場合は、 $S - P = D^2/S$  (ただし  $S \neq 0$ ) として、

$$D^2/S \cdot E_Y - iD \sin \theta E_Z = 0 \quad (5.43)$$

$$D^2/S \cdot E_Y = iD \sin \theta E_Z \quad (5.44)$$

$$E_Y : E_Z = iD \sin \theta : D^2/S \quad (5.45)$$

$$E_Y : E_Z = iS \sin \theta : D \quad (5.46)$$

$(S - P)S - D^2 = 0$  かつ  $S = 0$  である場合は、 $D = 0$  となるから、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -P & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.47)$$

したがって、 $E_Y = 0$ 、 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。

**5.2.0.0.0.2**  $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$ ,  $S \neq 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} P - \frac{S^2 - D^2}{S} & 0 & 0 \\ 0 & S - \frac{S^2 - D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} P - \frac{S^2 - D^2}{S} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.48)$$

$E_Y(iD \sin \theta) + E_Z S = 0$  を変形して、 $E_Y(iD \sin \theta) = -E_Z S$ 。したがって、 $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  の場合を除いて、 $E_X = 0$ 、 $E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$ 。

$N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$ ,  $S \neq 0$ ,  $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{D^2}{S} & -iD \sin \theta \\ 0 & iD \sin \theta & S \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.49)$$

つまり、 $E_X$  は自由な値を取ることができる。一方、 $E_Y(iD \sin \theta) = -E_Z S$ 。なお、 $P - \frac{S^2 - D^2}{S} = 0$  は、 $N^2 = P$  である。

**5.2.0.0.0.3**  $S = 0$ ,  $D = 0$  の場合は、

$$\begin{pmatrix} P - N^2 & 0 & 0 \\ 0 & -N^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \\ E_Z \end{pmatrix} = \mathbf{0} \quad (5.50)$$

$P - N^2 = 0$  の場合を除き、 $E_X = 0$ 。 $N^2 = 0$  の場合を除き  $E_Y = 0$ 。 $E_Z$  は自由な値を取ることができる。 $P - N^2 = 0$  の場合は  $E_X$  は自由な値を取ることができる。 $N^2 = 0$  の場合は、 $E_Y$  は自由な値を取ることができる。

**5.2.0.0.0.4** まとめると、

| $N^2 = P$                            | $E_X$ は任意。 $E_Y = E_Z = 0$                     | 横波      |
|--------------------------------------|--|---------|
| $N^2 = P, (S - P)S - D^2 = 0$        | $E_X$ は任意。 $E_Y : E_Z = iS \sin \theta : D$    | ハイブリッド波 |
| $N^2 = P, (S - P)S - D^2 = 0, S = 0$ | $E_X$ は任意。 $E_Y = 0, E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |
| $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}$          | $E_X = 0, E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$   | ハイブリッド波 |
| $N^2 = \frac{S^2 - D^2}{S}, N^2 = P$ | $E_X$ は任意。 $E_Y : E_Z = (-S) : iD \sin \theta$ | ハイブリッド波 |
| $S = 0, D = 0$                       | $E_X = E_Y = 0, E_Z$ は任意。                      | 縦波      |
| $S = 0, D = 0, N^2 = P$              | $E_X$ は任意。 $E_Y = 0, E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |
| $S = 0, D = 0, N^2 = 0$              | $E_X = 0, E_Y$ は任意, $E_Z$ は任意。                 | ハイブリッド波 |

### 5.2.1 アルベン波領域について

周波数が非常に小さいときの X 波を考える。

$$S = 1 - \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega^2 - \omega_{cs}^2} \quad (5.51)$$

$$\simeq 1 + \sum_s \frac{\omega_{ps}^2}{\omega_{cs}^2} \quad (5.52)$$

$$= 1 + \sum_s \frac{q_s^2 n_s}{\varepsilon_0 m_s} \frac{m_s^2}{q_s^2 B_0^2} \quad (5.53)$$

$$= 1 + \sum_s \frac{n_s m_s}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.54)$$

プラズマが電子と 1 成分のイオンのみからなるとすると、

$$S \simeq 1 + \sum_s \frac{n_s m_s}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.55)$$

$$\simeq 1 + \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.56)$$

密度が十分に大きい場合、

$$S \simeq \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.57)$$

(5.33) 式も用いて、

$$\frac{S^2 - D^2}{S} = \frac{n_i m_i}{\varepsilon_0 B_0^2} \quad (5.58)$$

したがって、X 波において周波数が非常に低い場合はアルベン波となる。

## 第6章 異なる媒質を伝搬する波について

### 6.1 プラズマにおける境界条件

プラズマ中における積分型のマックスウェル方程式は、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = - \int_C \frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (6.1)$$

$$\oint_C \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = \int_C \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \int_C \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (6.2)$$

$$\oint_S \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} = - \frac{1}{\varepsilon_0} \int \oint_S \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.3)$$

$$\oint_S \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad (6.4)$$

#### 6.1.1 入射波、反射波、透過波の関係を求める。

$z = z_0$  の平面に媒質の境界があるとし、 $y$  軸に垂直な平面に入射面が存在するとする。入射角、反射角、屈折角をそれぞれ  $\theta_i$ 、 $\theta_r$ 、 $\theta_t$  とする。

入射波の波動は、 $\mathbf{k}_i \cdot \mathbf{r} = (k_i \sin \theta_i \hat{\mathbf{x}} + k_i \cos \theta_i \hat{\mathbf{z}}) \cdot (x \hat{\mathbf{x}} + y \hat{\mathbf{y}} + z \hat{\mathbf{z}})$  であること（後述の図参照）に注意して、

$$\mathbf{E}_i = \begin{pmatrix} E_{xi} \\ E_{yi} \\ E_{zi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} E_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ E_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.5)$$

である。

反射波の波動は、 $\mathbf{k}_r = k_r \sin \theta_r \hat{\mathbf{x}} - k_r \cos \theta_r \hat{\mathbf{z}}$  であることに注意して、

$$\mathbf{E}_r = \begin{pmatrix} E_{xr} \\ E_{yr} \\ E_{zr} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} E_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ E_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.6)$$

とする。

透過波の波動は、 $\mathbf{k}_t = k_t \sin \theta_t \hat{\mathbf{x}} + k_t \cos \theta_t \hat{\mathbf{z}}$  であることに注意して、

$$\mathbf{E}_t = \begin{pmatrix} E_{xt} \\ E_{yt} \\ E_{zt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} E_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ E_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.7)$$

とする。

磁場についても同様。

$$\mathbf{B}_i = \begin{pmatrix} B_{xi} \\ B_{yi} \\ B_{zi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} B_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ B_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ B_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.8)$$

$$\mathbf{B}_r = \begin{pmatrix} B_{xr} \\ B_{yr} \\ B_{zr} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} B_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ B_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ B_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.9)$$

$$\mathbf{B}_t = \begin{pmatrix} B_{xt} \\ B_{yt} \\ B_{zt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} B_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ B_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ B_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.10)$$

6.1.1.0.1 ファラデー-マクスウェルの式について  $A(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0, z_0 - \frac{\Delta z}{2})$ ,  $B(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0, z_0 + \frac{\Delta z}{2})$ ,  $C(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, 0, z_0 + \frac{\Delta z}{2})$ ,  $D(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0, z_0 - \frac{\Delta z}{2})$  とし、 $A \rightarrow B \rightarrow C \rightarrow D \rightarrow A$  の順の積分路を考える。

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = - \int_C \frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (6.11)$$

$$(6.12)$$

左辺は、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} \quad (6.13)$$

$$= \int_{A \rightarrow B} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{B \rightarrow C} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{C \rightarrow D} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{D \rightarrow A} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} \quad (6.14)$$

$$= \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} E_{gz} \left( x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0, z, t \right) dz + \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} E_{gx} \left( x, y_0, z_0 + \frac{\Delta z}{2}, t \right) dx \quad (6.15)$$

$$+ \int_{z_0 + \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 - \frac{\Delta z}{2}} E_{gz} \left( x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0, z, t \right) dz + \int_{x_0 + \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 - \frac{\Delta x}{2}} E_{gx} \left( x, y_0, z_0 - \frac{\Delta z}{2}, t \right) dx \quad (6.16)$$

$\Delta z \rightarrow 0$  の極限を取ると、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} E_{gx}(x, y_0, z_0 + 0, t) dx + \int_{x_0 + \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 - \frac{\Delta x}{2}} E_{gx}(x, y_0, z_0 - 0, t) dx \quad (6.17)$$

$\Delta x$  を十分に小さい値にとると、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = E_{gx}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) \Delta x - E_{gx}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \Delta x \quad (6.18)$$

右辺は、

$$- \iint_C \frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (6.19)$$

$$= - \iint \frac{\partial B_{gy}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} dx dz \quad (6.20)$$

$$= - \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^0 \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \frac{\partial B_{gy}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} dx dz - \int_0^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \frac{\partial B_{gy}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} dx dz \quad (6.21)$$

$\Delta z \rightarrow 0$  の極限を取ると、

$$-\iint_C \frac{\partial \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad (6.22)$$

したがって、

$$\boxed{E_{gx}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - E_{gx}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) = 0} \quad (6.23)$$

波動に適用すると、

$$E_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.24)$$

$$- E_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) \quad (6.25)$$

$$- E_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t) \quad (6.26)$$

$$= 0 \quad (6.27)$$

任意の  $x_0$  で成立するためには、

$$\boxed{k_t \sin \theta_t = k_i \sin \theta_i = k_r \sin \theta_r} \quad (6.28)$$

であることが必要。これを踏まえると、

$$E_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) = E_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + E_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.29)$$

特に、 $z_0 = 0$  の場合は、

$$E_{x0t} = E_{x0i} + E_{x0r} \quad (6.30)$$

次に、 $A(x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2})$ ,  $B(x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2})$ ,  $C(x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2})$ ,  $D(x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2})$  とし、 $A \rightarrow B \rightarrow C \rightarrow D \rightarrow A$  の順の積分路を考える。左辺は、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} \quad (6.31)$$

$$= \int_{A \rightarrow B} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{B \rightarrow C} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{C \rightarrow D} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} + \int_{D \rightarrow A} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} \quad (6.32)$$

$$= \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} E_{gz} \left( x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z, t \right) dz + \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} E_{gy} \left( x_0, y, z_0 + \frac{\Delta z}{2}, t \right) dy \quad (6.33)$$

$$+ \int_{z_0 + \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 - \frac{\Delta z}{2}} E_{gz} \left( x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z, t \right) dz + \int_{y_0 + \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 - \frac{\Delta y}{2}} E_{gy} \left( x_0, y, z_0 - \frac{\Delta z}{2}, t \right) dy \quad (6.34)$$

$\Delta z \rightarrow 0$  の極限を取ると、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} E_{gy}(x_0, y, z_0 + 0, t) dy + \int_{y_0 + \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 - \frac{\Delta y}{2}} E_{gy}(x_0, y, z_0 - 0, t) dy \quad (6.35)$$

$\Delta y$  を十分に小さい値にとると、

$$\oint_C \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = E_{gy}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) \Delta y - E_{gy}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \Delta y \quad (6.36)$$

右辺は  $\Delta z \rightarrow 0$  でゼロとなるから、

$$\boxed{E_{gy}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - E_{gy}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) = 0} \quad (6.37)$$

同様に波動に適用した場合、

$$E_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.38)$$

$$- E_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) \quad (6.39)$$

$$- E_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t) \quad (6.40)$$

$$= 0 \quad (6.41)$$

(6.28) 式より、

$$E_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) = E_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + E_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.42)$$

特に、 $z_0 = 0$  の場合は、

$$E_{y0t} = E_{y0i} + E_{y0r} \quad (6.43)$$

**6.1.1.0.2 アンペール-マクスウェルの式について** アンペール-マクスウェルの式、

$$\oint_C \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{l} = \int_C \mu_0 \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \int_C \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (6.44)$$

についても、ファラデー-マクスウェルの式の場合と同様の計算をすれば、

$$\boxed{B_{gx}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - B_{gx}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) = 0} \quad (6.45)$$

$$\boxed{B_{gy}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - B_{gy}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) = 0} \quad (6.46)$$

波動に適用すると、

$$B_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) = B_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + B_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.47)$$

$$B_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) = B_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + B_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.48)$$

が導かれる。特に、 $z_0 = 0$  の場合は、

$$B_{x0t} = B_{x0i} + B_{x0r} \quad (6.49)$$

$$B_{y0t} = B_{y0i} + B_{y0r} \quad (6.50)$$

**6.1.1.0.3 マクスウェル-ガウスの式について**  $A\left(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $B\left(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $C\left(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $D\left(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 - \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $E\left(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $F\left(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $G\left(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2}\right)$ ,  $H\left(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z_0 + \frac{\Delta z}{2}\right)$  を頂点に持つ直方体について、マクスウェル-ガウスの式を適用する。

左辺については、

$$\oint_S \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} \quad (6.51)$$

$$= \iint_{ABCD} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \iint_{ADHE} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \iint_{DHGC} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} \quad (6.52)$$

$$+ \iint_{CGFB} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \iint_{BAEF} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} + \iint_{EFGH} \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} \quad (6.53)$$

$$= \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} -E_{gz} \left( x, y, z_0 - \frac{\Delta z}{2}, t \right) dy dx + \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} -E_{gx} \left( x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y, z, t \right) dz dy \quad (6.54)$$

$$+ \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} E_{gy} \left( x, y_0 + \frac{\Delta y}{2}, z, t \right) dx dz + \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} E_{gx} \left( x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y, z, t \right) dz dy \quad (6.55)$$

$$+ \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{z_0 + \frac{\Delta z}{2}} \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} -E_{gy} \left( x, y_0 - \frac{\Delta y}{2}, z, t \right) dx dz + \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} E_{gz} \left( x, y, z_0 + \frac{\Delta z}{2}, t \right) dy dx \quad (6.56)$$

$\Delta z \rightarrow 0$  の極限を取ると、

$$\oint_S \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} \quad (6.57)$$

$$= \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} -E_{gz}(x, y, z_0 - 0, t) dy dx + \int_{x_0 - \frac{\Delta x}{2}}^{x_0 + \frac{\Delta x}{2}} \int_{y_0 - \frac{\Delta y}{2}}^{y_0 + \frac{\Delta y}{2}} E_{gz}(x, y, z_0 + 0, t) dy dx \quad (6.58)$$

$\Delta x, \Delta y$  を十分小さい値とすれば、

$$\oint_S \mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} = -E_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \Delta y \Delta x + E_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) \Delta y \Delta x \quad (6.59)$$

右辺は、

$$-\frac{1}{\varepsilon_0} \int \oint \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.60)$$

$$= -\frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{ABCD} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{ADHE} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{DHGC} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.61)$$

$$- \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{CGFB} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{BAEF} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{EFGH} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.62)$$

となるが、左辺と同様の変形を経て、

$$-\frac{1}{\varepsilon_0} \int \oint \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.63)$$

$$= -\frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{ABCD} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{ADHE} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{DHGC} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.64)$$

$$- \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{CGFB} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{BAEF} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{EFGH} \mathbf{J}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} dt \quad (6.65)$$

$$= \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) dt \Delta y \Delta x - \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) dt \Delta y \Delta x \quad (6.66)$$



したがって、

$$-E_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) + E_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) \quad (6.67)$$

$$= \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) dt \quad (6.68)$$

ここで、電流密度ベクトルが

$$\mathbf{J}_i = \begin{pmatrix} J_{xi} \\ J_{yi} \\ J_{zi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} J_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ J_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \\ J_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z + ik_i \sin \theta_i x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.69)$$

$$\mathbf{J}_r = \begin{pmatrix} J_{xr} \\ J_{yr} \\ J_{zr} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} J_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ J_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \\ J_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z + ik_r \sin \theta_r x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.70)$$

$$\mathbf{J}_t = \begin{pmatrix} J_{xt} \\ J_{yt} \\ J_{zt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} J_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ J_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \\ J_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z + ik_t \sin \theta_t x - i\omega t) \end{pmatrix} \quad (6.71)$$

と表される場合、左辺は、

$$-E_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) + E_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) \quad (6.72)$$

$$= -E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t) \quad (6.73)$$

$$+ E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.74)$$

であり、右辺は、

$$\frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) dt \quad (6.75)$$

$$= \frac{1}{\varepsilon_0} \int [J_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) + J_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t)] dt \quad (6.76)$$

$$- \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) dt \quad (6.77)$$

$$= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} [J_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) + J_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t)] \quad (6.78)$$

$$- \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} J_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.79)$$

したがって、

$$-E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t) \quad (6.80)$$

$$+ E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.81)$$

$$= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} [J_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0 + ik_i \sin \theta_i x_0 - i\omega t) + J_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0 + ik_r \sin \theta_r x_0 - i\omega t)] \quad (6.82)$$

$$- \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} J_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0 + ik_t \sin \theta_t x_0 - i\omega t) \quad (6.83)$$

(6.28) 式を用いて、

$$\begin{aligned} & -E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) + E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \\ &= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} [J_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + J_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) - J_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0)] \end{aligned} \quad (6.84)$$

ところで、(1.2) 式より、

$$\begin{aligned} & i\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) \\ &= \mu_0 \mathbf{J}_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) + \varepsilon_0 \mu_0 (-i\omega) \mathbf{E}_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) \end{aligned} \quad (6.85)$$

$$\begin{aligned} & i(k_x B_{y0} - k_y B_{x0}) \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) \\ &= \mu_0 J_{z0} \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) + \varepsilon_0 \mu_0 (-i\omega) E_{z0} \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t) \end{aligned} \quad (6.86)$$

$$ik_x B_{y0} = \mu_0 J_{z0} + \varepsilon_0 \mu_0 (-i\omega) E_{z0} \quad (6.87)$$

が成り立っているから、

$$\mu_0 J_{z0} = -\varepsilon_0 \mu_0 (-i\omega) E_{z0} + ik_x B_{y0} \quad (6.88)$$

$$J_{z0} = i\varepsilon_0 \omega E_{z0} + \frac{i}{\mu_0} k_x B_{y0} \quad (6.89)$$

従って、

$$\begin{aligned} & -E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) + E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \\ &= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} \left[ i\varepsilon_0 \omega E_{z0i} + \frac{i}{\mu_0} k_{xi} B_{y0i} \right] \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} \left[ i\varepsilon_0 \omega E_{z0r} + \frac{i}{\mu_0} k_{xr} B_{y0r} \right] \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} \left[ -i\varepsilon_0 \omega E_{z0t} - \frac{i}{\mu_0} k_{xt} B_{y0t} \right] \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \end{aligned} \quad (6.90)$$

$$\begin{aligned} 0 &= -\frac{1}{\varepsilon_0 \omega \mu_0} k_i \sin \theta_i B_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) \\ & \quad - \frac{1}{\varepsilon_0 \omega \mu_0} k_r \sin \theta_r B_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & \quad + \frac{1}{\varepsilon_0 \omega \mu_0} k_t \sin \theta_t B_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \end{aligned} \quad (6.91)$$

$k_i \sin \theta_i = k_r \sin \theta_r = k_t \sin \theta_t = A$  と置いて、

$$0 = -\frac{A}{\varepsilon_0 \omega \mu_0} [B_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + B_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) - B_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0)] \quad (6.92)$$

これは (6.48) 式に帰結する。

さて、電流密度ベクトルを導電テンソルを用いて表示できる場合は、

$$-E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) + E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \quad (6.93)$$

$$= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{x0i} + \sigma_{zyi} E_{y0i} + \sigma_{zzi} E_{z0i}) \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) \quad (6.94)$$

$$+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} E_{x0r} + \sigma_{zyr} E_{y0r} + \sigma_{z zr} E_{z0r}) \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.95)$$

$$- \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{x0t} + \sigma_{zyt} E_{y0t} + \sigma_{z zt} E_{z0t}) \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \quad (6.96)$$

特に、 $z_0 = 0$  のときは、

$$-E_{z0i} - E_{z0r} + E_{z0t} = \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (J_{z0i} + J_{z0r} - J_{z0t}) \quad (6.97)$$

$$= \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{x0i} + \sigma_{zyi} E_{y0i} + \sigma_{zzi} E_{z0i}) \quad (6.98)$$

$$+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} E_{x0r} + \sigma_{zyr} E_{y0r} + \sigma_{z zr} E_{z0r}) \quad (6.99)$$

$$- \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{x0t} + \sigma_{zyt} E_{y0t} + \sigma_{z zt} E_{z0t}) \quad (6.100)$$

#### 6.1.1.0.4 磁束保存の式について 磁束保存の式は

$$\oint_S \mathbf{B}_g(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad (6.101)$$

マクスウェル-ガウスの式と同様の計算過程を経て、

$$\boxed{-B_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) + B_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) = 0} \quad (6.102)$$

波動である場合は、

$$B_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) = B_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) + B_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \quad (6.103)$$

特に、 $z = z_0$  で境界がある場合は、

$$B_{z0t} = B_{z0i} + B_{z0r} \quad (6.104)$$

#### 6.1.1.0.5 まとめて まとめて、

$$\begin{aligned} E_{gx}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - E_{gx}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = 0 \end{aligned} \quad (6.105)$$

$$\begin{aligned} E_{gy}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - E_{gy}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = 0 \end{aligned} \quad (6.106)$$

$$\begin{aligned} E_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - E_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) dt - \frac{1}{\varepsilon_0} \int J_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) dt \end{aligned} \quad (6.107)$$

$$\begin{aligned} B_{gx}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - B_{gx}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = 0 \end{aligned} \quad (6.108)$$

$$\begin{aligned} B_{gy}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - B_{gy}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = 0 \end{aligned} \quad (6.109)$$

$$\begin{aligned} B_{gz}(x_0, y_0, z_0 + 0, t) - B_{gz}(x_0, y_0, z_0 - 0, t) \\ = 0 \end{aligned} \quad (6.110)$$

波動である場合、

$$\begin{aligned} & E_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - E_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = 0 \end{aligned} \quad (6.111)$$

$$\begin{aligned} & E_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - E_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = 0 \end{aligned} \quad (6.112)$$

$$\begin{aligned} & E_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - E_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - E_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{x0t} + \sigma_{zyt} E_{y0t} + \sigma_{zzt} E_{z0t}) \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{x0i} + \sigma_{zyi} E_{y0i} + \sigma_{zzi} E_{z0i}) \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} E_{x0r} + \sigma_{zyr} E_{y0r} + \sigma_{z zr} E_{z0r}) \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \end{aligned} \quad (6.113)$$

$$\begin{aligned} & B_{x0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - B_{x0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - B_{x0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = 0 \end{aligned} \quad (6.114)$$

$$\begin{aligned} & B_{y0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - B_{y0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - B_{y0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = 0 \end{aligned} \quad (6.115)$$

$$\begin{aligned} & B_{z0t} \exp(ik_t \cos \theta_t z_0) - B_{z0i} \exp(ik_i \cos \theta_i z_0) - B_{z0r} \exp(-ik_r \cos \theta_r z_0) \\ & = 0 \end{aligned} \quad (6.116)$$

特に、 $z_0 = 0$  が境界である場合、

$$E_{x0t} - E_{x0i} - E_{x0r} = 0 \quad (6.117)$$

$$E_{y0t} - E_{y0i} - E_{y0r} = 0 \quad (6.118)$$

$$\begin{aligned} E_{z0t} - E_{z0i} - E_{z0r} = & -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{x0t} + \sigma_{zyt} E_{y0t} + \sigma_{zzt} E_{z0t}) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{x0i} + \sigma_{zyi} E_{y0i} + \sigma_{zzi} E_{z0i}) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} E_{x0r} + \sigma_{zyr} E_{y0r} + \sigma_{z zr} E_{z0r}) \end{aligned} \quad (6.119)$$

$$B_{x0t} - B_{x0i} - B_{x0r} = 0 \quad (6.120)$$

$$B_{y0t} - B_{y0i} - B_{y0r} = 0 \quad (6.121)$$

$$B_{z0t} - B_{z0i} - B_{z0r} = 0 \quad (6.122)$$

**6.1.1.0.5.1 静電波の場合** 静電波の場合、 $\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = -\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t)$  である。 $\phi_g = \phi_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t)$  とすれば、 $-\nabla \phi_g(\mathbf{r}, t) = -i\mathbf{k} \phi_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t)$  となるから、 $\mathbf{E}_g(\mathbf{r}, t) = \mathbf{E}_0 \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - i\omega t)$  であるならば、

$$\mathbf{E}_0 = -i\mathbf{k} \phi_0 \quad (6.123)$$

なお、 $\mathbf{B}_0 = 0$  となる。

$z_0 = 0$  を境界とした式へ代入すると、電場に関する 3 式は、

$$(-ik_{xt}\phi_{0t}) - (-ik_{xi}\phi_{0i}) - (-ik_{xr}\phi_{0r}) = 0 \quad (6.124)$$

$$(-ik_{yt}\phi_{0t}) - (-ik_{yi}\phi_{0i}) - (-ik_{yr}\phi_{0r}) = 0 \quad (6.125)$$

$$\begin{aligned} (-ik_{zt}\phi_{0t}) - (-ik_{zi}\phi_{0i}) - (-ik_{zr}\phi_{0r}) = & -\frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxt}(-ik_{xt}\phi_{0t}) + \sigma_{zyt}(-ik_{yt}\phi_{0t}) + \sigma_{zzt}(-ik_{zt}\phi_{0t})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxi}(-ik_{xi}\phi_{0i}) + \sigma_{zyi}(-ik_{yi}\phi_{0i}) + \sigma_{zzi}(-ik_{zi}\phi_{0i})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxr}(-ik_{xr}\phi_{0r}) + \sigma_{zyr}(-ik_{yr}\phi_{0r}) + \sigma_{z zr}(-ik_{zr}\phi_{0r})) \end{aligned} \quad (6.126)$$

ここで、 $k_{yi} = k_{yr} = k_{yt} = 0$  とするとともに、波数ベクトルの成分を入射角、反射角、透過角を用いて表示する。

$$(-ik_t \sin \theta_t \phi_{0t}) - (-ik_i \sin \theta_i \phi_{0i}) - (-ik_r \sin \theta_r \phi_{0r}) = 0 \quad (6.127)$$

$$\begin{aligned} (-ik_t \cos \theta_t \phi_{0t}) - (-ik_i \cos \theta_i \phi_{0i}) - (ik_r \cos \theta_r \phi_{0r}) = & -\frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxt}(-ik_t \sin \theta_t \phi_{0t}) + \sigma_{zzt}(-ik_t \cos \theta_t \phi_{0t})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxi}(-ik_i \sin \theta_i \phi_{0i}) + \sigma_{zzi}(-ik_i \cos \theta_i \phi_{0i})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxr}(-ik_r \sin \theta_r \phi_{0r}) + \sigma_{z zr}(ik_r \cos \theta_r \phi_{0r})) \end{aligned} \quad (6.128)$$

(6.28) 式から、

$$\phi_{0t} - \phi_{0i} - \phi_{0r} = 0 \quad (6.129)$$

$$\begin{aligned} (-ik_t \cos \theta_t \phi_{0t}) - (-ik_i \cos \theta_i \phi_{0i}) - (ik_r \cos \theta_r \phi_{0r}) = & -\frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxt}(-ik_t \sin \theta_t \phi_{0t}) + \sigma_{zzt}(-ik_t \cos \theta_t \phi_{0t})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxi}(-ik_i \sin \theta_i \phi_{0i}) + \sigma_{zzi}(-ik_i \cos \theta_i \phi_{0i})) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0\omega} (\sigma_{zxr}(-ik_r \sin \theta_r \phi_{0r}) + \sigma_{z zr}(ik_r \cos \theta_r \phi_{0r})) \end{aligned} \quad (6.130)$$

ということになる。

### 6.1.2 反射角、透過角を用いなくて、反射波、透過波を表してみる。

$\theta_i = 0$  の場合、必然的に  $\theta_r = \theta_t = 0$  となる。すなわち、境界面に対して垂直に入射する場合、反射波、透過波ともに境界面に対して垂直に進行する。

反射角  $\theta_r$ 、屈折角  $\theta_t$  は、 $0 < \theta_t, \theta_r < \pi/2$  であるから、 $\theta_r \geq 0$ 、 $\cos \theta_t \geq 0$  である。すると、

$$k_{tx} = k_{ix} \quad (6.131)$$

$$k_{tz} = \sqrt{k_t^2 - k_{tx}^2} \quad (6.132)$$

$$= \sqrt{k_t^2 - k_{ix}^2} \quad (6.133)$$

同様に、

$$k_{rx} = k_{ix} \quad (6.134)$$

$$k_{rz} = -\sqrt{k_r^2 - k_{rx}^2} \quad (6.135)$$

$$= -\sqrt{k_r^2 - k_{ix}^2} \quad (6.136)$$

したがって、

$$\mathbf{E}_t = \begin{pmatrix} E_{x0t} \exp\left(i\sqrt{k_t^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \\ E_{y0t} \exp\left(i\sqrt{k_t^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \\ E_{z0t} \exp\left(i\sqrt{k_t^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \end{pmatrix} \quad (6.137)$$

$$\mathbf{E}_r = \begin{pmatrix} E_{x0r} \exp\left(-i\sqrt{k_r^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \\ E_{y0r} \exp\left(-i\sqrt{k_r^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \\ E_{z0r} \exp\left(-i\sqrt{k_r^2 - k_{ix}^2}z + ik_{ix}x - i\omega t\right) \end{pmatrix} \quad (6.138)$$

## 6.2 外部磁場の向きが境界面と平行の場合

平面  $z = 0$  を境界として、環境が変わるとする。また、ここでは、波数ベクトル  $\mathbf{k}$  は  $y$  成分も持つとする。したがって、

$$\begin{cases} k_{ix} = k_{rx} = k_{tx} \\ k_{iy} = k_{ry} = k_{ty} \end{cases} \quad (6.139)$$

が成り立つ。

$z > 0$  の空間において、外部磁場が  $x$  方向を向いているとする。

$$\begin{cases} \mathbf{k}_{t\parallel} = k_{tx}\hat{\mathbf{x}} \\ \mathbf{k}_{t\perp} = k_{ty}\hat{\mathbf{y}} + k_{tz}\hat{\mathbf{z}} \end{cases} \quad (6.140)$$

分散関係から  $k_{\perp}$  が求められる場合、すなわち、 $k_{\perp} = k_{\perp}(k_{\parallel})$  である場合、

$$k_{tz}^2 = \{k_{t\perp}(k_{t\parallel})\}^2 - k_{ty}^2 \quad (6.141)$$

$$= \{k_{t\perp}(k_{ix})\}^2 - k_{iy}^2 \quad (6.142)$$

## 6.3 反射係数、透過係数を求める

入射波、反射波、透過波の波動が、(6.5)-(6.10) 式のとおりであったとする。また、境界を  $z = 0$  の平面にあるとする。

(1.28) 式から、

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} B_x \\ B_y \\ B_z \end{pmatrix} &= \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} k_y E_z - k_z E_y \\ k_z E_x - k_x E_z \\ k_x E_y - k_y E_x \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} -k_z E_y \\ k_z E_x - k_x E_z \\ k_x E_y \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (6.143)$$

入射波、反射波、透過波それぞれに当てはめると、

$$\begin{pmatrix} B_{xi} \\ B_{yi} \\ B_{zi} \end{pmatrix} = \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} -k_{iz} E_{yi} \\ k_{iz} E_{xi} - k_{ix} E_{zi} \\ k_{ix} E_{yi} \end{pmatrix} \quad (6.144)$$

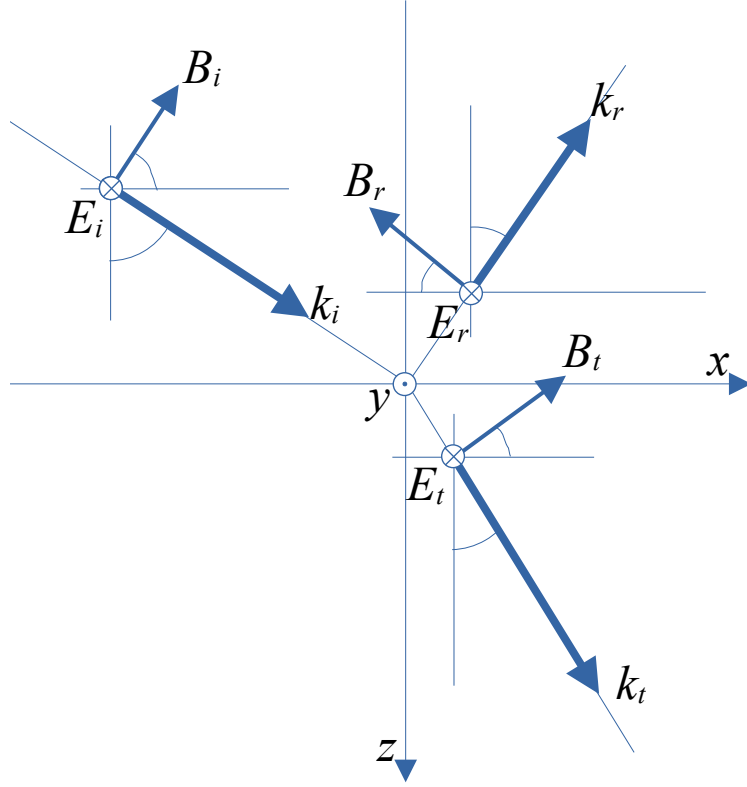
$$\begin{pmatrix} B_{xr} \\ B_{yr} \\ B_{zr} \end{pmatrix} = \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} -k_{rz} E_{yr} \\ k_{rz} E_{xr} - k_{rx} E_{zr} \\ k_{rx} E_{yr} \end{pmatrix} \quad (6.145)$$

$$\begin{pmatrix} B_{xt} \\ B_{yt} \\ B_{zt} \end{pmatrix} = \frac{1}{\omega} \begin{pmatrix} -k_{tz} E_{yt} \\ k_{tz} E_{xt} - k_{xt} E_{zt} \\ k_{tx} E_{yt} \end{pmatrix} \quad (6.146)$$

(6.117)-(6.122) 式に当てはめると、

$$\left\{ \begin{aligned} E_{x0t} - E_{x0i} - E_{x0r} &= 0 \\ E_{y0t} - E_{y0i} - E_{y0r} &= 0 \\ E_{z0t} - E_{z0i} - E_{z0r} &= -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{x0t} + \sigma_{zyt} E_{y0t} + \sigma_{zzt} E_{z0t}) \\ &+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{x0i} + \sigma_{zyi} E_{y0i} + \sigma_{zzi} E_{z0i}) \\ &+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} E_{x0r} + \sigma_{zyr} E_{y0r} + \sigma_{z zr} E_{z0r}) \\ (-k_{tz} E_{y0t}) - (-k_{iz} E_{y0i}) - (-k_{rz} E_{y0r}) &= 0 \\ (k_{tz} E_{x0t} - k_{tx} E_{z0t}) - (k_{iz} E_{x0i} - k_{ix} E_{z0i}) - (-k_{rz} E_{x0r} - k_{rx} E_{z0r}) &= 0 \\ (k_{tx} E_{y0t}) - (k_{ix} E_{y0i}) - (k_{rx} E_{y0r}) &= 0 \end{aligned} \right. \quad (6.147)$$

$xyz$  成分でなく、TE 波成分  $E_{TE}$ ,  $B_{TE}$ 、TM 波成分  $E_{TM}$ ,  $B_{TM}$ 、縦波成分  $E_l$ ,  $B_l$  を用いて (6.117)-(6.122)



式に当てはめると、

$$(E_{TM0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) - (E_{TM0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) - (-E_{TM0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.148)$$

$$(-E_{TE0t}) - (-E_{TE0i}) - (-E_{TE0r}) = 0 \quad (6.149)$$

$$\begin{aligned} & (-E_{TM0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t) - (-E_{TM0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i) - (-E_{TM0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r) \\ &= -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} (E_{TM0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) + \sigma_{zyt} (-E_{TE0t}) + \sigma_{zzt} (-E_{TM0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t)) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} (E_{TM0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) + \sigma_{zyi} (-E_{TE0i}) + \sigma_{zzi} (-E_{TM0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i)) \\ & \quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} (-E_{TM0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) + \sigma_{zyr} (-E_{TE0r}) + \sigma_{z zr} (-E_{TM0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r)) \end{aligned} \quad (6.150)$$

$$(B_{TE0t} \cos \theta_t) - (B_{TE0i} \cos \theta_i) - (-B_{TE0r} \cos \theta_r) = 0 \quad (6.151)$$

$$B_{TM0t} - B_{TM0i} - B_{TM0r} = 0 \quad (6.152)$$

$$(-B_{TE0t} \sin \theta_t) - (-B_{TE0i} \sin \theta_i) - (-B_{TE0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.153)$$



$\omega B_{\text{TM}0} = kE_{\text{TM}0}$ 、 $\omega B_{\text{TE}0} = kE_{\text{TE}0}$  となるよう向きを定めているので、

$$(E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) - (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.154)$$

$$(-E_{\text{TE}0t}) - (-E_{\text{TE}0i}) - (-E_{\text{TE}0r}) = 0 \quad (6.155)$$

$$\begin{aligned} & (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t) - (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r) \\ = & -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} (E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) + \sigma_{zyt} (-E_{\text{TE}0t}) + \sigma_{zzt} (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t)) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) + \sigma_{zyi} (-E_{\text{TE}0i}) + \sigma_{zzi} (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i)) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) + \sigma_{zyr} (-E_{\text{TE}0r}) + \sigma_{z zr} (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r)) \end{aligned} \quad (6.156)$$

$$(k_t E_{\text{TE}0t} \cos \theta_t) - (k_i E_{\text{TE}0i} \cos \theta_i) - (-k_r E_{\text{TE}0r} \cos \theta_r) = 0 \quad (6.157)$$

$$k_t E_{\text{TM}0t} - k_i E_{\text{TM}0i} - k_r E_{\text{TM}0r} = 0 \quad (6.158)$$

$$(-k_t E_{\text{TE}0t} \sin \theta_t) - (-k_i E_{\text{TE}0i} \sin \theta_i) - (-k_r E_{\text{TE}0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.159)$$

このうち、TE 波成分のみを含む式、

$$(-E_{\text{TE}0t}) - (-E_{\text{TE}0i}) - (-E_{\text{TE}0r}) = 0 \quad (6.160)$$

$$(k_t E_{\text{TE}0t} \cos \theta_t) - (k_i E_{\text{TE}0i} \cos \theta_i) - (-k_r E_{\text{TE}0r} \cos \theta_r) = 0 \quad (6.161)$$

$$(-k_t E_{\text{TE}0t} \sin \theta_t) - (-k_i E_{\text{TE}0i} \sin \theta_i) - (-k_r E_{\text{TE}0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.162)$$

から、 $E_{\text{TE}0t}$ 、 $E_{\text{TE}0r}$  は求めることができる。これに対し、未知数  $E_{\text{TM}0t}$ 、 $E_{\text{TM}0r}$ 、 $E_{l0t}$ 、 $E_{l0r}$  は、

$$(E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) - (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) = 0 \quad (6.163)$$

$$\begin{aligned} & (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t) - (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r) \\ = & -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} (E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + E_{l0t} \sin \theta_t) + \sigma_{zyt} (-E_{\text{TE}0t}) + \sigma_{zzt} (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t + E_{l0t} \cos \theta_t)) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + E_{l0i} \sin \theta_i) + \sigma_{zyi} (-E_{\text{TE}0i}) + \sigma_{zzi} (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i + E_{l0i} \cos \theta_i)) \\ & + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + E_{l0r} \sin \theta_r) + \sigma_{zyr} (-E_{\text{TE}0r}) + \sigma_{z zr} (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r - E_{l0r} \cos \theta_r)) \end{aligned} \quad (6.164)$$

$$k_t E_{\text{TM}0t} - k_i E_{\text{TM}0i} - k_r E_{\text{TM}0r} = 0 \quad (6.165)$$

から求めないといけない。

**6.3.0.0.1 縦波成分が存在しない場合について求める** 話が難しくなるので、縦波が存在しない場合について入射率反射率を求めてみる。

**6.3.0.0.1.1 TE 成分** とりあえず、TE成分の反射係数、透過係数を求める。上述のとおり用いる式は、

$$\begin{cases} (-E_{TE0t}) - (-E_{TE0i}) - (-E_{TE0r}) = 0 \\ (k_t E_{TE0t} \cos \theta_t) - (k_i E_{TE0i} \cos \theta_i) - (-k_r E_{TE0r} \cos \theta_r) = 0 \\ (-k_t E_{TE0t} \sin \theta_t) - (-k_i E_{TE0i} \sin \theta_i) - (-k_r E_{TE0r} \sin \theta_r) = 0 \end{cases} \quad (6.166)$$

であるが、(6.28)式から第1式と第3式は同じである。したがって、

$$\begin{cases} (-E_{TE0t}) - (-E_{TE0i}) - (-E_{TE0r}) = 0 \\ (k_t E_{TE0t} \cos \theta_t) - (k_i E_{TE0i} \cos \theta_i) - (-k_r E_{TE0r} \cos \theta_r) = 0 \end{cases} \quad (6.167)$$

を解けばよい。

第1式に  $k_t$  を掛けて、

$$\begin{cases} -k_t E_{TE0t} \cos \theta_t + k_i E_{TE0i} \cos \theta_t + k_t E_{TE0r} \cos \theta_t = 0 \\ k_t E_{TE0t} \cos \theta_t - k_i E_{TE0i} \cos \theta_i + k_r E_{TE0r} \cos \theta_r = 0 \end{cases} \quad (6.168)$$

辺々足して、

$$(k_i \cos \theta_t - k_i \cos \theta_i) E_{TE0i} + (k_t \cos \theta_t + k_r \cos \theta_r) E_{TE0r} = 0 \quad (6.169)$$

したがって、

$$\boxed{\frac{E_{TE0r}}{E_{TE0i}} = \frac{k_i \cos \theta_i - k_t \cos \theta_t}{k_t \cos \theta_t + k_r \cos \theta_r}} \quad (6.170)$$

磁場の反射係数については、

$$\begin{aligned} \frac{B_{TE0r}}{B_{TE0i}} &= \frac{k_r E_{TE0r}}{k_i E_{TE0i}} \\ &= \frac{k_i k_r \cos \theta_i - k_r k_t \cos \theta_t}{k_i k_t \cos \theta_t + k_i k_r \cos \theta_r} \end{aligned} \quad (6.171)$$

したがって、

$$\boxed{\frac{B_{TE0r}}{B_{TE0i}} = \frac{\frac{1}{k_t} \cos \theta_i - \frac{1}{k_i} \cos \theta_t}{\frac{1}{k_r} \cos \theta_t + \frac{1}{k_t} \cos \theta_r}} \quad (6.172)$$

透過係数を求めると、

$$-k_r E_{TE0t} \cos \theta_r + k_r E_{TE0i} \cos \theta_r + k_r E_{TE0r} \cos \theta_r = 0 \quad (6.173)$$

$$k_t E_{TE0t} \cos \theta_t - k_i E_{TE0i} \cos \theta_i + k_r E_{TE0r} \cos \theta_r = 0 \quad (6.174)$$

辺々を引いて、

$$(-k_r \cos \theta_r - k_t \cos \theta_t) E_{TE0t} + (k_r \cos \theta_r + k_i \cos \theta_i) E_{TE0i} = 0 \quad (6.175)$$

したがって、

$$\boxed{\frac{E_{TE0t}}{E_{TE0i}} = \frac{k_i \cos \theta_i + k_r \cos \theta_r}{k_t \cos \theta_t + k_r \cos \theta_r}} \quad (6.176)$$

磁場の透過係数については、

$$\begin{aligned}\frac{B_{\text{TE}0t}}{B_{\text{TE}0i}} &= \frac{k_t E_{\text{TE}0t}}{k_i E_{\text{TE}0i}} \\ &= \frac{k_i k_t \cos \theta_i + k_r k_t \cos \theta_r}{k_i k_t \cos \theta_t + k_i k_r \cos \theta_r}\end{aligned}\quad (6.177)$$

$$\boxed{\frac{B_{\text{TE}0t}}{B_{\text{TE}0i}} = \frac{\frac{1}{k_r} \cos \theta_i + \frac{1}{k_i} \cos \theta_r}{\frac{1}{k_r} \cos \theta_t + \frac{1}{k_i} \cos \theta_r}}\quad (6.178)$$

### 6.3.0.0.1.2 TM 成分

$$\left\{ \begin{aligned} (E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t) - (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r) &= 0 \\ (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t) - (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i) - (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r) \\ &= -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} (E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t) + \sigma_{zyt} (-E_{\text{TE}0t}) + \sigma_{zxt} (-E_{\text{TM}0t} \sin \theta_t)) \\ &+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} (E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i) + \sigma_{zyi} (-E_{\text{TE}0i}) + \sigma_{zxi} (-E_{\text{TM}0i} \sin \theta_i)) \\ &+ \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} (-E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r) + \sigma_{zyr} (-E_{\text{TE}0r}) + \sigma_{zxr} (-E_{\text{TM}0r} \sin \theta_r)) \\ k_t E_{\text{TM}0t} - k_i E_{\text{TM}0i} - k_r E_{\text{TM}0r} &= 0 \end{aligned} \right. \quad (6.179)$$

第1式と第3式を利用する。第1式に  $k_t$  を、第3式に  $\cos \theta_t$  を掛ける。

$$\left\{ \begin{aligned} k_t E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t - k_t E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + k_t E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r &= 0 \\ k_t E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t - k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_t - k_r E_{\text{TM}0r} \cos \theta_t &= 0 \end{aligned} \right. \quad (6.180)$$

辺々を引いて、電場の反射係数を求める。

$$-k_t E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_t + k_t E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + k_r E_{\text{TM}0r} \cos \theta_t = 0 \quad (6.181)$$

$$k_t E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r + k_r E_{\text{TM}0r} \cos \theta_t = k_t E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i - k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_t \quad (6.182)$$

$$(k_t \cos \theta_r + k_r \cos \theta_t) E_{\text{TM}0r} = (k_t \cos \theta_i - k_i \cos \theta_t) E_{\text{TM}0i} \quad (6.183)$$

$$\frac{E_{\text{TM}0r}}{E_{\text{TM}0i}} = \frac{k_t \cos \theta_i - k_i \cos \theta_t}{k_t \cos \theta_r + k_r \cos \theta_t} \quad (6.184)$$

磁場の反射係数については、

$$\begin{aligned}\frac{B_{\text{TM}0r}}{B_{\text{TM}0i}} &= \frac{k_r E_{\text{TM}0r}}{k_i E_{\text{TM}0i}} \\ &= \frac{k_r k_t \cos \theta_i - k_r k_i \cos \theta_t}{k_i k_t \cos \theta_r + k_i k_r \cos \theta_t}\end{aligned}\quad (6.185)$$

$$= \frac{\frac{1}{k_i} \cos \theta_i - \frac{1}{k_t} \cos \theta_t}{\frac{1}{k_r} \cos \theta_r + \frac{1}{k_t} \cos \theta_t} \quad (6.186)$$

第1式に  $k_r$  を、第3式に  $\cos \theta_r$  を掛ける。

$$\left\{ \begin{aligned} k_r E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t - k_r E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + k_r E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r &= 0 \\ k_t E_{\text{TM}0t} \cos \theta_r - k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_r - k_r E_{\text{TM}0r} \cos \theta_r &= 0 \end{aligned} \right. \quad (6.187)$$

辺々足して、

$$k_r E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + k_t E_{\text{TM}0t} \cos \theta_r - k_r E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i - k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_r = 0 \quad (6.188)$$

$$k_r E_{\text{TM}0t} \cos \theta_t + k_t E_{\text{TM}0t} \cos \theta_r = k_r E_{\text{TM}0i} \cos \theta_i + k_i E_{\text{TM}0i} \cos \theta_r \quad (6.189)$$

$$(k_r \cos \theta_t + k_t \cos \theta_r) E_{\text{TM}0t} = (k_r \cos \theta_i + k_i \cos \theta_r) E_{\text{TM}0i} \quad (6.190)$$

$$\frac{E_{\text{TM}0t}}{E_{\text{TM}0i}} = \frac{k_r \cos \theta_i + k_i \cos \theta_r}{k_r \cos \theta_t + k_t \cos \theta_r} \quad (6.191)$$

磁場の透過係数については、

$$\begin{aligned} \frac{B_{\text{TM}0t}}{B_{\text{TM}0i}} &= \frac{k_t E_{\text{TM}0t}}{k_i E_{\text{TM}0i}} \\ &= \frac{k_r k_t \cos \theta_i + k_i k_t \cos \theta_r}{k_r k_i \cos \theta_t + k_t k_i \cos \theta_r} \end{aligned} \quad (6.192)$$

$$= \frac{\frac{1}{k_i} \cos \theta_i + \frac{1}{k_r} \cos \theta_r}{\frac{1}{k_t} \cos \theta_t + \frac{1}{k_r} \cos \theta_r} \quad (6.193)$$

**6.3.0.0.1.3**  $\cos \theta$  を用いないで表してみる。  $\cos \theta_i = k_{iz}/k_i$ ,  $\cos \theta_r = -k_{rz}/k_r$ ,  $\cos \theta_t = k_{tz}/k_t$  の関係を用いて、反射係数、透過係数の式からコサインを消してみる。

$$\frac{E_{\text{TE}0r}}{E_{\text{TE}0i}} = \frac{k_i \cos \theta_i - k_t \cos \theta_t}{k_t \cos \theta_t + k_r \cos \theta_r} = \frac{k_{iz} - k_{tz}}{k_{tz} - k_{rz}} \quad (6.194)$$

$$\frac{E_{\text{TE}0t}}{E_{\text{TE}0i}} = \frac{k_i \cos \theta_i + k_r \cos \theta_r}{k_t \cos \theta_t + k_r \cos \theta_r} = \frac{k_{iz} - k_{rz}}{k_{tz} - k_{rz}} \quad (6.195)$$

$$\frac{E_{\text{TM}0r}}{E_{\text{TM}0i}} = \frac{k_t \cos \theta_i - k_i \cos \theta_t}{k_t \cos \theta_r + k_r \cos \theta_t} = \frac{k_t \frac{k_{iz}}{k_i} - k_i \frac{k_{tz}}{k_t}}{-k_t \frac{k_{rz}}{k_r} + k_r \frac{k_{tz}}{k_t}} = \frac{k_t^2 k_r k_{iz} - k_i^2 k_r k_{tz}}{-k_t^2 k_i k_{rz} + k_r^2 k_i k_{tz}} = \frac{k_r k_i^2 k_{iz} - k_i^2 k_{tz}}{k_i k_r^2 k_{tz} - k_t^2 k_{rz}} \quad (6.196)$$

$$\frac{E_{\text{TM}0t}}{E_{\text{TM}0i}} = \frac{k_r \cos \theta_i + k_i \cos \theta_r}{k_r \cos \theta_t + k_t \cos \theta_r} = \frac{k_r \frac{k_{iz}}{k_i} - k_i \frac{k_{rz}}{k_r}}{k_r \frac{k_{tz}}{k_t} - k_t \frac{k_{rz}}{k_r}} = \frac{k_r^2 k_t k_{iz} - k_i^2 k_t k_{rz}}{k_r^2 k_i k_{tz} - k_t^2 k_i k_{rz}} = \frac{k_t k_r^2 k_{iz} - k_i^2 k_{rz}}{k_i k_r^2 k_{tz} - k_t^2 k_{rz}} \quad (6.197)$$

**6.3.0.0.2 垂直入射の場合** 垂直入射の場合について考える。  $\theta_i = \theta_r = \theta_t = 0$  より、

$$E_{\text{TM}0t} - E_{\text{TM}0i} + E_{\text{TM}0r} = 0 \quad (6.198)$$

$$-E_{\text{TE}0t} + E_{\text{TE}0i} + E_{\text{TE}0r} = 0 \quad (6.199)$$

$$\begin{aligned} E_{l0t} - E_{l0i} + E_{l0r} &= -\frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxt} E_{\text{TM}0t} + \sigma_{zyt} (-E_{\text{TE}0t}) + \sigma_{zxt} E_{l0t}) \\ &\quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxi} E_{\text{TM}0i} + \sigma_{zyi} (-E_{\text{TE}0i}) + \sigma_{zxi} E_{l0i}) \\ &\quad + \frac{i}{\varepsilon_0 \omega} (\sigma_{zxr} (-E_{\text{TM}0r}) + \sigma_{zyr} (-E_{\text{TE}0r}) + \sigma_{zxr} (-E_{l0r})) \end{aligned} \quad (6.200)$$

$$k_t E_{\text{TE}0t} - k_i E_{\text{TE}0i} + k_r E_{\text{TE}0r} = 0 \quad (6.201)$$

$$k_t E_{\text{TM}0t} - k_i E_{\text{TM}0i} - k_r E_{\text{TM}0r} = 0 \quad (6.202)$$

$$0 = 0 \quad (6.203)$$

TE波とTM波の透過係数と反射係数は求められる。

$$\frac{E_{\text{TE}0r}}{E_{\text{TE}0i}} = \frac{k_i - k_t}{k_t + k_r} \quad (6.204)$$

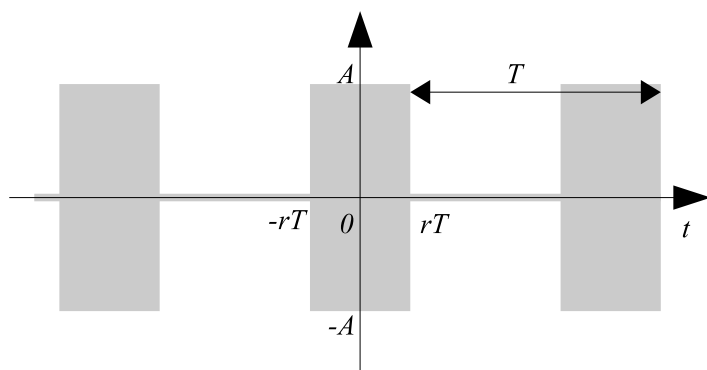
$$\frac{B_{\text{TE}0r}}{B_{\text{TE}0i}} = \frac{\frac{1}{k_t} - \frac{1}{k_i}}{\frac{1}{k_r} + \frac{1}{k_t}} \quad (6.205)$$

$$\frac{E_{\text{TE}0t}}{E_{\text{TE}0i}} = \frac{k_i + k_r}{k_t + k_r} \quad (6.206)$$

$$\frac{B_{\text{TE}0t}}{B_{\text{TE}0i}} = \frac{\frac{1}{k_r} + \frac{1}{k_i}}{\frac{1}{k_r} + \frac{1}{k_t}} \quad (6.207)$$

## 第7章 波束について

### 7.1 波束を求める



$0 < r < 1/2$  とし、上の図のように、 $-rT < t < rT$  の区間では振幅  $A$ 、角周波数  $\omega$  の振動をし、 $-T < t < -rT$  及び  $rT < t < T$  の区間では振動しない状態を周期  $T$  で繰り返す波動を考える。すなわち、 $k$  を整数として、

$$E(t) = \begin{cases} A \sin(\omega t) & (kT - rT < t < kT + rT) \\ 0 & (kT + rT < t < (k+1)T - rT) \end{cases}$$

で振動する場合を考える。

周期  $T$  の基本波の角周波数は  $\Omega = 2\pi/T$  であることと  $E(t)$  は  $t = 0$  を原点とした奇関数であることを考慮して  $E(t)$  をフーリエ級数展開する。すなわち、

$$E(t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(n\Omega t)$$

で表すことを考える。簡単のため、 $T$  を  $2\pi/\omega$  の整数  $N$  倍、 $rT$  も  $2\pi/\omega$  の整数倍とする。

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} E(t) \sin(n\Omega t) dt$$

を計算すると、 $n \neq N$  の場合は、

$$\begin{aligned}
b_n &= \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} E(t) \sin(n\Omega t) dt \\
&= \frac{2}{T} \int_{-rT}^{rT} A \sin(N\Omega t) \sin(n\Omega t) dt \\
&= \frac{2A}{T} \int_{-rT}^{rT} \sin(N\Omega t) \sin(n\Omega t) dt \\
&= \frac{A}{T} \int_{-rT}^{rT} \{\cos(N\Omega t - n\Omega t) - \cos(N\Omega t + n\Omega t)\} dt \\
&= \frac{A}{T} \int_{-rT}^{rT} [\cos\{(N-n)\Omega t\} - \cos\{(N+n)\Omega t\}] dt \\
&= \frac{A}{T} \left[ \frac{1}{(N-n)\Omega} \sin(N-n)\Omega t - \frac{1}{(N+n)\Omega} \sin(N+n)\Omega t \right]_{-rT}^{rT} \\
&= \frac{A}{\pi} \left[ \frac{1}{N-n} \sin 2\pi r(N-n) - \frac{1}{N+n} \sin 2\pi r(N+n) \right]
\end{aligned}$$

$rN$  は整数となるから、

$$\begin{aligned}
b_n &= \frac{A}{\pi} \left[ -\frac{1}{N-n} \sin 2\pi r n - \frac{1}{N+n} \sin 2\pi r n \right] \\
&= -\frac{A}{\pi} \left[ \frac{1}{N-n} + \frac{1}{N+n} \right] \sin 2\pi r n \\
&= -\frac{A}{\pi} \left[ \frac{N+n}{N^2-n^2} + \frac{N-n}{N^2-n^2} \right] \sin 2\pi r n \\
&= -\frac{A}{\pi} \frac{2N}{N^2-n^2} \sin 2\pi r n
\end{aligned}$$

$n = N$  の場合は、

$$\begin{aligned}
b_N &= \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} E(t) \sin N\Omega t dt \\
&= \frac{2}{T} \int_{-rT}^{rT} A \sin(N\Omega t) \sin N\Omega t dt \\
&= \frac{2A}{T} \int_{-rT}^{rT} \sin(N\Omega t) \sin N\Omega t dt \\
&= \frac{A}{T} \int_{-rT}^{rT} \cos(N\Omega t - N\Omega t) - \cos(N\Omega t + N\Omega t) dt \\
&= \frac{A}{T} \int_{-rT}^{rT} 1 - \cos 2N\Omega t dt \\
&= \frac{A}{T} \left[ t - \frac{1}{2N\Omega} \sin 2N\Omega t \right]_{-rT}^{rT} \\
&= \frac{A}{T} \left[ 2rT - \frac{1}{N\Omega} \sin 2N\Omega rT \right]
\end{aligned}$$

$rN$  は整数となるから、

$$b_N = 2rA$$

## 第8章 荷電粒子の運動

Z 方向を磁場の方向とする。運動方程式は、

$$m_s \frac{d\mathbf{v}_s(t)}{dt} = q_s \mathbf{v}_s(t) \times \mathbf{B}$$

成分表示して、

$$m_s \begin{pmatrix} \frac{dv_{X_s}(t)}{dt} \\ \frac{dv_{Y_s}(t)}{dt} \\ \frac{dv_{Z_s}(t)}{dt} \end{pmatrix} = q_s \begin{pmatrix} v_{X_s}(t) \\ v_{Y_s}(t) \\ v_{Z_s}(t) \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{pmatrix} \quad (8.1)$$

$$= q_s \begin{pmatrix} v_{Y_s}(t) B \\ -v_{X_s}(t) B \\ 0 \end{pmatrix} \quad (8.2)$$

$$\begin{pmatrix} \frac{dv_{X_s}(t)}{dt} \\ \frac{dv_{Y_s}(t)}{dt} \\ \frac{dv_{Z_s}(t)}{dt} \end{pmatrix} = \omega_{cs} \begin{pmatrix} v_{Y_s}(t) \\ -v_{X_s}(t) \\ 0 \end{pmatrix} \quad (8.3)$$

したがって、

$$\begin{cases} \frac{d^2 v_{X_s}(t)}{dt^2} = -\omega_{cs}^2 v_{X_s}(t) \\ \frac{d^2 v_{Y_s}(t)}{dt^2} = -\omega_{cs}^2 v_{Y_s}(t) \\ \frac{d^2 v_{Z_s}(t)}{dt^2} = 0 \end{cases} \quad (8.4)$$

となって、解は、

$$\begin{cases} v_{X_s}(t) = A \sin \omega_{cs} t + B \cos \omega_{cs} t \\ v_{Y_s}(t) = C \sin \omega_{cs} t + D \cos \omega_{cs} t \\ v_{Z_s}(t) = v_{Z_s0} \end{cases} \quad (8.5)$$

初期条件を用いて、

$$\begin{cases} v_{X_s}(t) = A \sin \omega_{cs} t + v_{X_s0} \cos \omega_{cs} t \\ v_{Y_s}(t) = C \sin \omega_{cs} t + v_{Y_s0} \cos \omega_{cs} t \\ v_{Z_s}(t) = v_{Z_s0} \end{cases} \quad (8.6)$$

$$\frac{dv_{X_s}(t)}{dt} = A \omega_{cs} \cos \omega_{cs} t - v_{X_s0} \omega_{cs} \sin \omega_{cs} t \quad (8.7)$$

$$\omega_{cs} v_{Y_s}(t) = \omega_{cs} C \sin \omega_{cs} t + \omega_{cs} v_{Y_s0} \cos \omega_{cs} t \quad (8.8)$$



比較して、

$$\begin{cases} A = v_{Ys0} \\ C = -v_{Xs0} \end{cases} \quad (8.9)$$

$$\begin{cases} v_{Xs}(t) = v_{Xs0} \cos \omega_{cs} t + v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t \\ v_{Ys}(t) = v_{Ys0} \cos \omega_{cs} t - v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t \\ v_{Zs}(t) = v_{Zs0} \end{cases} \quad (8.10)$$

積分して、

$$\begin{cases} X_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \cos \omega_{cs} t + E \\ Y_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \cos \omega_{cs} t + F \\ Z_s(t) = v_{Zs0} t + Z_{s0} \end{cases} \quad (8.11)$$

$X_s(0) = X_{s0}$ 、 $Y_s(0) = Y_{s0}$  となるよう、積分定数  $E, F$  を決定する。

$$\begin{cases} X_s(0) = -\frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} + E = X_{s0} \\ Y_s(0) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} + F = Y_{s0} \end{cases} \quad (8.12)$$

$$\begin{cases} E = X_{s0} + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \\ F = Y_{s0} - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \end{cases} \quad (8.13)$$

$$\begin{cases} X_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \cos \omega_{cs} t + X_{s0} + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \\ Y_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \cos \omega_{cs} t + Y_{s0} - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \\ Z_s(t) = v_{Zs0} t + Z_{s0} \end{cases} \quad (8.14)$$

$$\begin{cases} X_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} (\cos \omega_{cs} t - 1) + X_{s0} \\ Y_s(t) = \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} (\cos \omega_{cs} t - 1) + Y_{s0} \\ Z_s(t) = v_{Zs0} t + Z_{s0} \end{cases} \quad (8.15)$$

$$\begin{pmatrix} X_s(t) \\ Y_s(t) \\ Z_s(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} (\cos \omega_{cs} t - 1) \\ \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} (\cos \omega_{cs} t - 1) \\ v_{Zs0} t \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} X_{s0} \\ Y_{s0} \\ Z_{s0} \end{pmatrix} \quad (8.16)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{1}{\omega_{cs}} \sin \omega_{cs} t & -\frac{1}{\omega_{cs}} (\cos \omega_{cs} t - 1) & 0 \\ \frac{1}{\omega_{cs}} (\cos \omega_{cs} t - 1) & \frac{1}{\omega_{cs}} \sin \omega_{cs} t & 0 \\ 0 & 0 & t \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_{Xs0} \\ v_{Ys0} \\ v_{Zs0} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} X_{s0} \\ Y_{s0} \\ Z_{s0} \end{pmatrix} \quad (8.17)$$

$$\mathbf{R}(t) = \mathbf{T}(t) \cdot \mathbf{V}_0 + \mathbf{R}_0 \quad (8.18)$$

回転行列を  $\Theta$  とする。

$$\mathbf{r}(t) = \Theta^{-1} \cdot \mathbf{R}(t) \quad (8.19)$$

$$= \Theta^{-1} \cdot \mathbf{T}(t) \cdot \mathbf{V}_0 + \Theta^{-1} \cdot \mathbf{R}_0 \quad (8.20)$$

$$= \Theta^{-1} \cdot \mathbf{T}(t) \cdot \Theta \cdot \mathbf{v}_0 + \Theta^{-1} \cdot \Theta \cdot \mathbf{r}_0 \quad (8.21)$$

$$= \Theta^{-1} \cdot \mathbf{T}(t) \cdot \Theta \cdot \mathbf{v}_0 + \mathbf{r}_0 \quad (8.22)$$

別のやり方では、

$$\begin{aligned} & \begin{pmatrix} X_s(t) & Y_s(t) & Z_s(t) \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} \sin \omega_{cs} t - \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} (\cos \omega_{cs} t - 1) & \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Ys0} \sin \omega_{cs} t + \frac{1}{\omega_{cs}} v_{Xs0} (\cos \omega_{cs} t - 1) & v_{Zs0} t \end{pmatrix} \\ &+ \begin{pmatrix} X_{s0} & Y_{s0} & Z_{s0} \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (8.23)$$

$$= \begin{pmatrix} v_{Xs0} & v_{Ys0} & v_{Zs0} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{\omega_{cs}} \sin \omega_{cs} t & \frac{1}{\omega_{cs}} (\cos \omega_{cs} t - 1) & 0 \\ -\frac{1}{\omega_{cs}} (\cos \omega_{cs} t - 1) & \frac{1}{\omega_{cs}} \sin \omega_{cs} t & 0 \\ 0 & 0 & t \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} X_{s0} & Y_{s0} & Z_{s0} \end{pmatrix} \quad (8.24)$$

$$\mathbf{R}(t) = \mathbf{V}_0 \cdot \mathbf{T}_1(t) + \mathbf{R}_0 \quad (8.25)$$

右から掛ける回転行列を  $\Theta_1$  とする。

$$\mathbf{r}(t) = \mathbf{R}(t) \cdot \Theta_1^{-1} \quad (8.26)$$

$$= \mathbf{V}_0 \cdot \mathbf{T}_1(t) \cdot \Theta_1^{-1} + \mathbf{R}_0 \cdot \Theta_1^{-1} \quad (8.27)$$

$$= \mathbf{v}_0 \cdot \Theta_1 \cdot \mathbf{T}_1(t) \cdot \Theta_1^{-1} + \mathbf{r}_0 \cdot \Theta_1 \cdot \Theta_1^{-1} \quad (8.28)$$

$$= \mathbf{v}_0 \cdot \Theta_1 \cdot \mathbf{T}_1(t) \cdot \Theta_1^{-1} + \mathbf{r}_0 \quad (8.29)$$

$$A_x \hat{\mathbf{x}} + A_y \hat{\mathbf{y}} + A_z \hat{\mathbf{z}} = A_X \hat{\mathbf{X}} + A_Y \hat{\mathbf{Y}} + A_Z \hat{\mathbf{Z}} \quad (8.30)$$

$$A_X = A_x \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\mathbf{X}} + A_y \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\mathbf{X}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{X}} \quad (8.31)$$

$$= A_x \cos \theta + A_z \cos(\theta + \pi/2) \quad (8.32)$$

$$= A_x \cos \theta - A_z \sin \theta \quad (8.33)$$

$$A_x = A_X \hat{\mathbf{X}} \cdot \hat{\mathbf{x}} + A_Y \hat{\mathbf{Y}} \cdot \hat{\mathbf{x}} + A_Z \hat{\mathbf{Z}} \cdot \hat{\mathbf{x}} \quad (8.34)$$

$$= A_X \cos \theta + A_Z \cos(\pi/2 - \theta) \quad (8.35)$$

$$= A_X \cos \theta + A_Z \sin \theta \quad (8.36)$$

$$A_Z = A_x \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\mathbf{Z}} + A_y \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\mathbf{Z}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{Z}} \quad (8.37)$$

$$= A_x \cos(\pi/2 - \theta) + A_z \cos \theta \quad (8.38)$$

$$= A_x \sin \theta + A_z \cos \theta \quad (8.39)$$

$$A_z = A_X \hat{\mathbf{X}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + A_Y \hat{\mathbf{Y}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + A_Z \hat{\mathbf{Z}} \cdot \hat{\mathbf{z}} \quad (8.40)$$

$$= A_X \cos(\pi/2 + \theta) + A_Z \cos \theta \quad (8.41)$$

$$= -A_X \sin \theta + A_Z \cos \theta \quad (8.42)$$

$$\begin{pmatrix} A_X \\ A_Y \\ A_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & -\sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} \quad (8.43)$$

$$\begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_X \\ A_Y \\ A_Z \end{pmatrix} \quad (8.44)$$

## 第9章 数学的検討

### 9.1 周期関数の時間平均

例えば、

$$A(t) = A_0 \exp(-i\omega t)$$

及び

$$B(t) = B_0 \exp(-i\omega t)$$

( $A_0$ 、 $B_0$ 、 $\omega$  は複素数) があったとする。これらの複素共役は、

$$A^*(t) = A_0^* \exp(i\omega^* t)$$

及び

$$B^*(t) = B_0^* \exp(i\omega^* t)$$

である。

以下では、 $\omega_r = \Re(\omega)$ 、 $\omega_i = \Im(\omega)$  とする。

$\omega_r \neq 0$  とし、時刻  $t = t_0$  における  $\Re(A(t))\Re(B(t))$  の時間平均は、

$$\begin{aligned} & \frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \\ &= \frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \\ &= \frac{1}{4T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} (A(t)B(t) + A^*(t)B(t) + A^*(t)B(t) + A^*(t)B^*(t)) dt \end{aligned}$$

ここで、 $T = (2\pi)/\omega_r$  である。

被積分項第1項の積分は、 $\exp(i\omega_r T) = 1$ 、 $\exp(i\omega_r(-T)) = 1$ であることに注意して、

$$\int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A(t)B(t)dt \quad (9.1)$$

$$= \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0 \exp(-i\omega t) B_0 \exp(-i\omega t) dt \quad (9.2)$$

$$= A_0 B_0 \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \exp(-2i\omega t) dt \quad (9.3)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} [\exp(-2i\omega t)]_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \quad (9.4)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} [\exp(-2i\omega(t_0 + T/2)) - \exp(-2i\omega(t_0 - T/2))] \quad (9.5)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega t_0) [\exp(-i\omega T) - \exp(-i\omega(-T))] \quad (9.6)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i(\omega_r + i\omega_i)t_0) [\exp(-i(\omega_r + i\omega_i)T) - \exp(-i(\omega_r + i\omega_i)(-T))] \quad (9.7)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) \exp(-2i\omega_i t_0) [\exp(-i\omega_r T) \exp(\omega_i T) - \exp(-i\omega_r(-T)) \exp(\omega_i(-T))] \quad (9.8)$$

$$= \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) \exp(2\omega_i t_0) [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)] \quad (9.9)$$

被積分項第2項の積分は、 $\omega - \omega^* \neq 0$ の条件で、

$$\int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A^*(t)B(t)dt \quad (9.10)$$

$$= \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0^* \exp(i\omega^* t) B_0 \exp(-i\omega t) dt \quad (9.11)$$

$$= A_0^* B_0 \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \exp(i(-\omega + \omega^*)t) dt \quad (9.12)$$

$$= \frac{A_0^* B_0}{i(-\omega + \omega^*)} [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)t)]_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \quad (9.13)$$

$$= \frac{A_0^* B_0}{i(-\omega + \omega^*)} [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(t_0 + T/2)) - \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(t_0 - T/2))] \quad (9.14)$$

$$= \frac{A_0^* B_0}{i(-\omega + \omega^*)} \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)t_0) [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(T/2)) - \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(-T/2))] \quad (9.15)$$

$$= \frac{A_0^* B_0}{i(-\omega + \omega^*)} \exp(i(2i(-\omega_i))t_0) [\exp(i(2i(-\omega_i))(T/2)) - \exp(i(2i(-\omega_i))(-T/2))] \quad (9.16)$$

$$= \frac{A_0^* B_0}{i(\omega^* - \omega)} \exp(2\omega_i t_0) [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)] \quad (9.17)$$

被積分項第3項の積分は、 $(-\omega) - (-\omega)^* \neq 0$  の条件で、

$$\begin{aligned}
& \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A(t)B^*(t)dt \\
&= \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0 \exp(i(-\omega)t)B_0^* \exp(-i(-\omega)^*t)dt \\
&= A_0B_0^* \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)t)dt \\
&= \frac{A_0B_0^*}{i((-\omega) - (-\omega)^*)} [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)t)]_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \\
&= \frac{A_0B_0^*}{i((-\omega) - (-\omega)^*)} [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(t_0 + T/2)) - \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(t_0 - T/2))] \\
&= \frac{A_0B_0^*}{i((-\omega) - (-\omega)^*)} \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)t_0) [\exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(T/2)) - \exp(i((-\omega) - (-\omega)^*)(-T/2))] \\
&= \frac{A_0B_0^*}{i((-\omega) - (-\omega)^*)} \exp(i(2i(-\omega_i))t_0) [\exp(i(2i(-\omega_i))(T/2)) - \exp(i(2i(-\omega_i))(-T/2))] \\
&= \frac{A_0B_0^*}{i(-\omega + \omega^*)} \exp(2\omega_i t_0) [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)]
\end{aligned}$$

被積分項第4項の積分は、 $\exp(i(-\omega_r)T) = 1$ 、 $\exp(i(-\omega_r)(-T)) = 1$  であることに注意して、

$$\begin{aligned}
& \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A^*(t)B^*(t)dt \\
&= \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0^* \exp(-i(-\omega)^*t)B_0^* \exp(-i(-\omega)^*t)dt \\
&= A_0^* B_0^* \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \exp(-2i(-\omega)^*t)dt \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{-2i(-\omega)^*} [\exp(-2i(-\omega)^*t)]_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{-2i(-\omega)^*} [\exp(-2i(-\omega)^*(t_0 + T/2)) - \exp(-2i(-\omega)^*(t_0 - T/2))] \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{-2i(-\omega)^*} \exp(-2i(-\omega)^*t_0) [\exp(-i(-\omega)^*T) - \exp(-i(-\omega)^*(-T))] \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{-2i(-\omega)^*} \exp(-2i((-\omega_r) - i(-\omega_i))t_0) [\exp(-i((-\omega_r) - i(-\omega_i))T) - \exp(-i((-\omega_r) - i(-\omega_i))(-T))] \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{-2i(-\omega)^*} \exp(2i\omega_r t_0) \exp(2\omega_i t_0) [\exp(-i(-\omega_r)T) \exp(-(-\omega_i)T) - \exp(-i(-\omega_r)(-T)) \exp(-(-\omega_i)(-T))] \\
&= \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \exp(2\omega_i t_0) [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)]
\end{aligned}$$

元の式に代入して、

$$\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \quad (9.18)$$

$$= \frac{1}{4T} \left[ \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) + \frac{A_0^* B_0}{i(-\omega + \omega^*)} + \frac{A_0 B_0^*}{i(-\omega + \omega^*)} + \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \right] \quad (9.19)$$

$$\times [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)] \exp(2\omega_i t_0) \quad (9.20)$$

$$= \frac{1}{4T} \left[ \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) + \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{i(-\omega + \omega^*)} + \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \right] \quad (9.21)$$

$$\times [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)] \exp(2\omega_i t_0) \quad (9.22)$$

特に、 $|\omega_r| \gg |\omega_i|$  の場合は、 $|\omega_r| = |2\pi/T| \gg |\omega_i|$  であるから、

$$\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \quad (9.23)$$

$$= \frac{1}{4T} \left[ \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) + \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{i(-\omega + \omega^*)} + \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \right] \quad (9.24)$$

$$\times [\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)] \exp(2\omega_i t_0) \quad (9.25)$$

$$\cong \frac{1}{4T} \left[ \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) + \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{i(-2i\omega_i)} + \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \right] \quad (9.26)$$

$$\times [(1 + \omega_i T) - (1 + (-\omega_i T))] \exp(2\omega_i t_0) \quad (9.27)$$

$$= \frac{\omega_i}{2} \left[ \frac{A_0 B_0}{-2i\omega} \exp(-2i\omega_r t_0) + \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{2\omega_i} + \frac{A_0^* B_0^*}{2i\omega^*} \exp(2i\omega_r t_0) \right] \exp(2\omega_i t_0) \quad (9.28)$$

さらに、 $|\omega_r| \gg |\omega_i|$  を仮定しているから、 $[\dots]$  内の第1項、第3項が第2項と比して無視できる。

$$\begin{aligned} & \frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \\ & \cong \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{4} \exp(2\omega_i t_0) \\ & = \frac{A_0^* B_0 + A_0 B_0^*}{4} \exp(-i(\omega_r + i\omega_i)t_0) \exp(i(\omega_r - i\omega_i)t_0) \\ & = \frac{A^*(t_0)B(t_0) + A(t_0)B^*(t_0)}{4} \\ & = \frac{\Re(A^*(t_0)B(t_0))}{2} \end{aligned}$$

上式は  $|\omega_r| \gg |\omega_i|$ 、かつ、 $|(-\omega) - (-\omega^*)| = 2|\omega_i| \neq 0$  の場合に成立する。

一方、 $\omega_i = 0$  である場合は、被積分項の第2、3項目の計算ができないので、別途計算する。被積分項第2項の積分は、 $\omega - \omega^* = 0$  の場合で、

$$\begin{aligned} & \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A^*(t)B(t) dt \\ & = \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0^* \exp(i\omega^* t) B_0 \exp(-i\omega t) dt \\ & = A_0^* B_0 \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} dt \\ & = A_0^* B_0 T \end{aligned}$$

同様に、被積分項第3項の積分は、 $\omega - \omega^* = 0$ の場合で、

$$\begin{aligned}
& \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A(t)B^*(t)dt \\
&= \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} A_0 \exp(-i\omega t)B_0^* \exp(i\omega^*t)dt \\
&= A_0B_0^* \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} dt \\
&= A_0B_0^*T
\end{aligned}$$

また、被積分項の第1, 4項は、 $\exp(\omega_i T) - \exp(-\omega_i T)$ が存在していることにより、0である。したがって、元の式に代入すると、

$$\begin{aligned}
& \frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \\
&= \frac{1}{4T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} (A(t)B(t) + A^*(t)B(t) + A^*(t)B(t) + A^*(t)B^*(t))dt \\
&= \frac{1}{4T} (A_0^*B_0T + A_0B_0^*T) \\
&= \frac{1}{4} (A_0^*B_0 + A_0B_0^*) \\
&= \frac{1}{4} (A_0^*B_0 + A_0B_0^*) \exp(-i\omega t_0) \exp(i\omega^*t_0) \\
&= \frac{\Re(A^*(t_0)B(t_0))}{2}
\end{aligned}$$

結局、 $|\omega_r| \gg |\omega_i|$ の場合は、 $\omega_i$ がゼロ、非ゼロに関係なく

$$\boxed{\frac{1}{T} \int_{t_0-T/2}^{t_0+T/2} \frac{A(t) + A^*(t)}{2} \frac{B(t) + B^*(t)}{2} dt \cong \frac{\Re(A^*(t_0)B(t_0))}{2} = \frac{A^*(t_0)B(t_0) + A(t_0)B^*(t_0)}{4}} \quad (9.29)$$

が成立する。

### 9.1.1 複数の波がある場合

$$\begin{aligned}
& \int_0^T [\Re \{ \mathbf{A}_1 \exp \{ i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{A}_2 \exp \{ i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} \} \\
& \cdot \Re \{ \mathbf{B}_1 \exp \{ i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{B}_2 \exp \{ i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} \}] dt \\
&= \int_0^T \left[ \frac{\mathbf{A}_1 \exp \{ i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{A}_2 \exp \{ i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \}}{2} + \frac{\mathbf{A}_1^* \exp \{ -i(\mathbf{k}_1^* \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{A}_2^* \exp \{ -i(\mathbf{k}_2^* \cdot \mathbf{r} - \omega t) \}}{2} \right] \\
& \cdot \left[ \frac{\mathbf{B}_1 \exp \{ i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{B}_2 \exp \{ i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t) \}}{2} + \frac{\mathbf{B}_1^* \exp \{ -i(\mathbf{k}_1^* \cdot \mathbf{r} - \omega t) \} + \mathbf{B}_2^* \exp \{ -i(\mathbf{k}_2^* \cdot \mathbf{r} - \omega t) \}}{2} \right] dt
\end{aligned}$$



簡単のため、周波数と波数は実数とする。

$$\begin{aligned}
& \int_0^T \left[ \frac{\mathbf{A}_1 \exp \{i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{A}_2 \exp \{i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} + \frac{\mathbf{A}_1^* \exp \{-i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{A}_2^* \exp \{-i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} \right] \\
& \cdot \left[ \frac{\mathbf{B}_1 \exp \{i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{B}_2 \exp \{i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} + \frac{\mathbf{B}_1^* \exp \{-i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{B}_2^* \exp \{-i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} \right] dt \\
= & \int_0^T \left[ \frac{\mathbf{A}_1 \exp \{i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{A}_2 \exp \{i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} + \frac{\mathbf{A}_1^* \exp \{-i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{A}_2^* \exp \{-i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} \right] \\
& \cdot \left[ \frac{\mathbf{B}_1 \exp \{i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{B}_2 \exp \{i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} + \frac{\mathbf{B}_1^* \exp \{-i(\mathbf{k}_1 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\} + \mathbf{B}_2^* \exp \{-i(\mathbf{k}_2 \cdot \mathbf{r} - \omega t)\}}{2} \right] dt
\end{aligned}$$

## 9.2 $\{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \times \{\nabla \times \mathbf{C}(\mathbf{r})\} - \mathbf{C}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\}$ について

$\mathbf{A}$  を位置  $\mathbf{r}$  に依存しないテンソルとする。

$$\{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \times \{\nabla \times \mathbf{C}(\mathbf{r})\} - \mathbf{C}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \quad (9.30)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk} B_k \\ \sum_k A_{Yk} B_k \\ \sum_k A_{Zk} B_k \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \frac{\partial C_Z}{\partial X} - \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \\ \frac{\partial C_X}{\partial Y} - \frac{\partial C_Z}{\partial X} \\ \frac{\partial C_Y}{\partial Z} - \frac{\partial C_X}{\partial Y} \end{pmatrix} - \mathbf{C}(\mathbf{r}) \sum_{k,l} A_{lk} \frac{\partial B_k}{\partial r_l} \quad (9.31)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_k \left[ A_{Yk} B_k \left( \frac{\partial C_Y}{\partial X} - \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right) - A_{Zk} B_k \left( \frac{\partial C_X}{\partial Z} - \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} B_k \left( \frac{\partial C_Z}{\partial Y} - \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right) - A_{Xk} B_k \left( \frac{\partial C_Y}{\partial X} - \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} B_k \left( \frac{\partial C_X}{\partial Z} - \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right) - A_{Yk} B_k \left( \frac{\partial C_Z}{\partial Y} - \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right) \right] \end{pmatrix} \\
- \begin{pmatrix} \sum_k \left[ C_X A_{Xk} \frac{\partial B_k}{\partial X} + C_X A_{Yk} \frac{\partial B_k}{\partial Y} + C_X A_{Zk} \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \\ \sum_k \left[ C_Y A_{Xk} \frac{\partial B_k}{\partial X} + C_Y A_{Yk} \frac{\partial B_k}{\partial Y} + C_Y A_{Zk} \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \\ \sum_k \left[ C_Z A_{Xk} \frac{\partial B_k}{\partial X} + C_Z A_{Yk} \frac{\partial B_k}{\partial Y} + C_Z A_{Zk} \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \end{pmatrix} \quad (9.32)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_k \left[ A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial X} - B_k \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right) - A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Z} - B_k \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial Y} - B_k \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right) - A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial X} - B_k \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Z} - B_k \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right) - A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial Y} - B_k \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right) \right] \end{pmatrix} \\
- \begin{pmatrix} \sum_k \left[ A_{Xk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial X} + A_{Yk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial Y} + A_{Zk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial X} + A_{Yk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Y} + A_{Zk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial X} + A_{Yk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Y} + A_{Zk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \end{pmatrix} \quad (9.33)$$

$$\begin{aligned}
&= \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial X} \right) + A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial Y} \right) + A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Z} \right) + A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right) \right] \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Y} + C_X \frac{\partial B_k}{\partial Y} \right) + A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_X}{\partial Z} + C_X \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial Z} + C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right) + A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_Y}{\partial X} + C_Y \frac{\partial B_k}{\partial X} \right) \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial X} + C_Z \frac{\partial B_k}{\partial X} \right) + A_{Yk} \left( B_k \frac{\partial C_Z}{\partial Y} + C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Y} \right) \right] \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Xk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ +A_{Yk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Y} \right] \\ \sum_k \left[ +A_{Zk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \tag{9.34}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \left( \begin{array}{l} \sum_k B_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial X} + A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial X} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Y} + A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Y} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Z} + A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Y} + A_{Zk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Z} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Z} + A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial X} + A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Y} \right] \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k A_{Xk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial X} \\ \sum_k A_{Yk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Y} \\ \sum_k A_{Zk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Z} \end{array} \right) \tag{9.35}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \left( \begin{array}{l} \sum_k B_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial X} + A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial X} + A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Y} + A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Y} + A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Z} + A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Z} + A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) - \left( \begin{array}{l} \sum_k B_k A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial X} \\ \sum_k B_k A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Y} \\ \sum_k B_k A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Z} \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Y} + A_{Zk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Z} + A_{Xk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Z} + A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial X} + A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial X} + A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Y} + A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) + \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \\
&- \left( \begin{array}{l} \sum_k A_{Xk} C_X \frac{\partial B_k}{\partial X} \\ \sum_k A_{Yk} C_Y \frac{\partial B_k}{\partial Y} \\ \sum_k A_{Zk} C_Z \frac{\partial B_k}{\partial Z} \end{array} \right) \tag{9.36}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \left( \begin{array}{l} \sum_k B_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial X} + A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial X} + A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Y} + A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Y} + A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k B_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial C_X}{\partial Z} + A_{Yk} \frac{\partial C_Y}{\partial Z} + A_{Zk} \frac{\partial C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \\
&\quad - \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ A_{Yk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Y} + A_{Zk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial Z} + A_{Xk} \frac{\partial B_k C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Z} + A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial X} + A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k \left[ A_{Xk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial X} + A_{Yk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Y} + A_{Zk} \frac{\partial B_k C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \tag{9.37}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ \frac{\partial C_Y}{\partial X} A_{Yk} B_k + \frac{\partial C_Z}{\partial X} A_{Zk} B_k + \frac{\partial C_X}{\partial X} A_{Xk} B_k \right] \\ \sum_k \left[ \frac{\partial C_Z}{\partial Y} A_{Zk} B_k + \frac{\partial C_X}{\partial Y} A_{Xk} B_k + \frac{\partial C_Y}{\partial Y} A_{Yk} B_k \right] \\ \sum_k \left[ \frac{\partial C_X}{\partial Z} A_{Xk} B_k + \frac{\partial C_Y}{\partial Z} A_{Yk} B_k + \frac{\partial C_Z}{\partial Z} A_{Zk} B_k \right] \end{array} \right) \\
&\quad - \left( \begin{array}{l} \sum_k \left[ \frac{\partial A_{Yk} B_k C_X}{\partial Y} + \frac{\partial A_{Zk} B_k C_X}{\partial Z} + \frac{\partial A_{Xk} B_k C_X}{\partial X} \right] \\ \sum_k \left[ \frac{\partial A_{Zk} B_k C_Y}{\partial Z} + \frac{\partial A_{Xk} B_k C_Y}{\partial X} + \frac{\partial A_{Yk} B_k C_Y}{\partial Y} \right] \\ \sum_k \left[ \frac{\partial A_{Xk} B_k C_Z}{\partial X} + \frac{\partial A_{Yk} B_k C_Z}{\partial Y} + \frac{\partial A_{Zk} B_k C_Z}{\partial Z} \right] \end{array} \right) \tag{9.38}
\end{aligned}$$

テンソルの発散を、

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \left( \begin{array}{l} \frac{\partial A_{XX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{XY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{XZ}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{YX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{YY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{YZ}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{ZX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{ZY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{ZZ}}{\partial Z} \end{array} \right) \tag{9.39}$$

と定義する。なお、

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \left( \begin{array}{l} \frac{\partial A_{XX}}{\partial X} + \frac{\partial A_{YX}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{ZX}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{XY}}{\partial X} + \frac{\partial A_{YY}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{ZY}}{\partial Z} \\ \frac{\partial A_{XZ}}{\partial X} + \frac{\partial A_{YZ}}{\partial Y} + \frac{\partial A_{ZZ}}{\partial Z} \end{array} \right) \tag{9.40}$$

という定義もあるらしい。

$$\begin{aligned}
&= \begin{pmatrix} \frac{\partial C_X}{\partial C_X} & \frac{\partial C_Y}{\partial C_Y} & \frac{\partial C_Z}{\partial C_Z} \\ \frac{\partial X}{\partial C_X} & \frac{\partial X}{\partial C_Y} & \frac{\partial X}{\partial C_Z} \\ \frac{\partial Y}{\partial C_X} & \frac{\partial Y}{\partial C_Y} & \frac{\partial Y}{\partial C_Z} \\ \frac{\partial Z}{\partial Z} & \frac{\partial Z}{\partial Z} & \frac{\partial Z}{\partial Z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk} B_k \\ \sum_k A_{Yk} B_k \\ \sum_k A_{Zk} B_k \end{pmatrix} \\
&\quad - \nabla \cdot \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk} B_k C_X & \sum_k A_{Yk} B_k C_X & \sum_k A_{Zk} B_k C_X \\ \sum_k A_{Xk} B_k C_Y & \sum_k A_{Yk} B_k C_Y & \sum_k A_{Zk} B_k C_Y \\ \sum_k A_{Xk} B_k C_Z & \sum_k A_{Yk} B_k C_Z & \sum_k A_{Zk} B_k C_Z \end{pmatrix} \quad (9.41)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \{\nabla \otimes \mathbf{C}(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \\
&\quad - \nabla \cdot \begin{pmatrix} C_X \\ C_Y \\ C_Z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk} B_k & \sum_k A_{Yk} B_k & \sum_k A_{Zk} B_k \end{pmatrix} \quad (9.42)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \{\nabla \otimes \mathbf{C}(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \\
&\quad - \nabla \cdot \begin{pmatrix} C_X \\ C_Y \\ C_Z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{XX} & A_{XY} & A_{XZ} \\ A_{YX} & A_{YY} & A_{YZ} \\ A_{ZX} & A_{ZY} & A_{ZZ} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} B_X \\ B_Y \\ B_Z \end{pmatrix} \quad (9.43)
\end{aligned}$$

$$= \{\nabla \otimes \mathbf{C}(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} - \nabla \cdot \{\mathbf{C}(\mathbf{r}) \otimes (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}))\} \quad (9.44)$$

すなわち、

$$\boxed{\{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \times \{\nabla \times \mathbf{C}(\mathbf{r})\} - \mathbf{C}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} = \{\nabla \otimes \mathbf{C}(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} - \nabla \cdot [\mathbf{C}(\mathbf{r}) \otimes \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\}]} \quad (9.45)$$

となる。

$\mathbf{A} = \mathbf{I}$ (単位テンソル)、 $\mathbf{C}(\mathbf{r}) = \mathbf{B}(\mathbf{r})$  である場合、

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) \times \{\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r})\} - \mathbf{B}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}) \quad (9.46)$$

$$= \{\nabla \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}) - \nabla \cdot [\mathbf{B}(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})] \quad (9.47)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{\partial B_X}{\partial B_X} & \frac{\partial B_Y}{\partial B_Y} & \frac{\partial B_Z}{\partial B_Z} \\ \frac{\partial X}{\partial B_X} & \frac{\partial X}{\partial B_Y} & \frac{\partial X}{\partial B_Z} \\ \frac{\partial Y}{\partial B_X} & \frac{\partial Y}{\partial B_Y} & \frac{\partial Y}{\partial B_Z} \\ \frac{\partial Z}{\partial Z} & \frac{\partial Z}{\partial Z} & \frac{\partial Z}{\partial Z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} B_X \\ B_Y \\ B_Z \end{pmatrix} - \nabla \cdot [\mathbf{B}(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})] \quad (9.48)$$

$$= \begin{pmatrix} B_X \frac{\partial B_X}{\partial B_X} + B_Y \frac{\partial B_Y}{\partial B_Y} + B_Z \frac{\partial B_Z}{\partial B_Z} \\ B_X \frac{\partial Y}{\partial B_X} + B_Y \frac{\partial Y}{\partial B_Y} + B_Z \frac{\partial Y}{\partial B_Z} \\ B_X \frac{\partial X}{\partial B_X} + B_Y \frac{\partial X}{\partial B_Y} + B_Z \frac{\partial X}{\partial B_Z} \\ B_X \frac{\partial Z}{\partial B_X} + B_Y \frac{\partial Z}{\partial B_Y} + B_Z \frac{\partial Z}{\partial B_Z} \end{pmatrix} - \nabla \cdot [\mathbf{B}(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})] \quad (9.49)$$

$$= \frac{1}{2} \nabla \cdot [\{\mathbf{B}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \mathbf{I}] - \nabla \cdot [\mathbf{B}(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})] \quad (9.50)$$

すなわち、

$$\boxed{\mathbf{B}(\mathbf{r}) \times \{\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r})\} - \mathbf{B}(\mathbf{r}) \nabla \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{1}{2} \nabla \cdot [\{\mathbf{B}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \mathbf{I}] - \nabla \cdot [\mathbf{B}(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})]} \quad (9.51)$$

### 9.3 $\{\nabla \otimes \mathbf{B}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\}$ の複素共役との和について

$\mathbf{A}$  がエルミートテンソルである場合の

$$\{\nabla \otimes \mathbf{B}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \quad (9.52)$$

とその複素共役との和は、

$$\{\nabla \otimes \mathbf{B}^*(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r})\} + \{\nabla \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})\} \cdot \{\mathbf{A}^* \cdot \mathbf{B}^*(\mathbf{r})\} \quad (9.53)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{\partial B_X^*}{\partial B_X^*} & \frac{\partial B_Y^*}{\partial B_Y^*} & \frac{\partial B_Z^*}{\partial B_Z^*} \\ \frac{\partial B_X^*}{\partial B_X^*} & \frac{\partial B_Y^*}{\partial B_Y^*} & \frac{\partial B_Z^*}{\partial B_Z^*} \\ \frac{\partial B_X^*}{\partial B_X^*} & \frac{\partial B_Y^*}{\partial B_Y^*} & \frac{\partial B_Z^*}{\partial B_Z^*} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk} B_k \\ \sum_k A_{Yk} B_k \\ \sum_k A_{Zk} B_k \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \frac{\partial B_X}{\partial B_X} & \frac{\partial B_Y}{\partial B_Y} & \frac{\partial B_Z}{\partial B_Z} \\ \frac{\partial B_X}{\partial B_X} & \frac{\partial B_Y}{\partial B_Y} & \frac{\partial B_Z}{\partial B_Z} \\ \frac{\partial B_X}{\partial B_X} & \frac{\partial B_Y}{\partial B_Y} & \frac{\partial B_Z}{\partial B_Z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_k A_{Xk}^* B_k^* \\ \sum_k A_{Yk}^* B_k^* \\ \sum_k A_{Zk}^* B_k^* \end{pmatrix} \quad (9.54)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{kl}^* B_l^* \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{kl}^* B_l^* \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{kl}^* B_l^* \end{pmatrix} \quad (9.55)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_l^*}{\partial B_l^*} A_{lk} B_k \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{lk} B_l^* \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{lk} B_l^* \\ \sum_{k,l} \frac{\partial B_k}{\partial B_k} A_{lk} B_l^* \end{pmatrix} \quad (9.56)$$

$$= \begin{pmatrix} \sum_{k,l} \frac{\partial}{\partial X} B_l^* A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial}{\partial Y} B_l^* A_{lk} B_k \\ \sum_{k,l} \frac{\partial}{\partial Z} B_l^* A_{lk} B_k \end{pmatrix} \quad (9.57)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial X} \mathbf{A} : \mathbf{B}^*(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r}) \\ \frac{\partial}{\partial Y} \mathbf{A} : \mathbf{B}^*(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r}) \\ \frac{\partial}{\partial Z} \mathbf{A} : \mathbf{B}^*(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r}) \end{pmatrix} \quad (9.58)$$

$$= \nabla \cdot \{[\mathbf{A} : \mathbf{B}^*(\mathbf{r}) \otimes \mathbf{B}(\mathbf{r})] \mathbf{I}\} \quad (9.59)$$

## 9.4 $A(B \cdot C) = B \cdot (C \otimes A)$ について

$A, B, C$  をベクトルとする。

$$A(B \cdot C) \tag{9.60}$$

$$= \begin{pmatrix} A_X(B_X C_X + B_Y C_Y + B_Z C_Z) & A_Y(B_X C_X + B_Y C_Y + B_Z C_Z) & A_Z(B_X C_X + B_Y C_Y + B_Z C_Z) \end{pmatrix} \tag{9.61}$$

$$= \begin{pmatrix} B_X & B_Y & B_Z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_X C_X & A_Y C_X & A_Z C_X \\ A_X C_Y & A_Y C_Y & A_Z C_Y \\ A_X C_Z & A_Y C_Z & A_Z C_Z \end{pmatrix} \tag{9.62}$$

$$= B \cdot (C \otimes A) \tag{9.63}$$

## 9.5 複素関数の微分について

テンソル  $A(a)$  の成分を  $A_{jk}(a)$  とする。下記のとおり、テンソル  $A_H(a)$ 、 $A_A(a)$  を定義する。

$$A_{Hjk}(a) = \frac{A_{jk}(a) + A_{kj}^*(a)}{2} \tag{9.64}$$

$$A_{Ajk}(a) = \frac{A_{jk}(a) - A_{kj}^*(a)}{2i} \tag{9.65}$$

そうすると、

$$A(a) = A_H(a) + iA_A(a) \tag{9.66}$$

が成り立つ。

また、

$$A_{Hjk}^*(a) = \frac{A_{jk}^*(a) + A_{kj}(a)}{2} \tag{9.67}$$

$$A_{Ajk}^*(a) = \frac{A_{jk}^*(a) - A_{kj}(a)}{-2i} \tag{9.68}$$

$$A_{Hjk}^T(a) = \frac{A_{kj}(a) + A_{jk}^*(a)}{2} \tag{9.69}$$

$$A_{Ajk}^T(a) = \frac{A_{kj}(a) - A_{jk}^*(a)}{2i} \tag{9.70}$$

が成り立つ。

随伴テンソルについては、

$$\mathbf{A}^T(a)^* \quad (9.71)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}^*(a) & A_{YX}^*(a) & A_{ZX}^*(a) \\ A_{XY}^*(a) & A_{YY}^*(a) & A_{ZY}^*(a) \\ A_{XZ}^*(a) & A_{YZ}^*(a) & A_{ZZ}^*(a) \end{pmatrix} \quad (9.72)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{A_{XX}(a)+A_{XX}^*(a)}{2} - i\frac{A_{XX}(a)-A_{XX}^*(a)}{2i} & \frac{A_{XY}(a)+A_{YX}^*(a)}{2} - i\frac{A_{XY}(a)-A_{YX}^*(a)}{2i} & A_{ZX}^*(a) \\ A_{XY}^*(a) & A_{YY}^*(a) & A_{ZY}^*(a) \\ A_{XZ}^*(a) & A_{YZ}^*(a) & A_{ZZ}^*(a) \end{pmatrix} \quad (9.73)$$

$$= \mathbf{A}_H(a) - i\mathbf{A}_A(a) \quad (9.74)$$

転置テンソルについては、

$$\mathbf{A}^T(a) \quad (9.75)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}(a) & A_{YX}(a) & A_{ZX}(a) \\ A_{XY}(a) & A_{YY}(a) & A_{ZY}(a) \\ A_{XZ}(a) & A_{YZ}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.76)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{A_{XX}^*(a)+A_{XX}(a)}{2} + i\frac{A_{XX}^*(a)-A_{XX}(a)}{-2i} & \frac{A_{XY}^*(a)+A_{YX}(a)}{2} + i\frac{A_{XY}^*(a)-A_{YX}(a)}{-2i} & A_{ZX}(a) \\ A_{XY}(a) & A_{YY}(a) & A_{ZY}(a) \\ A_{XZ}(a) & A_{YZ}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.77)$$

$$= \mathbf{A}_H^*(a) + i\mathbf{A}_A^*(a) \quad (9.78)$$

$$= \mathbf{A}_H^T(a) + i\mathbf{A}_A^T(a) \quad (9.79)$$

複素共役テンソルについては、

$$\mathbf{A}^*(a) \quad (9.80)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}^*(a) & A_{XY}^*(a) & A_{XZ}^*(a) \\ A_{YX}^*(a) & A_{YY}^*(a) & A_{YZ}^*(a) \\ A_{ZX}^*(a) & A_{ZY}^*(a) & A_{ZZ}^*(a) \end{pmatrix} \quad (9.81)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{A_{XX}^*(a)+A_{XX}(a)}{2} - i\frac{A_{XX}^*(a)-A_{XX}(a)}{-2i} & \frac{A_{XY}^*(a)+A_{YX}(a)}{2} - i\frac{A_{XY}^*(a)-A_{YX}(a)}{-2i} & A_{ZX}(a) \\ A_{XY}(a) & A_{YY}(a) & A_{ZY}(a) \\ A_{XZ}(a) & A_{YZ}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.82)$$

$$= \mathbf{A}_H^*(a) - i\mathbf{A}_A^*(a) \quad (9.83)$$

$$= \mathbf{A}_H^T(a) - i\mathbf{A}_A^T(a) \quad (9.84)$$

テンソルの微分は、

$$\frac{d\mathbf{A}(a)}{da} = \frac{d\mathbf{A}_H(a)}{da} + i\frac{d\mathbf{A}_A(a)}{da} \quad (9.85)$$

これを成分で表すと、

$$\frac{d}{da} \mathbf{A}(a) \quad (9.86)$$

$$= \frac{d}{da} \begin{pmatrix} A_{XX}(a) & A_{XY}(a) & A_{XZ}(a) \\ A_{YX}(a) & A_{YY}(a) & A_{YZ}(a) \\ A_{ZX}(a) & A_{ZY}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.87)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{dA_{XX}(a)}{da} & \frac{dA_{XY}(a)}{da} & \frac{dA_{XZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{YX}(a)}{da} & \frac{dA_{YY}(a)}{da} & \frac{dA_{YZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{ZX}(a)}{da} & \frac{dA_{ZY}(a)}{da} & \frac{dA_{ZZ}(a)}{da} \end{pmatrix} \quad (9.88)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{d}{da} \frac{A_{XX}(a)+A_{XX}^*(a)}{2} & \frac{d}{da} \frac{A_{XY}(a)+A_{YX}^*(a)}{2} \\ \frac{d}{da} \frac{A_{XX}(a)-A_{XX}^*(a)}{2i} & \frac{d}{da} \frac{A_{XY}(a)-A_{YX}^*(a)}{2i} \end{pmatrix} \quad (9.89)$$

$$+ i \begin{pmatrix} \frac{d}{da} \frac{A_{XX}(a)-A_{XX}^*(a)}{2i} & \frac{d}{da} \frac{A_{XY}(a)-A_{YX}^*(a)}{2i} \\ \frac{d}{da} \frac{A_{XX}(a)+A_{XX}^*(a)}{2} & \frac{d}{da} \frac{A_{XY}(a)+A_{YX}^*(a)}{2} \end{pmatrix} \quad (9.90)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{dA_{HXX}(a)}{da} & \frac{dA_{HXY}(a)}{da} & \frac{dA_{HXZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{HYX}(a)}{da} & \frac{dA_{HYY}(a)}{da} & \frac{dA_{HYZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{HZX}(a)}{da} & \frac{dA_{HZY}(a)}{da} & \frac{dA_{HZZ}(a)}{da} \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} \frac{dA_{AXX}(a)}{da} & \frac{dA_{AXY}(a)}{da} & \frac{dA_{AXZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{AYX}(a)}{da} & \frac{dA_{AYY}(a)}{da} & \frac{dA_{AYZ}(a)}{da} \\ \frac{dA_{AZX}(a)}{da} & \frac{dA_{AZY}(a)}{da} & \frac{dA_{AZZ}(a)}{da} \end{pmatrix} \quad (9.91)$$

$$= \frac{d}{da} \mathbf{A}_H(a) + i \frac{d}{da} \mathbf{A}_A(a) \quad (9.92)$$

一方、随伴テンソルについては、

$$\frac{d}{da} \mathbf{A}^T(a)^* \quad (9.93)$$

$$= \frac{d}{da} \{ \mathbf{A}_H(a) - i \mathbf{A}_A(a) \} \quad (9.94)$$

$$= \frac{d}{da} \begin{pmatrix} \frac{A_{XX}(a)+A_{XX}^*(a)}{2} - i \frac{A_{XX}(a)-A_{XX}^*(a)}{2i} & \frac{A_{XY}(a)+A_{YX}^*(a)}{2} - i \frac{A_{XY}(a)-A_{YX}^*(a)}{2i} & A_{ZX}^*(a) \\ A_{XY}^*(a) & A_{YY}^*(a) & A_{ZY}^*(a) \\ A_{XZ}^*(a) & A_{YZ}^*(a) & A_{ZZ}^*(a) \end{pmatrix} \quad (9.95)$$

$$= \frac{d}{da} \begin{pmatrix} A_{XX}^*(a) & A_{YX}^*(a) & A_{ZX}^*(a) \\ A_{XY}^*(a) & A_{YY}^*(a) & A_{ZY}^*(a) \\ A_{XZ}^*(a) & A_{YZ}^*(a) & A_{ZZ}^*(a) \end{pmatrix} \quad (9.96)$$

$$(9.97)$$



転置テンソルについては、

$$\frac{d}{da} \mathbf{A}^T(a) \quad (9.98)$$

$$= \frac{d}{da} \begin{pmatrix} A_{XX}(a) & A_{YX}(a) & A_{ZX}(a) \\ A_{XY}(a) & A_{YY}(a) & A_{ZY}(a) \\ A_{XZ}(a) & A_{YZ}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.99)$$

$$= \frac{d}{da} \begin{pmatrix} \frac{A_{XX}^*(a)+A_{XX}(a)}{2} + i \frac{A_{XX}^*(a)-A_{XX}(a)}{-2i} & \frac{A_{XY}^*(a)+A_{YX}(a)}{2} + i \frac{A_{XY}^*(a)-A_{YX}(a)}{-2i} & A_{ZX}(a) \\ & A_{XY}(a) & A_{ZY}(a) \\ & A_{XZ}(a) & A_{ZZ}(a) \end{pmatrix} \quad (9.100)$$

$$= \frac{d}{da} (\mathbf{A}_H^*(a) + i\mathbf{A}_A^*(a)) \quad (9.101)$$

$$\mathbf{A}(a_r + ia_i) \quad (9.102)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}(a_r + ia_i) & A_{XY}(a_r + ia_i) & A_{XZ}(a_r + ia_i) \\ A_{YX}(a_r + ia_i) & A_{YY}(a_r + ia_i) & A_{YZ}(a_r + ia_i) \\ A_{ZX}(a_r + ia_i) & A_{ZY}(a_r + ia_i) & A_{ZZ}(a_r + ia_i) \end{pmatrix} \quad (9.103)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}(a_r) + \frac{dA_{XX}(a_r)}{da} ia_i & A_{XY}(a_r) + \frac{dA_{XY}(a_r)}{da} ia_i & A_{XZ}(a_r) + \frac{dA_{XZ}(a_r)}{da} ia_i \\ A_{YX}(a_r) + \frac{dA_{YX}(a_r)}{da} ia_i & A_{YY}(a_r) + \frac{dA_{YY}(a_r)}{da} ia_i & A_{YZ}(a_r) + \frac{dA_{YZ}(a_r)}{da} ia_i \\ A_{ZX}(a_r) + \frac{dA_{ZX}(a_r)}{da} ia_i & A_{ZY}(a_r) + \frac{dA_{ZY}(a_r)}{da} ia_i & A_{ZZ}(a_r) + \frac{dA_{ZZ}(a_r)}{da} ia_i \end{pmatrix} \quad (9.104)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}(a_r) & A_{XY}(a_r) & A_{XZ}(a_r) \\ A_{YX}(a_r) & A_{YY}(a_r) & A_{YZ}(a_r) \\ A_{ZX}(a_r) & A_{ZY}(a_r) & A_{ZZ}(a_r) \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \frac{dA_{XX}(a_r)}{da} & \frac{dA_{XY}(a_r)}{da} & \frac{dA_{XZ}(a_r)}{da} \\ \frac{dA_{YX}(a_r)}{da} & \frac{dA_{YY}(a_r)}{da} & \frac{dA_{YZ}(a_r)}{da} \\ \frac{dA_{ZX}(a_r)}{da} & \frac{dA_{ZY}(a_r)}{da} & \frac{dA_{ZZ}(a_r)}{da} \end{pmatrix} ia_i \quad (9.105)$$

$$= \mathbf{A}(a_r) + \frac{d\mathbf{A}(a_r)}{da} ia_i \quad (9.106)$$

$$= \{\mathbf{A}_H(a_r) + i\mathbf{A}_A(a_r)\} + \frac{d}{da} \{\mathbf{A}_H(a_r) + i\mathbf{A}_A(a_r)\} ia_i \quad (9.107)$$

$$= \mathbf{A}_H(a_r) + i\mathbf{A}_A(a_r) + \frac{d\mathbf{A}_H(a_r)}{da} ia_i - \frac{d\mathbf{A}_A(a_r)}{da} ia_i \quad (9.108)$$

$$\{\mathbf{A}^T(a_r + ia_i)\}^* \quad (9.109)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}^*(a_r + ia_i) & A_{YX}^*(a_r + ia_i) & A_{YZ}^*(a_r + ia_i) \\ A_{XY}^*(a_r + ia_i) & A_{YY}^*(a_r + ia_i) & A_{ZY}^*(a_r + ia_i) \\ A_{XZ}^*(a_r + ia_i) & A_{YZ}^*(a_r + ia_i) & A_{ZZ}^*(a_r + ia_i) \end{pmatrix} \quad (9.110)$$

$$= \begin{pmatrix} A_{XX}^*(a_r) + \frac{dA_{XX}^*(a_r)}{da} ia_i & A_{YX}^*(a_r) + \frac{dA_{YX}^*(a_r)}{da} ia_i & \cdots \\ \cdots & \cdots & \cdots \\ \cdots & \cdots & \cdots \end{pmatrix} \quad (9.111)$$

$$= \{\mathbf{A}_H(a_r) - i\mathbf{A}_A(a_r)\} + \frac{d}{da} \{\mathbf{A}_H(a_r) - i\mathbf{A}_A(a_r)\} ia_i \quad (9.112)$$

$$= \mathbf{A}_H(a_r) - i\mathbf{A}_A(a_r) + \frac{d\mathbf{A}_H(a_r)}{da} ia_i + \frac{d\mathbf{A}_A(a_r)}{da} ia_i \quad (9.113)$$

例えば、

$$A(a) = (1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i \quad (9.114)$$

とすると、

$$A_r(a) = \frac{A(a) + A^*(a)}{2} \quad (9.115)$$

$$= \frac{\{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\} + \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\}}{2} \quad (9.116)$$

$$A_i(a) = \frac{A(a) - A^*(a)}{2i} \quad (9.117)$$

$$= \frac{\{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\} - \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\}}{2i} \quad (9.118)$$

$A(a) = A_r(a) + iA_i(a)$  となるが、上記のとおり  $A_r(a)$  と  $A_i(a)$  の中身には  $a^*$  を含んでいるため、 $A_r(a)$  と  $A_i(a)$  は  $a$  で微分することができない。ただし、 $a$  が実数の場合のみ微分できる。

$$\frac{dA(a)}{da} = 2(1+i)a + (4+5i) \quad (9.119)$$

となるが、

$$\frac{dA(a)}{da} = \frac{\{2(1+i)a + (4+5i)\} + \{2(1-i)a + (4-5i)\}}{2} \quad (9.120)$$

$$\frac{dA(a)}{da} = \frac{\{2(1+i)a + (4+5i)\} - \{2(1-i)a + (4-5i)\}}{2i} \quad (9.121)$$

以下は、 $a$ 、 $b$  を実数とする。そうすると、

$$A_r(a) = \frac{\{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\} + \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\}}{2} \quad (9.122)$$

$$= a^2 + 4a + 5 \quad (9.123)$$

$$A_i(a) = \frac{\{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\} - \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\}}{2i} \quad (9.124)$$

$$= \frac{\{2ia^2 + 10ia - 14i\}}{2i} \quad (9.125)$$

$$= a^2 + 5a - 7 \quad (9.126)$$

また、

$$\frac{dA_r(a)}{da} = 2a + 4 \quad (9.127)$$

$$\frac{dA_i(a)}{da} = 2a + 5 \quad (9.128)$$

であるから、

$$A(a+bi) = A_r(a+bi) + iA_i(a+bi) \quad (9.129)$$

$$\cong \left\{ A_r(a) + \frac{dA_r(a)}{da} bi \right\} + i \left\{ A_i(a) + \frac{dA_i(a)}{da} bi \right\} \quad (9.130)$$

$$= \{a^2 + 4a + 5 + (2a+4)bi\} + i \{a^2 + 5a - 7 + (2a+5)bi\} \quad (9.131)$$

$$= (1+i)a^2 + (4+5i)a + (5-7i) + (2i-2)ab + (4i-5)b \quad (9.132)$$

実数成分と虚数成分とに分けなかった場合は、

$$A(a + bi) \cong A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi \quad (9.133)$$

$$= (1 + i)a^2 + (4 + 5i)a + 5 - 7i + \{2(1 + i)a + (4 + 5i)\}bi \quad (9.134)$$

$$= (1 + i)a^2 + (4 + 5i)a + 5 - 7i + (2i - 2)ab + (4i - 5)b \quad (9.135)$$

$$\{A(a + bi)\}^* = (1 - i)a^2 + (4 - 5i)a + 5 + 7i + (-2i - 2)ab - (1 - i)b^2 + (-4i - 5)b \quad (9.136)$$

近似の場合、

$$\{A(a + bi)\}^* = \{A_r(a + bi) + iA_i(a + bi)\}^* \quad (9.137)$$

$$= \{A_r(a + bi)\}^* + \{iA_i(a + bi)\}^* \quad (9.138)$$

$$= A_r(a + bi) - iA_i(a + bi) \quad (9.139)$$

$$\cong \left\{ A_r(a) + \frac{dA_r(a)}{da} bi \right\} - i \left\{ A_i(a) + \frac{dA_i(a)}{da} bi \right\} \quad (9.140)$$

$$= \{a^2 + 4a + 5 + (2a + 4)bi\} - i \{a^2 + 5a - 7 + (2a + 5)bi\} \quad (9.141)$$

$$= (1 - i)a^2 + (4 - 5i)a + (5 + 7i) + (2i + 2)ab + (4i + 5)b \quad (9.142)$$

これは、近似しなかった場合と一致しない。やり方を変えてみる。

$$\{A(a + bi)\}^* = \{A_r(a + bi) + iA_i(a + bi)\}^* \quad (9.143)$$

$$\cong \left[ \left\{ A_r(a) + \frac{dA_r(a)}{da} bi \right\} + i \left\{ A_i(a) + \frac{dA_i(a)}{da} bi \right\} \right]^* \quad (9.144)$$

$$= \left\{ A_r(a) + \frac{dA_r(a)}{da} (-bi) \right\} - i \left\{ A_i(a) + \frac{dA_i(a)}{da} (-bi) \right\} \quad (9.145)$$

$$= \{(a^2 + 4a + 5) + (2a + 4)(-bi)\} - i \{(a^2 + 5a - 7) + (2a + 5)(-bi)\} \quad (9.146)$$

$$= (1 - i)a^2 + (4 - 5i)a + (5 + 7i) + (-2i - 2)ab + (-4i - 5)b \quad (9.147)$$

これは、近似しなかった場合と一致する。

何がいけなかったのか考えてみる。

$$\{A(a+bi)\}^* = \left[ \frac{A(a+bi) + \{A(a+bi)\}^*}{2} + i \frac{A(a+bi) - \{A(a+bi)\}^*}{2i} \right]^* \quad (9.148)$$

$$= \left[ \frac{A(a+bi) + \{A(a+bi)\}^*}{2} \right]^* + \left[ i \frac{A(a+bi) - \{A(a+bi)\}^*}{2i} \right]^* \quad (9.149)$$

$$= \frac{\{A(a+bi)\}^* + A(a+bi)}{2} + (-i) \frac{\{A(a+bi)\}^* - A(a+bi)}{-2i} \quad (9.150)$$

$$= \frac{\{A(a+bi)\}^* + A(a+bi)}{2} + (-i) \frac{A(a+bi) - \{A(a+bi)\}^*}{2i} \quad (9.151)$$

$$\cong \frac{1}{2} \left[ \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi + A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi \right] + (-i) \frac{1}{2i} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi - \{A(a)\}^* - \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] \quad (9.152)$$

$$= \frac{1}{2} \left[ \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi + A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi \right] - \frac{1}{2} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi - \{A(a)\}^* - \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] \quad (9.153)$$

$$= \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \quad (9.154)$$

一方、

$$A(a+bi) = \frac{A(a+bi) + \{A(a+bi)\}^*}{2} + i \frac{A(a+bi) - \{A(a+bi)\}^*}{2i} \quad (9.155)$$

$$\cong \frac{1}{2} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi + \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] + i \frac{1}{2i} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi - \{A(a)\}^* - \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] \quad (9.156)$$

$$= \frac{1}{2} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi + \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] + \frac{1}{2} \left[ A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi - \{A(a)\}^* - \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \right] \quad (9.157)$$

$$= A(a) + \frac{dA(a)}{da} bi \quad (9.158)$$

というわけで、

$$\{A(a+bi)\}^* \cong \{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \quad (9.159)$$

とすることに問題がありそうである。そこで確認してみる。

$$\{A(a)\}^* + \frac{d\{A(a)\}^*}{da} bi \quad (9.160)$$

$$= \{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\}^* + \frac{d\{(1+i)a^2 + (4+5i)a + 5 - 7i\}^*}{da} bi \quad (9.161)$$

$$= \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\} + \frac{d\{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\}}{da} bi \quad (9.162)$$

$$= \{(1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i\} + \{2(1-i)a + (4-5i)\} bi \quad (9.163)$$

$$= (1-i)a^2 + (4-5i)a + 5 + 7i + 2(i+1)ab + (4i+5)b \quad (9.164)$$

確かに、近似になっていない。

9.5.0.0.1 複素共役の微分  $z = z_0$  における微分について考えてみる。

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{(z+h)^* - z^*}{h} = \lim_{r \rightarrow 0} \frac{(z + re^{i\theta})^* - z^*}{re^{i\theta}} \quad (9.165)$$

$$= \lim_{r \rightarrow 0} \frac{z^* + re^{-i\theta} - z^*}{re^{i\theta}} \quad (9.166)$$

$$= e^{-2i\theta} \quad (9.167)$$

したがって、極限をとる方向  $\theta$  によって結果が変わるから微分不可能である。そのため、エルミートテンソルを微分することはできない。

9.5.0.0.2 それを踏まえて

$$\frac{dA(a)}{da} = \frac{d}{da} \left[ \frac{A(a) + \{A(a)\}^*}{2} + i \frac{A(a) - \{A(a)\}^*}{2i} \right] \quad (9.168)$$

$$= \frac{d}{da} [A_r(a) + iA_i(a)] \quad (9.169)$$

左辺は微分可能であり、右辺の複素共役の項はキャンセルされるから、上の式のようにするのは許されると思う。

## 9.6 回転行列について

$x$  軸周りに  $\theta_x$  回転させる回転行列は、

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_x & -\sin \theta_x \\ 0 & \sin \theta_x & \cos \theta_x \end{pmatrix}$$

で与えられる。

$y$  軸周りに  $\theta_y$  回転させる回転行列は、

$$\begin{pmatrix} \cos \theta_y & 0 & \sin \theta_y \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta_y & 0 & \cos \theta_y \end{pmatrix}$$

で与えられる。

$z$  軸周りに  $\theta_z$  回転させる回転行列は、

$$\begin{pmatrix} \cos \theta_z & -\sin \theta_z & 0 \\ \sin \theta_z & \cos \theta_z & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

で与えられる。

したがって、これらの積は、

$$\begin{aligned} & \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_x & -\sin \theta_x \\ 0 & \sin \theta_x & \cos \theta_x \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \theta_y & 0 & \sin \theta_y \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta_y & 0 & \cos \theta_y \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \cos \theta_y & 0 & \sin \theta_y \\ \sin \theta_x \sin \theta_y & \cos \theta_x & -\sin \theta_x \cos \theta_y \\ -\cos \theta_x \sin \theta_y & \sin \theta_x & \cos \theta_x \cos \theta_y \end{pmatrix} \end{aligned}$$

積の順番を変えると、

$$\begin{aligned} & \begin{pmatrix} \cos \theta_y & 0 & \sin \theta_y \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta_y & 0 & \cos \theta_y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_x & -\sin \theta_x \\ 0 & \sin \theta_x & \cos \theta_x \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \cos \theta_y & \sin \theta_y \sin \theta_x & \sin \theta_y \cos \theta_x \\ 0 & \cos \theta_x & -\sin \theta_x \\ -\sin \theta_y & \cos \theta_y \sin \theta_x & \cos \theta_x \cos \theta_y \end{pmatrix} \end{aligned}$$

つまり、回転の順番によって行列が変わる。

回転行列を  $\mathbf{T}$  とする。回転により  $\mathbf{r} = (x, y, z)$  の点が、 $(0, 0, 1)$  の点に来たとする。

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} &= \mathbf{T} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} &= \mathbf{T}^{-1} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} T_{xz}^{-1} \\ T_{yz}^{-1} \\ T_{zz}^{-1} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

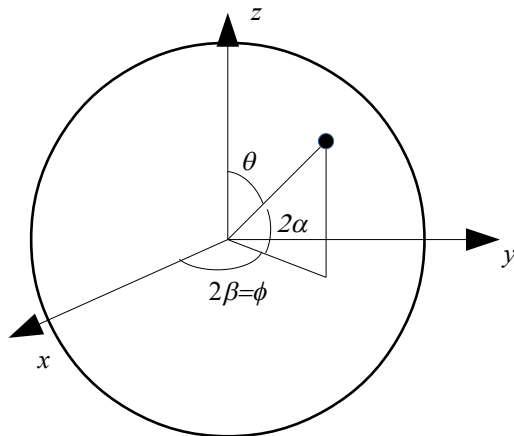
極座標を用いると、

$$\begin{pmatrix} \sin \theta \cos \phi \\ \sin \theta \sin \phi \\ \cos \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} T_{xz}^{-1} \\ T_{yz}^{-1} \\ T_{zz}^{-1} \end{pmatrix}$$

### 9.6.1 ポアンカレ球への適用

ポアンカレ球と極座標の間には、

$$\begin{aligned} 2\beta &= \phi \\ \theta + 2\alpha &= \pi/2 \end{aligned}$$

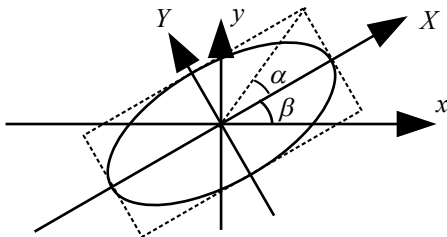


の関係がある。

したがって、上式は、

$$\begin{pmatrix} \cos 2\alpha \cos 2\beta \\ \cos 2\alpha \sin 2\beta \\ \sin 2\alpha \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} T_{xz}^{-1} \\ T_{yz}^{-1} \\ T_{zz}^{-1} \end{pmatrix}$$

$xyz$  デカルト座標系を  $z$  軸周りに  $\beta$  回転させた座標系を  $XYZ$  座標系とする。



$$\begin{cases} \hat{X} = \cos \beta \hat{x} + \sin \beta \hat{y} \\ \hat{Y} = -\sin \beta \hat{x} + \cos \beta \hat{y} \end{cases} \quad (9.170)$$

$X$  軸を長軸、 $Y$  軸を短軸とする楕円を描く電場の媒介変数表示は、

$$\begin{cases} \mathbf{E}_X = a \cos(\pm\omega t + \theta) \hat{X} = a \frac{\exp(i\theta) \exp(\pm i\omega t) + \exp(-i\theta) \exp(\mp i\omega t)}{2} \hat{X} \\ \mathbf{E}_Y = b \sin(\pm\omega t + \theta) \hat{Y} = b \frac{\exp(i\theta) \exp(\pm i\omega t) - \exp(-i\theta) \exp(\mp i\omega t)}{2i} \hat{Y} \\ b/a = \tan \alpha \end{cases} \quad (9.171)$$

$\omega$  の前のプラスマイナスは右回り、左回りを表す。

ところで、 $xyz$  デカルト座標系における電場が

$$\mathbf{E} = \Re \{ E_{x0} \exp(-i\omega t) \} \hat{x} + \Re \{ E_{y0} \exp(-i\omega t) \} \hat{y}$$

の如くあらわされるとする。

$$\begin{pmatrix} E_X \\ E_Y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{X}} \\ \mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{Y}} \end{pmatrix} \quad (9.172)$$

$$= \begin{pmatrix} \Re \{E_{x0} \exp(-i\omega t)\} \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\mathbf{X}} + \Re \{E_{y0} \exp(-i\omega t)\} \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\mathbf{X}} \\ \Re \{E_{x0} \exp(-i\omega t)\} \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\mathbf{Y}} + \Re \{E_{y0} \exp(-i\omega t)\} \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\mathbf{Y}} \end{pmatrix} \quad (9.173)$$

$$= \begin{pmatrix} \Re \{E_{x0} \exp(-i\omega t)\} \cos \beta + \Re \{E_{y0} \exp(-i\omega t)\} \sin \beta \\ -\Re \{E_{x0} \exp(-i\omega t)\} \sin \beta + \Re \{E_{y0} \exp(-i\omega t)\} \cos \beta \end{pmatrix} \quad (9.174)$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{(E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta) \exp(-i\omega t) + (E_{x0}^* \cos \beta + E_{y0}^* \sin \beta) \exp(i\omega t)}{2} \\ \frac{(-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \exp(-i\omega t) + (-E_{x0}^* \sin \beta + E_{y0}^* \cos \beta) \exp(i\omega t)}{2} \end{pmatrix} \quad (9.175)$$

比較して、

$$a \frac{\exp(i\theta) \exp(\pm i\omega t) + \exp(-i\theta) \exp(\mp i\omega t)}{2} = \frac{(E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta) \exp(-i\omega t) + (E_{x0}^* \cos \beta + E_{y0}^* \sin \beta) \exp(i\omega t)}{2} \quad (9.176)$$

$$b \frac{\exp(i\theta) \exp(\pm i\omega t) - \exp(-i\theta) \exp(\mp i\omega t)}{2i} = \frac{(-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \exp(-i\omega t) + (-E_{x0}^* \sin \beta + E_{y0}^* \cos \beta) \exp(i\omega t)}{2} \quad (9.177)$$

右回りの場合、 $a, b$  は実数であることに注意して

$$\begin{cases} a \exp(-i\theta) = E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta \\ bi \exp(-i\theta) = -E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta \end{cases} \quad (9.178)$$

$\tan \alpha = b/a$  より、

$$\cos \alpha : \sin \alpha = \frac{E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta}{\exp(-i\theta)} : \frac{-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta}{i \exp(-i\theta)} \quad (9.179)$$

$$= E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta : -i(-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \quad (9.180)$$

$$\sin \alpha (E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta) = \cos \alpha (-i)(-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \quad (9.181)$$

$$E_{x0} \sin \alpha \cos \beta + E_{y0} \sin \alpha \sin \beta = i E_{x0} \cos \alpha \sin \beta - i E_{y0} \cos \alpha \cos \beta \quad (9.182)$$

$$E_{x0} (\sin \alpha \cos \beta - i \cos \alpha \sin \beta) = E_{y0} (-i \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta) \quad (9.183)$$

すなわち、

$$E_{x0} : E_{y0} = (-i \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta) : (\sin \alpha \cos \beta - i \cos \alpha \sin \beta) \quad (9.184)$$

左回りの場合、同様にして、

$$\begin{cases} a \exp(i\theta) = E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta \\ -bi \exp(i\theta) = -E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta \end{cases} \quad (9.185)$$

$\tan \alpha = b/a$  より、

$$\cos \alpha : \sin \alpha = \frac{E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta}{\exp(i\theta)} : \frac{-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta}{-i \exp(i\theta)} \quad (9.186)$$

$$= E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta : i(-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \quad (9.187)$$



$$\sin \alpha (E_{x0} \cos \beta + E_{y0} \sin \beta) = \cos \alpha i (-E_{x0} \sin \beta + E_{y0} \cos \beta) \quad (9.188)$$

$$E_{x0} \sin \alpha \cos \beta + E_{y0} \sin \alpha \sin \beta = -i E_{x0} \cos \alpha \sin \beta + i E_{y0} \cos \alpha \cos \beta \quad (9.189)$$

$$E_{x0} (\sin \alpha \cos \beta + i \cos \alpha \sin \beta) = E_{y0} (i \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta) \quad (9.190)$$

すなわち、

$$E_{x0} : E_{y0} = (i \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta) : (\sin \alpha \cos \beta + i \cos \alpha \sin \beta) \quad (9.191)$$

右回りと左回りをまとめて、

$$E_{x0} : E_{y0} = (\mp i \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta) : (\sin \alpha \cos \beta \mp i \cos \alpha \sin \beta) \quad (9.192)$$

直線偏波の場合、 $\alpha = 0$  または  $\alpha = \pi/2$ 。例えば  $\alpha = 0$  とすると、

$$E_{x0} : E_{y0} = \mp i \cos \beta : \mp i \sin \beta = \cos \beta : \sin \beta \quad (9.193)$$

円偏波の場合、 $\alpha = \pi/4$ 。

$$E_{x0} : E_{y0} = \left( \mp i \frac{\sqrt{2}}{2} \cos \beta - \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \beta \right) : \left( \frac{\sqrt{2}}{2} \cos \beta \mp i \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \beta \right) \quad (9.194)$$

$$= (\mp i \cos \beta - \sin \beta) : (\cos \beta \mp i \sin \beta) \quad (9.195)$$

$$= (\mp i \cos \beta - \sin \beta) : \pm i (\mp i \cos \beta - \sin \beta) \quad (9.196)$$

$$= 1 : \pm i \quad (9.197)$$

$\alpha = -\pi/4$  の場合は、

$$E_{x0} : E_{y0} = \left( \mp i \frac{\sqrt{2}}{2} \cos \beta + \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \beta \right) : \left( -\frac{\sqrt{2}}{2} \cos \beta \mp i \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \beta \right) \quad (9.198)$$

$$= (\mp i \cos \beta + \sin \beta) : (-\cos \beta \mp i \sin \beta) \quad (9.199)$$

$$= (\mp i \cos \beta + \sin \beta) : \mp i (\mp i \cos \beta + \sin \beta) \quad (9.200)$$

$$= 1 : \mp i \quad (9.201)$$

ポアンカレ球における  $\alpha$ 、 $\beta$  のとりうる範囲は、

$$-\pi/2 \leq 2\alpha \leq \pi/2$$

$$-\pi \leq 2\beta < \pi$$

である。すなわち、

$$-\pi/4 \leq \alpha \leq \pi/4$$

$$-\pi/2 \leq \beta < \pi/2$$

$$\begin{aligned} \cos^2 2\alpha &= \{T_{xz}^{-1}\}^2 + \{T_{yz}^{-1}\}^2 \\ (2 \cos^2 \alpha - 1)^2 &= \{T_{xz}^{-1}\}^2 + \{T_{yz}^{-1}\}^2 \\ 2 \cos^2 \alpha - 1 &= \pm \sqrt{\{T_{xz}^{-1}\}^2 + \{T_{yz}^{-1}\}^2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\sin 2\alpha &= T_{zz}^{-1} \\ 2 \sin \alpha \cos \alpha &= T_{zz}^{-1} \\ 4 \sin^2 \alpha \cos^2 \alpha &= \{T_{zz}^{-1}\}^2 \\ \alpha &= \frac{1}{2} \sin^{-1} T_{zz}^{-1}\end{aligned}$$

であるから、

$$\begin{aligned}\tan 2\beta &= \frac{T_{yz}^{-1}}{T_{xz}^{-1}} \\ \beta &= \frac{1}{2} \tan^{-1} \frac{T_{yz}^{-1}}{T_{xz}^{-1}}\end{aligned}$$

### 9.6.2 基準点の変更

$z = 0$  でなく、 $z = z_0$  を偏波の基準点とすることを考える。

$$\mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 \exp\{i(kz - \omega t)\}$$

の  $\mathbf{E}_0$  を別の値で表すことを考える。

$$\mathbf{E}(z_0, t) = \mathbf{E}_0 \exp\{i(kz_0 - \omega t)\} = \mathbf{E}'_0 \exp(-i\omega t)$$

であるから、

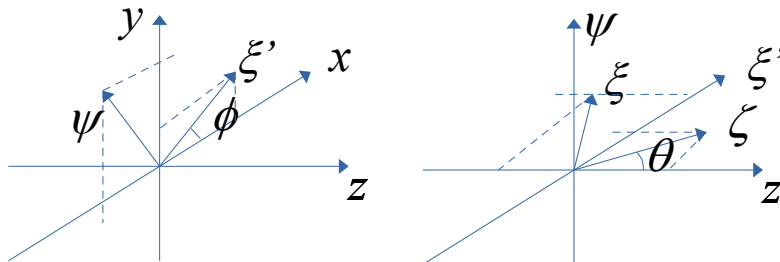
$$\mathbf{E}_0 = \mathbf{E}'_0 \exp(-ikz_0)$$

すなわち、

$$\mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}'_0 \exp(-ikz_0) \exp\{i(kz - \omega t)\}$$

### 9.6.3 球座標系との関係

$xyz$  座標系において、 $z$  軸周りに  $\phi$  回転した座標系を  $\xi'\psi z$  座標系とし、 $\xi'\psi z$  座標系を  $\psi$  軸周りに  $\theta$  回転させた座標系を  $\xi\psi\zeta$  座標系とする。



$$\mathbf{A} = A_{\xi'} \hat{\boldsymbol{\xi}}' + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_z \hat{\mathbf{z}} = A_x \hat{\mathbf{x}} + A_y \hat{\mathbf{y}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \quad (9.202)$$

であるが、

$$\begin{cases} \hat{\boldsymbol{\xi}}' = \cos \phi \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi \hat{\mathbf{y}} \\ \hat{\boldsymbol{\psi}} = -\sin \phi \hat{\mathbf{x}} + \cos \phi \hat{\mathbf{y}} \end{cases} \quad (9.203)$$

の関係があるから、

$$\begin{pmatrix} A_{\xi'} \\ A_{\psi} \\ A_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} A_x \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}}' + A_y \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}}' + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}}' \\ A_x \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_y \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} \\ A_x \hat{\mathbf{x}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + A_y \hat{\mathbf{y}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{z}} \end{pmatrix} \quad (9.204)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \phi & \sin \phi & 0 \\ -\sin \phi & \cos \phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} \quad (9.205)$$

同じく、

$$\mathbf{A} = A_{\xi} \hat{\boldsymbol{\xi}} + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_{\zeta} \hat{\boldsymbol{\zeta}} = A_{\xi'} \hat{\boldsymbol{\xi}}' + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \quad (9.206)$$

であるが、

$$\begin{cases} \hat{\boldsymbol{\xi}} = \cos \theta \hat{\boldsymbol{\xi}}' - \sin \theta \hat{\mathbf{z}} \\ \hat{\boldsymbol{\zeta}} = \sin \theta \hat{\boldsymbol{\xi}}' + \cos \theta \hat{\mathbf{z}} \end{cases} \quad (9.207)$$

の関係があるから、

$$\begin{pmatrix} A_{\xi} \\ A_{\psi} \\ A_{\zeta} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} A_{\xi'} \hat{\boldsymbol{\xi}}' \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}} + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\boldsymbol{\xi}} \\ A_{\xi'} \hat{\boldsymbol{\xi}}' \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\boldsymbol{\psi}} \\ A_{\xi'} \hat{\boldsymbol{\xi}}' \cdot \hat{\boldsymbol{\zeta}} + A_{\psi} \hat{\boldsymbol{\psi}} \cdot \hat{\boldsymbol{\zeta}} + A_z \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\boldsymbol{\zeta}} \end{pmatrix} \quad (9.208)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & -\sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{\xi'} \\ A_{\psi} \\ A_z \end{pmatrix} \quad (9.209)$$

したがって、

$$\begin{pmatrix} A_{\xi} \\ A_{\psi} \\ A_{\zeta} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & -\sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{\xi'} \\ A_{\psi} \\ A_z \end{pmatrix} \quad (9.210)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & -\sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \phi & \sin \phi & 0 \\ -\sin \phi & \cos \phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} \quad (9.211)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \theta \cos \phi & \cos \theta \sin \phi & -\sin \theta \\ -\sin \phi & \cos \phi & 0 \\ \sin \theta \cos \phi & \sin \theta \sin \phi & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} \quad (9.212)$$

逆変換は、

$$\begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \phi & \sin \phi & 0 \\ -\sin \phi & \cos \phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & -\sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} A_\xi \\ A_\psi \\ A_\zeta \end{pmatrix} \quad (9.213)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \phi & -\sin \phi & 0 \\ \sin \phi & \cos \phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_\xi \\ A_\psi \\ A_\zeta \end{pmatrix} \quad (9.214)$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \phi \cos \theta & -\sin \phi & \cos \phi \sin \theta \\ \sin \phi \cos \theta & \cos \phi & \sin \phi \sin \theta \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_\xi \\ A_\psi \\ A_\zeta \end{pmatrix} \quad (9.215)$$

また、

$$\hat{\xi} = \cos \theta \hat{\xi}' - \sin \theta \hat{z} \quad (9.216)$$

$$= \cos \theta (\cos \phi \hat{x} + \sin \phi \hat{y}) - \sin \theta \hat{z} \quad (9.217)$$

$$= \cos \phi \cos \theta \hat{x} + \sin \phi \cos \theta \hat{y} - \sin \theta \hat{z} \quad (9.218)$$

$$\hat{\zeta} = \sin \theta \hat{\xi}' + \cos \theta \hat{z} \quad (9.219)$$

$$= \sin \theta (\cos \phi \hat{x} + \sin \phi \hat{y}) + \cos \theta \hat{z} \quad (9.220)$$

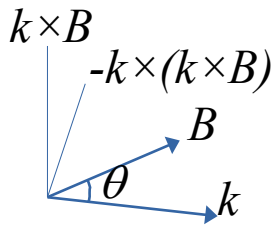
$$= \cos \phi \sin \theta \hat{x} + \sin \phi \sin \theta \hat{y} + \cos \theta \hat{z} \quad (9.221)$$

の関係から、

$$\begin{cases} \hat{\xi} = \cos \phi \cos \theta \hat{x} + \sin \phi \cos \theta \hat{y} - \sin \theta \hat{z} \\ \hat{\psi} = -\sin \phi \hat{x} + \cos \phi \hat{y} \\ \hat{\zeta} = \cos \phi \sin \theta \hat{x} + \sin \phi \sin \theta \hat{y} + \cos \theta \hat{z} \end{cases} \quad (9.222)$$

#### 9.6.4 波数ベクトルと磁場ベクトルから座標系を定義する。

波数ベクトル  $\mathbf{k}$  の方向を  $Z$  方向とし、外部磁場ベクトル  $\mathbf{B}_0$  が  $ZX$  平面上にある直交座標系である  $XYZ$  座標系について考える。



$Z$  軸は  $\mathbf{k}$  方向を向いており、 $Y$  軸は  $\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0$  方向を向いており、 $X$  軸は  $-\mathbf{k} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0)$  方向を向いている。一方、波数ベクトルの方向を  $\zeta_k$  軸とした  $\xi_k \psi_k \zeta_k$  座標系と、外部磁場ベクトルの方向を  $\zeta_b$  軸とした  $\xi_b \psi_b \zeta_b$

座標系とすると、

$$\hat{\mathbf{Z}} = \frac{\mathbf{k}}{|\mathbf{k}|} \quad (9.223)$$

$$= \hat{\boldsymbol{\zeta}}_k \quad (9.224)$$

$$= \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{y}} + \cos \theta_k \hat{\mathbf{z}} \quad (9.225)$$

念のため、大きさを求めると、

$$|\hat{\mathbf{Z}}|^2 = |\cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{y}} + \cos \theta_k \hat{\mathbf{z}}|^2 \quad (9.226)$$

$$= \cos^2 \phi_k \sin^2 \theta_k + \sin^2 \phi_k \sin^2 \theta_k + \cos^2 \theta_k \quad (9.227)$$

$$= 1 \quad (9.228)$$

$$\hat{\mathbf{Y}} = \frac{\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0}{|\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0|} \quad (9.229)$$

$$= \frac{\hat{\boldsymbol{\zeta}}_k \times \hat{\boldsymbol{\zeta}}_b}{|\hat{\boldsymbol{\zeta}}_k \times \hat{\boldsymbol{\zeta}}_b|} \quad (9.230)$$

$$= \frac{(\cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{y}} + \cos \theta_k \hat{\mathbf{z}}) \times (\cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\mathbf{y}} + \cos \theta_b \hat{\mathbf{z}})}{|\hat{\boldsymbol{\zeta}}_k \times \hat{\boldsymbol{\zeta}}_b|} \quad (9.231)$$

分子だけ抜き出す。

$$(\cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{y}} + \cos \theta_k \hat{\boldsymbol{z}}) \times (\cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} + \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} + \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{z}}) \quad (9.232)$$

$$\begin{aligned} &= \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{x}} \times \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{y}} \times \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} + \cos \theta_k \hat{\boldsymbol{z}} \times \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{x}} \times \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{y}} \times \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} + \cos \theta_k \hat{\boldsymbol{z}} \times \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{x}} \times \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\boldsymbol{y}} \times \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} + \cos \theta_k \hat{\boldsymbol{z}} \times \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.233)$$

$$\begin{aligned} &= \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} \times \hat{\boldsymbol{x}} + \cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \times \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + \cos \phi_k \sin \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \times \hat{\boldsymbol{y}} + \cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \times \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \times \hat{\boldsymbol{z}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} \times \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.234)$$

$$\begin{aligned} &= -\sin \phi_k \sin \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} + \cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + \cos \phi_k \sin \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} - \cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \end{aligned} \quad (9.235)$$

$$\begin{aligned} &= -\cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + \cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad - \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} + \cos \phi_k \sin \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.236)$$

$$\begin{aligned} &= -\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{x}} + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + \cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{y}} - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad - \sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.237)$$

$$\begin{aligned} &= (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.238)$$

三角関数の積和公式

$$\begin{cases} \sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} \{ \sin (\alpha + \beta) + \sin (\alpha - \beta) \} \\ \cos \alpha \sin \beta = \frac{1}{2} \{ \sin (\alpha + \beta) - \sin (\alpha - \beta) \} \\ \cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} \{ \cos (\alpha + \beta) + \cos (\alpha - \beta) \} \\ \sin \alpha \sin \beta = -\frac{1}{2} \{ \cos (\alpha + \beta) - \cos (\alpha - \beta) \} \end{cases} \quad (9.239)$$

を利用して、

$$\begin{aligned}
&= -\{\cos \theta_k \sin \theta_b\} \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{x}} + \{\sin \theta_k \cos \theta_b\} \sin \phi_k \hat{\boldsymbol{x}} \\
&\quad + \{\cos \theta_k \sin \theta_b\} \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{y}} - \{\sin \theta_k \cos \theta_b\} \cos \phi_k \hat{\boldsymbol{y}} \\
&\quad - \{\sin \theta_k \sin \theta_b\} \sin \phi_k \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} + \{\sin \theta_k \sin \theta_b\} \cos \phi_k \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} \tag{9.240}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= -\frac{1}{2} \{\sin(\theta_k + \theta_b) - \sin(\theta_k - \theta_b)\} \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{x}} + \frac{1}{2} \{\sin(\theta_k + \theta_b) + \sin(\theta_k - \theta_b)\} \sin \phi_k \hat{\boldsymbol{x}} \\
&\quad + \frac{1}{2} \{\sin(\theta_k + \theta_b) - \sin(\theta_k - \theta_b)\} \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{y}} - \frac{1}{2} \{\sin(\theta_k + \theta_b) + \sin(\theta_k - \theta_b)\} \cos \phi_k \hat{\boldsymbol{y}} \\
&\quad + \frac{1}{2} \{\cos(\theta_k + \theta_b) - \cos(\theta_k - \theta_b)\} \sin \phi_k \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} - \frac{1}{2} \{\cos(\theta_k + \theta_b) - \cos(\theta_k - \theta_b)\} \cos \phi_k \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} \tag{9.241}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= -\left\{ \frac{1}{2} \sin(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{x}} - \frac{1}{2} \sin(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{x}} \right\} + \left\{ \frac{1}{2} \sin(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_k \hat{\boldsymbol{x}} + \frac{1}{2} \sin(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_k \hat{\boldsymbol{x}} \right\} \\
&\quad + \left\{ \frac{1}{2} \sin(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{y}} - \frac{1}{2} \sin(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{y}} \right\} - \left\{ \frac{1}{2} \sin(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_k \hat{\boldsymbol{y}} + \frac{1}{2} \sin(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_k \hat{\boldsymbol{y}} \right\} \\
&\quad + \left\{ \frac{1}{2} \cos(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_k \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} - \frac{1}{2} \cos(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_k \cos \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} \right\} - \left\{ \frac{1}{2} \cos(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_k \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} - \frac{1}{2} \cos(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_k \sin \phi_b \hat{\boldsymbol{z}} \right\} \tag{9.242}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} [-\sin(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_b + \sin(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_k + \sin(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_b + \sin(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_k] \hat{\boldsymbol{x}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\sin(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_b - \sin(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_k - \sin(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_b - \sin(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_k] \hat{\boldsymbol{y}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\cos(\theta_k + \theta_b) \sin \phi_k \cos \phi_b - \cos(\theta_k + \theta_b) \cos \phi_k \sin \phi_b - \cos(\theta_k - \theta_b) \sin \phi_k \cos \phi_b + \cos(\theta_k - \theta_b) \cos \phi_k \sin \phi_b] \hat{\boldsymbol{z}} \tag{9.243}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} [\sin(\theta_k + \theta_b) \{-\sin \phi_b + \sin \phi_k\} + \sin(\theta_k - \theta_b) \{\sin \phi_b + \sin \phi_k\}] \hat{\boldsymbol{x}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\sin(\theta_k + \theta_b) \{\cos \phi_b - \cos \phi_k\} - \sin(\theta_k - \theta_b) \{\cos \phi_b + \cos \phi_k\}] \hat{\boldsymbol{y}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\cos(\theta_k + \theta_b) \{\sin \phi_k \cos \phi_b - \cos \phi_k \sin \phi_b\} - \cos(\theta_k - \theta_b) \{\sin \phi_k \cos \phi_b - \cos \phi_k \sin \phi_b\}] \hat{\boldsymbol{z}} \tag{9.244}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} [\sin(\theta_k + \theta_b) \{-\sin \phi_b + \sin \phi_k\} + \sin(\theta_k - \theta_b) \{\sin \phi_b + \sin \phi_k\}] \hat{\boldsymbol{x}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\sin(\theta_k + \theta_b) \{\cos \phi_b - \cos \phi_k\} - \sin(\theta_k - \theta_b) \{\cos \phi_b + \cos \phi_k\}] \hat{\boldsymbol{y}} \\
&\quad + \frac{1}{2} [\cos(\theta_k + \theta_b) - \cos(\theta_k - \theta_b)] \sin(\phi_k - \phi_b) \hat{\boldsymbol{z}} \tag{9.245}
\end{aligned}$$

$$\tag{9.246}$$

三角関数の和積公式、

$$\begin{cases} \sin \alpha + \sin \beta = 2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2} \\ \sin \alpha - \sin \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \sin \frac{\alpha - \beta}{2} \\ \cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2} \\ \cos \alpha - \cos \beta = -2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \sin \frac{\alpha - \beta}{2} \end{cases} \quad (9.247)$$

$$\begin{aligned} &= (-\cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + (\cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + (-\sin \phi_k \cos \phi_b + \cos \phi_k \sin \phi_b) \sin \theta_k \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.248)$$

$$\begin{aligned} &= (-\cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + (\cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + (\sin(-\phi_k) \cos \phi_b + \cos(-\phi_k) \sin \phi_b) \sin \theta_k \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.249)$$

$$\begin{aligned} &= (-\cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{x}} \\ &\quad + (\cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b) \hat{\boldsymbol{y}} \\ &\quad + \sin(-\phi_k + \phi_b) \sin \theta_k \sin \theta_b \hat{\boldsymbol{z}} \end{aligned} \quad (9.250)$$



その大きさの2乗は、

$$(-\cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b + \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b)^2 \quad (9.251)$$

$$+ (\cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b - \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b)^2 \quad (9.252)$$

$$+ (\sin(-\phi_k + \phi_b) \sin \theta_k \sin \theta_b)^2 \quad (9.253)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \phi_b \sin^2 \theta_b - 2 \cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b + \sin^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.254)$$

$$+ \cos^2 \theta_k \cos^2 \phi_b \sin^2 \theta_b - 2 \cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b + \cos^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.255)$$

$$+ \sin^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.256)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \phi_b \sin^2 \theta_b + \cos^2 \theta_k \cos^2 \phi_b \sin^2 \theta_b \quad (9.257)$$

$$- 2 \cos \theta_k \sin \phi_b \sin \theta_b \sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b - 2 \cos \theta_k \cos \phi_b \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.258)$$

$$+ \sin^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b + \cos^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.259)$$

$$+ \sin^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.260)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.261)$$

$$- 2 (\sin \phi_b \sin \phi_k + \cos \phi_b \cos \phi_k) \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.262)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.263)$$

$$+ \sin^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.264)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.265)$$

$$- 2 (-\sin \phi_b \sin(-\phi_k) + \cos \phi_b \cos(-\phi_k)) \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.266)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.267)$$

$$+ \sin^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.268)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.269)$$

$$- 2 \cos(-\phi_k + \phi_b) \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.270)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.271)$$

$$+ \sin^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.272)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.273)$$

$$- 2 \cos(-\phi_k + \phi_b) \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.274)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.275)$$

$$+ (1 - \cos^2(-\phi_k + \phi_b)) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.276)$$

$$= \cos^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.277)$$

$$- 2 \cos(-\phi_k + \phi_b) \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \theta_k \cos \theta_b \quad (9.278)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \cos^2 \theta_b \quad (9.279)$$

$$+ \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b - \cos^2(-\phi_k + \phi_b) \sin^2 \theta_k \sin^2 \theta_b \quad (9.280)$$

$$\hat{\mathbf{X}} = \frac{-\mathbf{k} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0)}{|-\mathbf{k} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{B}_0)|} \quad (9.281)$$

$$= \frac{-\hat{\zeta}_k \times (\hat{\zeta}_k \times \hat{\zeta}_b)}{|-\hat{\zeta}_k \times (\hat{\zeta}_k \times \hat{\zeta}_b)|} \quad (9.282)$$

分子だけ抜き出して、

$$-\hat{\zeta}_k \times (\hat{\zeta}_k \times \hat{\zeta}_b) \quad (9.283)$$

$$= -(\cos \phi_k \sin \theta_k \hat{x} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{y} + \cos \theta_k \hat{z}) \times \quad (9.284)$$

$$\begin{aligned} & ((-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{x} \\ & + (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{y} \\ & + (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{z}) \end{aligned} \quad (9.285)$$

$$\begin{aligned} = & -\{ \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{x} \times (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{x} \\ & + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{y} \times (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{x} \\ & + \cos \theta_k \hat{z} \times (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{x} \\ & + \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{x} \times (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{y} \\ & + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{y} \times (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{y} \\ & + \cos \theta_k \hat{z} \times (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{y} \\ & + \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{x} \times (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{z} \end{aligned} \quad (9.286)$$

$$+ \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{y} \times (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{z} \quad (9.287)$$

$$+ \cos \theta_k \hat{z} \times (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{z} \quad (9.288)$$

$$\begin{aligned} = & -\{ -\sin \phi_k \sin \theta_k (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{z} \\ & + \cos \theta_k (-\cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{y} \\ & + \cos \phi_k \sin \theta_k (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{z} \\ & - \cos \theta_k (\cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{x} \\ & - \cos \phi_k \sin \theta_k (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{y} \end{aligned} \quad (9.289)$$

$$+ \sin \phi_k \sin \theta_k (-\sin \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b + \sin \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{x} \quad (9.290)$$

$$\begin{aligned} = & -\{ (\sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b - \sin \phi_k \sin^2 \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{z} \\ & + (-\cos^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \cos \theta_k \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{y} \\ & + (\cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \cos \phi_k \sin^2 \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{z} \\ & - (\cos^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \cos \theta_k \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{x} \\ & + (\cos \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b - \cos^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b) \hat{y} \end{aligned} \quad (9.291)$$

$$+ (-\sin^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b + \sin \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{x} \quad (9.292)$$

$$= -\{ \quad (9.293)$$

$$\begin{aligned} & -(\cos^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \cos \theta_k \sin \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{x} \\ & + (-\sin^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b + \sin \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_k \sin \phi_b) \hat{x} \end{aligned} \quad (9.294)$$

$$\begin{aligned} & + (-\cos^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b + \cos \theta_k \sin \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{y} \\ & + (\cos \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_k \cos \phi_b - \cos^2 \phi_k \sin^2 \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b) \hat{y} \end{aligned} \quad (9.295)$$

$$\begin{aligned} & (\sin \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_k \sin \theta_b \sin \phi_b - \sin \phi_k \sin^2 \theta_k \cos \theta_b \sin \phi_k) \hat{z} \\ & + (\cos \phi_k \sin \theta_k \cos \theta_k \sin \theta_b \cos \phi_b - \cos \phi_k \sin^2 \theta_k \cos \theta_b \cos \phi_k) \hat{z} \\ & \} \quad (9.296) \end{aligned}$$

### 9.6.4.1 行列で表現してみる

$$\hat{\mathbf{Z}} = \cos \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{x}} + \sin \phi_k \sin \theta_k \hat{\mathbf{y}} + \cos \theta_k \hat{\mathbf{z}} \quad (9.297)$$

$$= \cos \phi_k \sin \theta_k \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} + \sin \phi_k \sin \theta_k \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} + \cos \theta_k \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad (9.298)$$

## 9.7 テンソルとベクトルとの積の発散

$\mathbf{A}$  をテンソル、 $\mathbf{b}$  をベクトルとして、

$$\nabla \cdot (\mathbf{A} \cdot \mathbf{b})$$

を計算する。

$$\begin{aligned} & \nabla \cdot (\mathbf{A} \cdot \mathbf{b}) \\ &= \frac{\partial}{\partial x} (A_{xx}b_x + A_{xy}b_y + A_{xz}b_z) + \frac{\partial}{\partial y} (A_{yx}b_x + A_{yy}b_y + A_{yz}b_z) + \frac{\partial}{\partial z} (A_{zx}b_x + A_{zy}b_y + A_{zz}b_z) \\ &= \left( \frac{\partial A_{xx}}{\partial x} b_x + \frac{\partial A_{xy}}{\partial x} b_y + \frac{\partial A_{xz}}{\partial x} b_z \right) + \left( \frac{\partial A_{yx}}{\partial y} b_x + \frac{\partial A_{yy}}{\partial y} b_y + \frac{\partial A_{yz}}{\partial y} b_z \right) + \left( \frac{\partial A_{zx}}{\partial z} b_x + \frac{\partial A_{zy}}{\partial z} b_y + \frac{\partial A_{zz}}{\partial z} b_z \right) \\ &\quad + \left( A_{xx} \frac{\partial b_x}{\partial x} + A_{xy} \frac{\partial b_y}{\partial x} + A_{xz} \frac{\partial b_z}{\partial x} \right) + \left( A_{yx} \frac{\partial b_x}{\partial y} + A_{yy} \frac{\partial b_y}{\partial y} + A_{yz} \frac{\partial b_z}{\partial y} \right) + \left( A_{zx} \frac{\partial b_x}{\partial z} + A_{zy} \frac{\partial b_y}{\partial z} + A_{zz} \frac{\partial b_z}{\partial z} \right) \\ &= \left( \frac{\partial A_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zx}}{\partial z} \right) b_x + \left( \frac{\partial A_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zy}}{\partial z} \right) b_y + \left( \frac{\partial A_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zz}}{\partial z} \right) b_z \\ &\quad + \left( A_{xx} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yx} \frac{\partial}{\partial y} + A_{zx} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_x + \left( A_{xy} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yy} \frac{\partial}{\partial y} + A_{yz} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_y + \left( A_{xz} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yz} \frac{\partial}{\partial y} + A_{zz} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_z \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial A_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zx}}{\partial z} & \frac{\partial A_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zy}}{\partial z} & \frac{\partial A_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial A_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial A_{zz}}{\partial z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\ &\quad + \begin{pmatrix} A_{xx} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yx} \frac{\partial}{\partial y} + A_{zx} \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{xy} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yy} \frac{\partial}{\partial y} + A_{yz} \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{xz} \frac{\partial}{\partial x} + A_{yz} \frac{\partial}{\partial y} + A_{zz} \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\ &= \left( \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{xx} & A_{xy} & A_{xz} \\ A_{yx} & A_{yy} & A_{yz} \\ A_{zx} & A_{zy} & A_{zz} \end{pmatrix} \right) \cdot \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\ &\quad + \left( \begin{pmatrix} A_{xx} & A_{yx} & A_{zx} \\ A_{xy} & A_{yy} & A_{yz} \\ A_{xz} & A_{yz} & A_{zz} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \right) \cdot \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\ &= (\nabla \mathbf{A}) \cdot \mathbf{b} + (\mathbf{A}^t \nabla) \cdot \mathbf{b} \\ &= (\nabla \mathbf{A} + \mathbf{A}^t \nabla) \cdot \mathbf{b} \end{aligned}$$

## 9.8 テンソルとベクトルとの積の回転

$A$  をテンソル、 $b$  をベクトルとして、

$$\nabla \times (A \cdot b)$$

を計算する。

$$\begin{aligned}
 & \nabla \times (A \cdot b) \\
 = & \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{xx}b_x + A_{xy}b_y + A_{xz}b_z & A_{yx}b_x + A_{yy}b_y + A_{yz}b_z & A_{zx}b_x + A_{zy}b_y + A_{zz}b_z \end{vmatrix} \\
 = & \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y} (A_{zx}b_x + A_{zy}b_y + A_{zz}b_z) - \frac{\partial}{\partial z} (A_{yx}b_x + A_{yy}b_y + A_{yz}b_z) \\ \frac{\partial}{\partial z} (A_{xx}b_x + A_{xy}b_y + A_{xz}b_z) - \frac{\partial}{\partial x} (A_{zx}b_x + A_{zy}b_y + A_{zz}b_z) \\ \frac{\partial}{\partial x} (A_{yx}b_x + A_{yy}b_y + A_{yz}b_z) - \frac{\partial}{\partial y} (A_{xx}b_x + A_{xy}b_y + A_{xz}b_z) \end{pmatrix} \\
 = & \begin{pmatrix} \left( \frac{\partial A_{zx}}{\partial y} b_x + \frac{\partial A_{zy}}{\partial y} b_y + \frac{\partial A_{zz}}{\partial y} b_z \right) - \left( \frac{\partial A_{yx}}{\partial z} b_x + \frac{\partial A_{yy}}{\partial z} b_y + \frac{\partial A_{yz}}{\partial z} b_z \right) \\ \left( \frac{\partial A_{xx}}{\partial z} b_x + \frac{\partial A_{xy}}{\partial z} b_y + \frac{\partial A_{xz}}{\partial z} b_z \right) - \left( \frac{\partial A_{zx}}{\partial x} b_x + \frac{\partial A_{zy}}{\partial x} b_y + \frac{\partial A_{zz}}{\partial x} b_z \right) \\ \left( \frac{\partial A_{yx}}{\partial x} b_x + \frac{\partial A_{yy}}{\partial x} b_y + \frac{\partial A_{yz}}{\partial x} b_z \right) - \left( \frac{\partial A_{xx}}{\partial y} b_x + \frac{\partial A_{xy}}{\partial y} b_y + \frac{\partial A_{xz}}{\partial y} b_z \right) \end{pmatrix} \\
 + & \begin{pmatrix} \left( A_{zx} \frac{\partial b_x}{\partial y} + A_{zy} \frac{\partial b_y}{\partial y} + A_{zz} \frac{\partial b_z}{\partial y} \right) - \left( A_{yx} \frac{\partial b_x}{\partial z} + A_{yy} \frac{\partial b_y}{\partial z} + A_{yz} \frac{\partial b_z}{\partial z} \right) \\ \left( A_{xx} \frac{\partial b_x}{\partial z} + A_{xy} \frac{\partial b_y}{\partial z} + A_{xz} \frac{\partial b_z}{\partial z} \right) - \left( A_{zx} \frac{\partial b_x}{\partial x} + A_{zy} \frac{\partial b_y}{\partial x} + A_{zz} \frac{\partial b_z}{\partial x} \right) \\ \left( A_{yx} \frac{\partial b_x}{\partial x} + A_{yy} \frac{\partial b_y}{\partial x} + A_{yz} \frac{\partial b_z}{\partial x} \right) - \left( A_{xx} \frac{\partial b_x}{\partial y} + A_{xy} \frac{\partial b_y}{\partial y} + A_{xz} \frac{\partial b_z}{\partial y} \right) \end{pmatrix} \\
 = & \begin{pmatrix} \left( \frac{\partial A_{zx}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yx}}{\partial z} \right) b_x + \left( \frac{\partial A_{zy}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yy}}{\partial z} \right) b_y + \left( \frac{\partial A_{zz}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yz}}{\partial z} \right) b_z \\ \left( \frac{\partial A_{xx}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zx}}{\partial x} \right) b_x + \left( \frac{\partial A_{xy}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zy}}{\partial x} \right) b_y + \left( \frac{\partial A_{xz}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zz}}{\partial x} \right) b_z \\ \left( \frac{\partial A_{yx}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xx}}{\partial y} \right) b_x + \left( \frac{\partial A_{yy}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xy}}{\partial y} \right) b_y + \left( \frac{\partial A_{yz}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xz}}{\partial y} \right) b_z \end{pmatrix} \\
 + & \begin{pmatrix} \left( A_{zx} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yx} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_x + \left( A_{zy} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yy} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_y + \left( A_{zz} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yz} \frac{\partial}{\partial z} \right) b_z \\ \left( A_{xx} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zx} \frac{\partial}{\partial x} \right) b_x + \left( A_{xy} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zy} \frac{\partial}{\partial x} \right) b_y + \left( A_{xz} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zz} \frac{\partial}{\partial x} \right) b_z \\ \left( A_{yx} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xx} \frac{\partial}{\partial y} \right) b_x + \left( A_{yy} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xy} \frac{\partial}{\partial y} \right) b_y + \left( A_{yz} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xz} \frac{\partial}{\partial y} \right) b_z \end{pmatrix} \\
 = & \begin{pmatrix} \frac{\partial A_{zx}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yx}}{\partial z} & \frac{\partial A_{zy}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yy}}{\partial z} & \frac{\partial A_{zz}}{\partial y} - \frac{\partial A_{yz}}{\partial z} \\ \frac{\partial A_{xx}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zx}}{\partial x} & \frac{\partial A_{xy}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zy}}{\partial x} & \frac{\partial A_{xz}}{\partial z} - \frac{\partial A_{zz}}{\partial x} \\ \frac{\partial A_{yx}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xx}}{\partial y} & \frac{\partial A_{yy}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xy}}{\partial y} & \frac{\partial A_{yz}}{\partial x} - \frac{\partial A_{xz}}{\partial y} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\
 + & \begin{pmatrix} A_{zx} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yx} \frac{\partial}{\partial z} & A_{zy} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yy} \frac{\partial}{\partial z} & A_{zz} \frac{\partial}{\partial y} - A_{yz} \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{xx} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zx} \frac{\partial}{\partial x} & A_{xy} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zy} \frac{\partial}{\partial x} & A_{xz} \frac{\partial}{\partial z} - A_{zz} \frac{\partial}{\partial x} \\ A_{yx} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xx} \frac{\partial}{\partial y} & A_{yy} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xy} \frac{\partial}{\partial y} & A_{yz} \frac{\partial}{\partial x} - A_{xz} \frac{\partial}{\partial y} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\
 = & \begin{pmatrix} \nabla \times \begin{pmatrix} A_{xx} \\ A_{yx} \\ A_{zx} \end{pmatrix} & \nabla \times \begin{pmatrix} A_{xy} \\ A_{yy} \\ A_{zy} \end{pmatrix} & \nabla \times \begin{pmatrix} A_{xz} \\ A_{yz} \\ A_{zz} \end{pmatrix} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \\
 + & \begin{pmatrix} - \begin{pmatrix} A_{xx} \\ A_{yx} \\ A_{zx} \end{pmatrix} \times \nabla & - \begin{pmatrix} A_{xy} \\ A_{yy} \\ A_{zy} \end{pmatrix} \times \nabla & - \begin{pmatrix} A_{xz} \\ A_{yz} \\ A_{zz} \end{pmatrix} \times \nabla \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix}
 \end{aligned}$$

以下の表記法が正しいのかわからないが、

$$\nabla \times (\mathbf{A} \cdot \mathbf{b}) = (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \mathbf{b} - (\mathbf{A} \times \nabla) \cdot \mathbf{b}$$

特に、 $\mathbf{A}$  が  $x, y, z$  に対して不変であるとする、

$$\begin{aligned} & \nabla \times (\mathbf{A} \cdot \mathbf{b}) \\ &= \begin{pmatrix} \left( A_{zx} \frac{\partial b_x}{\partial y} + A_{zy} \frac{\partial b_y}{\partial y} + A_{zz} \frac{\partial b_z}{\partial y} \right) - \left( A_{yx} \frac{\partial b_x}{\partial z} + A_{yy} \frac{\partial b_y}{\partial z} + A_{yz} \frac{\partial b_z}{\partial z} \right) \\ \left( A_{xx} \frac{\partial b_x}{\partial z} + A_{xy} \frac{\partial b_y}{\partial z} + A_{xz} \frac{\partial b_z}{\partial z} \right) - \left( A_{zx} \frac{\partial b_x}{\partial x} + A_{zy} \frac{\partial b_y}{\partial x} + A_{zz} \frac{\partial b_z}{\partial x} \right) \\ \left( A_{yx} \frac{\partial b_x}{\partial x} + A_{yy} \frac{\partial b_y}{\partial x} + A_{yz} \frac{\partial b_z}{\partial x} \right) - \left( A_{xx} \frac{\partial b_x}{\partial y} + A_{xy} \frac{\partial b_y}{\partial y} + A_{xz} \frac{\partial b_z}{\partial y} \right) \end{pmatrix} \end{aligned}$$

すなわち、

$$\nabla \times (\mathbf{A} \cdot \mathbf{b}) = \mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{b})$$

とするのは誤りである。