

1. 物質中のマクスウェル方程式について次の問に答えよ。

- (a) 電束、磁場ベクトルは分極ベクトル $\mathbf{P}(\mathbf{r}, t)$ 、磁化ベクトル $\mathbf{M}(\mathbf{r}, t)$ を使ってどのように表されるか？
 (b) 物質中のマクスウェル方程式はどのように表せるか、4つの方程式を書け。
 (c) 電磁場の時間変化が遅いときは分極ベクトル、磁化ベクトルは電場ベクトル、磁場ベクトルを用いてどのように表されるか？

解答

- (a) $\mathbf{D}(\mathbf{r}, t) = \epsilon_0 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \mathbf{P}(\mathbf{r}, t)$, $\mathbf{H}(\mathbf{r}, t) = \frac{1}{\mu_0} [\mathbf{B}(\mathbf{r}, t) - \mathbf{M}(\mathbf{r}, t)]$ 教科書 (10.6)(10.7)
 (b) $\nabla \cdot \mathbf{D}(\mathbf{r}, t) = \rho(\mathbf{r}, t)$, $\nabla \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = 0$, $\nabla \times \mathbf{H}(\mathbf{r}, t) - \frac{\partial \mathbf{D}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{i}(\mathbf{r}, t)$, $\nabla \times \mathbf{H}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = 0$
 教科書 (10.8) ~ (10.11)
 (c) $\mathbf{P}(\mathbf{r}, t) = \chi_e \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$, $\mathbf{M}(\mathbf{r}, t) = \chi_m \mathbf{H}(\mathbf{r}, t)$ 教科書 (10.12)(10.13)

2. 誘電率 ϵ 、透磁率 μ 、電気伝導率 σ が一様な物質中を平面波として z 軸方向に進む角振動数 ω の電磁波がある。

- (a) 物質中のマクスウェル方程式のうち、

$$\nabla \times \mathbf{B}(z, t) - \epsilon \mu \frac{\partial \mathbf{E}(z, t)}{\partial t} = \mu \mathbf{i}(z, t)$$

の x 成分はどのようになるか (電流密度が $\mathbf{i}(z, t) = \sigma \mathbf{E}(z, t)$ で与えられ、磁場が y によらないことに注意)

- (b) 物質中のマクスウェル方程式のうち、

$$\nabla \times \mathbf{E}(z, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(z, t)}{\partial t} = 0$$

の y 成分はどのようになるか。

- (c) (a) の結果を t で、(b) の結果を z でそれぞれ偏微分し、その2式から $B_y(z, t)$ を消去すれば $E_x(z, t)$ が満たすべき方程式が得られる。それはどのようになるか。
 (d) 電場の x 成分が $E_x(z, t) = E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)]$ であるとき、上の結果にこれを代入し、 ω と \tilde{k} の間に成り立つ関係を求めよ。
 (e) 複素数 \tilde{k} の実数部 k と虚数部 k' はどのように表されるか。(関係式だけでなく解を求める。 k の解に k' 、 \tilde{k} を含めないこと。逆もしかり)
 (f) 磁場の y 成分 $B_y(z, t)$ を求めよ。(\tilde{k} はそのまま残して良い、積分定数は無視してよい。)
 (g) 電場のエネルギー密度 $u_e = \frac{\epsilon |E_x(z, t)|^2}{2}$ と磁場のエネルギー密度 $u_m = \frac{|B_y(z, t)|^2}{2\mu}$ の比はいくらか。
 (h) 銅とガラスの中をそれぞれ進む振動数 $50s^{-1}$ の電磁波について、電場と磁場のエネルギー密度の比を計算せよ。ただし、銅の誘電率 ϵ 、透磁率 μ 、電気伝導率 σ は、 $\epsilon \cong \epsilon_0$ 、 $\mu \cong \mu_0$ 、 $\sigma = 5.8 \times 10^7 \Omega^{-1} \cdot m^{-1}$ であり、ガラスの場合は、 $\epsilon \cong 5\epsilon_0$ 、 $\mu \cong \mu_0$ 、 $\omega = 1.0 \times 10^{-15} \Omega^{-1} \cdot m^{-1}$ である。
 (i) 導体の表面に平面波の電磁波が入射する際、表皮深さと呼ばれる特徴的な深さ l を答えよ。
 (j) 表皮深さ (教科書では l) を周波数 ν を $10GHz$ とし、銅 (Cu) の場合 $\sigma_{Cu} = 59.6 \times 10^6 [m^{-1} \Omega^{-1}]$ 、ガラスの場合 $\sigma_{glass} = 1.0 \times 10^{-11} [m^{-1} \Omega^{-1}]$ で求めよ。

解答

- (a) $\nabla \times \mathbf{B}(z, t) - \epsilon \mu \frac{\partial \mathbf{E}(z, t)}{\partial t} = \mu \mathbf{i}(z, t) = \mu \rho \mathbf{E}(z, t)$ ($\mathbf{i}(z, t) = \sigma \mathbf{E}(z, t)$ を使った) の x 成分は

$$\frac{\partial B_z(z, t)}{\partial y} - \frac{\partial B_y(z, t)}{\partial z} - \epsilon \mu \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial t} = \mu \sigma E_x(z, t)$$

となるが、 B は y に関して依存性がない ($\partial B_z(z, t) / \partial y = 0$) ので

$$-\frac{\partial B_y(z, t)}{\partial y} - \epsilon \mu \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial t} = \mu \sigma E_x(z, t) \quad (1)$$

(b) $\nabla \times \mathbf{E}(z, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(z, t)}{\partial t} = 0$ の y 成分は

$$\frac{\partial E_x(z, t)}{\partial z} - \frac{\partial E_z(z, t)}{\partial x} + \frac{\partial B_y(z, t)}{\partial t} = 0$$

となるが、平面波として z 方向に進行する波なので、 x 、 y に関して依存性はない、よって

$$\frac{\partial E_x(z, t)}{\partial z} + \frac{\partial B_y(z, t)}{\partial t} = 0 \quad (2)$$

(c) 式 (1) を t で偏微分すると

$$-\frac{\partial^2 B_y(z, t)}{\partial t \partial z} - \varepsilon \mu \frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial t^2} = \mu \sigma \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial t} \quad (3)$$

式 (2) を z で偏微分すると

$$\frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 B_y(z, t)}{\partial z \partial t} = 0 \quad (4)$$

式 (3)、式 (4) の辺々をたし合わせて、 $\partial z \partial t$ は入れ替えできるので

$$\frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial z^2} - \varepsilon \mu \frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial t^2} = \mu \sigma \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial t} \quad (5)$$

これが $E_x(z, t)$ の満たすべき方程式。

(d) $E_x(z, t) = E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)]$ 、これを t 、 z の 1 階、2 階の偏微分をとると

$$\begin{aligned} \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial t} &= i\omega E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] = i\omega E_x(z, t) \\ \frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial t^2} &= -\omega^2 E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] = -\omega^2 E_x(z, t) \\ \frac{\partial E_x(z, t)}{\partial z} &= -i\tilde{k} E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] = -i\tilde{k} E_x(z, t) \\ \frac{\partial^2 E_x(z, t)}{\partial z^2} &= -\tilde{k}^2 E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] = -\tilde{k}^2 E_x(z, t) \end{aligned}$$

以上を式 (5) に代入して、

$$\begin{aligned} -\tilde{k}^2 E_x(z, t) + \varepsilon \mu \omega^2 E_x(z, t) &= i\mu \sigma \omega E_x(z, t) \\ \therefore \tilde{k}^2 &= \varepsilon \mu \omega^2 - i\mu \sigma \omega \end{aligned} \quad (6)$$

(e) 問より $\tilde{k} = k + ik'$ と書ける。 $\tilde{k}^2 = k^2 - k'^2 + i2kk'$ であるので実部は $k^2 - k'^2$ 。虚部は $2kk'$ と表される。式 (6) と比較して、

$$k^2 - k'^2 = \varepsilon \mu \omega^2 \quad (7)$$

$$2kk' = -\mu \sigma \omega \quad (8)$$

となる。式 (8) より k' は $k' = -\frac{\mu \sigma \omega}{2k}$ 。これを式 (7) に代入して整理すると k の 4 次式を得る

$$4k^2 - 4\varepsilon \mu \omega^2 k^2 - \mu^2 \sigma^2 \omega^2 = 0 \quad (9)$$

k は実数なので必ず $k^2 \geq 0$ である。従って式 (9) は 2 次方程式の解より

$$\begin{aligned} k^2 &= \frac{\varepsilon \mu \omega^2 \pm \sqrt{\varepsilon^2 \mu^2 \omega^4 + \mu^2 \sigma^2 \omega^2}}{2} = \frac{1}{2} \left\{ \varepsilon \mu \omega^2 \pm \sqrt{\varepsilon^2 \mu^2 \omega^4 \left(1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2} \right)} \right\} \\ &= \frac{\varepsilon \mu \omega^2}{2} \left\{ 1 \pm \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2}} \right\} \end{aligned}$$

$\sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2}} \geq 1$ であることと $k^2 \geq 0$ (実数) より ”-” は排除されるので $k^2 = \frac{\varepsilon \mu \omega^2}{2} \left\{ 1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2}} \right\}$ 、従って

$$k = \pm \omega \left[\frac{\varepsilon \mu}{2} \left\{ 1 + \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2}} \right\} \right]^{1/2} = \pm \omega \left[\frac{\varepsilon \mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2 \omega^2}} + 1 \right\} \right]^{1/2} \quad (10)$$

式 (10) を式 (8) に代入して k' は

$$\begin{aligned}
 k' &= -\frac{\mu\sigma\omega}{2k} = \mp \frac{\mu\sigma}{2} \frac{1}{\left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} + 1 \right\} \right]^{1/2}} = \mp \frac{\mu\sigma}{2} \frac{\left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} - 1 \right\} \right]^{1/2}}{\left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} + 1 \right\} \right]^{1/2} \cdot \left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} - 1 \right\} \right]^{1/2}} \\
 &= \mp \frac{\mu\sigma}{2} \frac{\left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} - 1 \right\} \right]^{1/2}}{\frac{\varepsilon\mu}{2} \left[1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2 - 1 \right]^{1/2}} = \mp \frac{\mu\sigma}{2} \frac{\left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} - 1 \right\} \right]^{1/2}}{\frac{\varepsilon\mu}{2} \frac{\sigma}{\varepsilon\omega}} \\
 &= \mp \omega \left[\frac{\varepsilon\mu}{2} \left\{ \sqrt{1 + \frac{\sigma^2}{\varepsilon^2\omega^2}} - 1 \right\} \right]^{1/2} \tag{11}
 \end{aligned}$$

(注意) 最初の行の変換に分子分母に $\{-\sqrt{\cdot} + 1\}^{1/2}$ をかけても良さそうに見えるが、 $\{-\sqrt{\cdot} + 1\}^{1/2}$ が虚数なので、 k' が実数に反する ($\tilde{k} = k + ik'$)。もしこれで行くのなら k' を $-ik'$ としなければならない。

(f) (b) の解の式 (2) に $E_x(z, t) = E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)]$ を代入すると

$$\frac{\partial B_y(z, t)}{\partial t} = -\frac{\partial E_x(z, t)}{\partial z} = -i\tilde{k}E_x(z, t) = i\tilde{k}E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)]$$

これを積分して

$$\begin{aligned}
 B_y(z, t) &= \int i\tilde{k}E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] dt = \frac{i\tilde{k}}{i\omega} E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] + C \\
 &= \frac{\tilde{k}}{\omega} E_0 \exp[i(\omega t - \tilde{k}z)] \quad \text{但し } C = 0 \text{ とした} \\
 &= \frac{\tilde{k}}{\omega} E_x(z, t) \tag{12}
 \end{aligned}$$

(g) (f) の解、式 (12) より $B_y(z, t) = \frac{\tilde{k}}{\omega} E_x(z, t)$ 、これを $U_m = \frac{1}{2\mu} |B_y(z, t)|^2$ に代入して

$$U_m = \frac{1}{2\mu} \frac{|\tilde{k}|^2}{\omega^2} |E_x(z, t)|^2 \tag{13}$$

となる。従って

$$\begin{aligned}
 \frac{U_e}{U_m} &= \frac{\varepsilon |E_x(z, t)|^2}{2} \cdot \frac{2\mu\omega^2}{|\tilde{k}|^2 |E_x(z, t)|^2} = \frac{\varepsilon\mu\omega^2}{|\tilde{k}|} = \frac{\varepsilon\mu\omega^2}{k^2 + k'^2} \\
 &= \frac{\varepsilon\mu\omega^2}{\left(\frac{\varepsilon\mu\omega^2}{2} \right) \left\{ \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2} + 1 \right\} + \left(\frac{\varepsilon\mu\omega^2}{2} \right) \left\{ \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2} - 1 \right\}} \\
 &= \frac{\varepsilon\mu\omega^2}{\left(\frac{\varepsilon\mu\omega^2}{2} \right) \left\{ \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2} + 1 \right\} + \left\{ \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2} - 1 \right\}} \\
 &= 2 \cdot \frac{1}{2 \cdot \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2}} = \left[1 + \left(\frac{\sigma}{\varepsilon\omega} \right)^2 \right]^{-1/2} \tag{14}
 \end{aligned}$$

(h) 問に与えられた ε 、 σ 、 ω を式 (14) に適応する。 $\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi\nu$ であることを考慮にいれて、 $\varepsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} (Fm^{-1})$ 、 $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} (Hm^{-1})$ を用いて、

$$\begin{aligned}
 \frac{U_e}{U_m} \Big|_{\text{銅 } 50Hz} &= \left[1 + \left(\frac{5.8 \times 10^7 (\Omega^{-1}m^{-1})}{8.85 \times 10^{-12} (Fm^{-1}) \times 2\pi \times 50 (s^{-1})} \right)^2 \right]^{-1/2} = [1 + 4.35 \times 10^{16}]^{-1/2} = 4.79 \times 10^{-17} \\
 \frac{U_e}{U_m} \Big|_{\text{ガラス } 50Hz} &= \left[1 + \left(\frac{1 \times 10^{-15} (\Omega^{-1}m^{-1})}{5 \times 8.85 \times 10^{-12} (Fm^{-1}) \times 2\pi \times 50 (s^{-1})} \right)^2 \right]^{-1/2} = [1 + 5.18 \times 10^{-15}]^{-1/2} = 1.0
 \end{aligned}$$

これは比なので、次元はない。

(i) 表皮深さ l は $l = \sqrt{\frac{2}{\mu\sigma\omega}}$ である。

(j) $l = \sqrt{\frac{2}{\mu\sigma\omega}}$ なので、($\mu = \mu_0$ とすると)

$$l_{Cu} = \sqrt{\frac{2}{4\pi \times 10^{-7} [Hm^{-1}] \times 59.6 \times 10^6 [m^{-1}\Omega^{-1}] \times 2\pi \times 10^{10} [s^{-1}]}]} = \sqrt{\frac{2}{4.705 \times 10^{3-7+6+10}}} = 6.5 \times 10^{-7} [m]$$

$$l_{glass} = \sqrt{\frac{2}{78.95 \times 10^3 \times 1.0 \times 10^{-11}}} = \sqrt{0.0253 \times 10^8} = 1.59 \times 10^3 [m]$$

3. 誘電体の屈折の法則を以下に答えて導く。

(a) 誘電率 ϵ 、透磁率 μ の誘電体中の光の速さ v はいくらになるか、また絶対屈折率 n はいくらか。

(b) 誘電率 ϵ_1 、透磁率 μ_1 の誘電体 1 と誘電率 ϵ_2 、透磁率 μ_2 の誘電体 2 が平面で接している。それぞれの絶対屈折率を n_1 、 n_2 とするとき、電磁波（平面波）が 1 から 2 へ斜めに入射したとき、入射波、屈折波の進行方向と境界面の法線とのなす角をそれぞれ θ_1 、 θ_2 とすると、

$$\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{n_2}{n_1}$$

となることを示せ。（いきなりの解答不可、きちんと解説のある解答をすること）

解答

(a) 速度 v は $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon\mu}}$ (10.44)

$n = \frac{c}{v} = C\sqrt{\epsilon\mu}$ ただし C は真空中の光速。

(b) 図 2 の様に電磁波の波面が誘電体 1、2 に入っていくとする。領域 1、領域 2 では波長 λ_1 、 λ_2 、波の速度 v_1 、 v_2 は異なるが、角振動数 ω_1 、 ω_2 は同じなので $\omega_1 = \omega_2 = \omega$ とすると、波の速さの定義 $v = \lambda\nu = \lambda\omega/2\pi$ より $\lambda = \frac{2\pi}{\omega}v$

波面 AB は 1 周期のうちに誘電体に入っていくので、

$$\begin{aligned} BB' &= \lambda_1 = \frac{2\pi v_1}{\omega}, \quad AA' = \lambda_2 = \frac{2\pi v_2}{\omega} \\ BB' &= AB' \sin \theta_1, \quad AA' = AB' \sin \theta_2 \\ \frac{BB'}{AA'} &= \frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{\lambda_1}{\lambda_2} = \frac{v_1}{v_2} \end{aligned}$$

ところで、光速と屈折率の間には

$$v_1 = \frac{C}{n_1}, \quad v_2 = \frac{C}{n_2}$$

なので、

$$\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{v_1}{v_2} = \frac{n_2}{n_1}$$

となる。

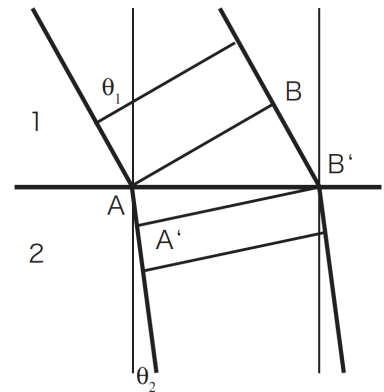


図 1: 誘電体間に伝わる平面波

4. 平面電磁波（振幅 E 、 H ）が誘電率 ϵ_1 、透磁率 μ_1 の誘電体から、誘電率 ϵ_2 、透磁率 μ_2 である誘電体に境界面に垂直に入射したとき、次の問に答えよ。（入射波と反射波の関係は図 2 を参照）

(a) 電場、磁場の境界条件はどのようになるか。

(b) 平面波の電場 E と磁場 H の大きさの比は誘電率、透磁率で表すとどのようになるか。

(c) エネルギー流（ポインティングベクトル） S の定義を書け。さらにそれを誘電率 ϵ 、透磁率 μ の物質中の電場 E で表すとどのようになるか。

(d) 反射波と透過波の電場の振幅を E で表せ、また反射波と透過波の磁場を E_1 、 E_2 で表せ。

(e) 反射率 r 、透過率 t を求めよ。(反射率、透過率の定義はそれぞれ、反射波のエネルギー流 / 入射波のエネルギー流、透過波のエネルギー流 / 入射波のエネルギー流である。)

解答

(a) 図 2 の様に入射電磁波の磁場を x 方向、電場を y 方向にとると、透過電磁波の磁場と電場は同じ様に進むであろう。一方、反射波の進行方向は逆になる。これに、電場、磁場の境界条件は、面に垂直な方向なので、

$$E + E_1 = E_2, \quad H - H_1 = H_2 \quad (15)$$

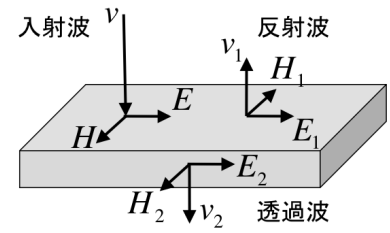


図 2: 物質に入射する電磁波、反射波、透過波

(b) 前問のものは導体に対応していたので少し違うが、マクスウェル方程式を解くと

$$H_x = -\sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} E_y, \quad H_y = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} E_x$$

となるので、大きさの比は

$$\frac{H}{E} = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} \quad (16)$$

となる。

(c) ポインティングベクトルの定義は

$$\begin{aligned} \mathbf{S} &= |\mathbf{E} \times \mathbf{H}|, \quad (\text{教科書 } p263) \quad \mathbf{E} \text{ と } \mathbf{H} \text{ は直交しているとして} \\ &= E \times \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} E = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} E^2 \end{aligned} \quad (17)$$

(d) (c) より入射、透過、反射波の磁場は

$$H = \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E, \quad H_1 = \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E_1, \quad H_2 = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} E_2 \quad (18)$$

これより式 (15) の H の関係式は

$$\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E - \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E_1 = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} E_2 \quad (19)$$

式 (19) と式 (15) の E の式より

$$\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} (E - E_1) = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} E_2, \quad \therefore (E - E_1) = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} \sqrt{\frac{\mu_1}{\varepsilon_1}} E_2 \quad (20)$$

式 (15) と式 (20) から

$$\begin{aligned} 2E &= \left(1 + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} \sqrt{\frac{\mu_1}{\varepsilon_1}}\right) E_2, \\ \therefore E_2 &= \frac{2E}{\left(1 + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} \sqrt{\frac{\mu_1}{\varepsilon_1}}\right)} = \frac{2\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}} \quad \text{透過波} \\ E_1 &= E_2 - E = \frac{2\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}} - E = \frac{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} - \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}} E \quad \text{反射波} \\ H_1 &= \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E_1 \quad \text{反射波}, \quad H_2 = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} E_2 \quad \text{透過波} \end{aligned}$$

(e) エネルギー流は $S = EH = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} E^2$ なので、

$$\text{反射率: } r = \frac{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E_1^2}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E^2} = \left(\frac{E_1}{E}\right)^2 = \left(\frac{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} - \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}\right)^2$$

$$\text{透過率: } t = \frac{\sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}} E_2^2}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} E^2} = \frac{\sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}}} \left(\frac{2\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}}}{\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}\right)^2 = \frac{4\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}}\sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}}{\left(\sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1}} + \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_2}}\right)^2}$$