

プログラム演習 課題 3

比誘電率 ϵ_r 、厚さ a の誘電体スラブに沿って z 方向伝搬する TM モードの分散関係式を求める。

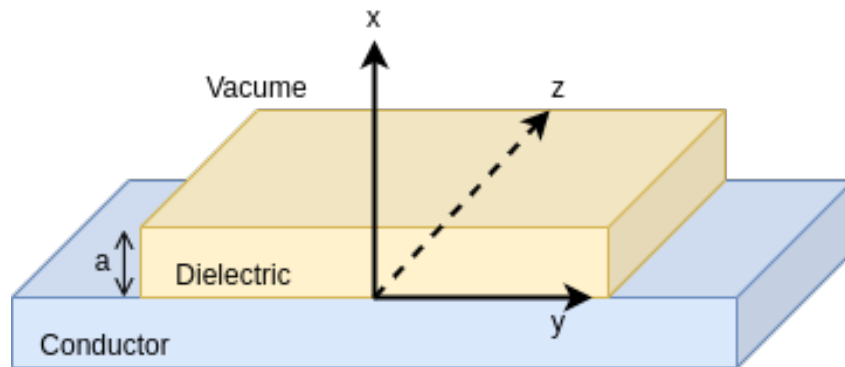


図 1

$\rho = 0$ とすると、Maxwell 方程式は

$$\nabla \times \mathbb{E} = -\frac{\partial}{\partial t} \mathbb{B} \quad (1)$$

$$\nabla \times \mathbb{B} = \frac{\partial}{\partial t} \mu \epsilon \mathbb{E} \quad (2)$$

$$\nabla \cdot \mathbb{E} = \frac{\rho}{\epsilon} = 0 \quad (3)$$

となる。

(1) の両辺の回転をとる

$$\begin{aligned} \nabla \times (\nabla \times \mathbb{E}) &= -\frac{\partial}{\partial t} \nabla \times \mathbb{B} \\ \nabla (\nabla \cdot \mathbb{E}) - \nabla^2 \mathbb{E} &= -\frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial t} \mu \epsilon \mathbb{E} \\ -\nabla^2 \mathbb{E} &= -\mu \epsilon \frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathbb{E} \\ \nabla^2 \mathbb{E} - \mu \epsilon \frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathbb{E} &= 0 \quad \dots \text{Holmheltz eq} \end{aligned}$$

$\mathbb{E} \propto e^{j\omega t}$ より、 $\frac{\partial}{\partial t} = j\omega$ とおくと Holmheltz 方程式は

$$\nabla^2 \mathbb{E} + \omega^2 \mu \epsilon \mathbb{E} = 0$$

E の z 成分について

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) E_z + \omega^2 \mu \epsilon E_z = 0$$

z 方向伝搬より

$$E_z \propto e^{-\gamma z} = e^{-(\alpha + j\beta)z}$$

無損失を仮定すると $\alpha = 0$ なので

$$E_z \propto e^{-j\beta z}$$

したがって、 $\frac{\partial}{\partial z} = -j\beta$ とすると、Holmheltz 方程式は

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} - \beta^2 + \omega^2 \mu \epsilon \right) E_z &= 0 \\ \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + k_c^2 \right) E_z &= 0 \quad \because k_c^2 = \omega^2 \mu \epsilon - \beta^2 \end{aligned}$$

また、 y 方向に無限なスラブとすると $\frac{\partial}{\partial y} = 0$ となる。

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + k_c^2 \right) E_z = 0$$

したがって、

$$E_z = A \sin k_c x + B \cos k_c x \quad (A, B : \text{const})$$

境界条件 $x = 0$ で $E_z = 0$ より

$$\begin{aligned} E_z|_{x=0} &= A \sin k_c 0 + B \cos k_c 0 \\ &= B \\ &= 0 \\ E_z &= A \sin k_c x \end{aligned}$$

また真空中の場合、電場の z 成分についての Holmheltz 方程式は以下になる。

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) E_z + \omega^2 \mu_0 \epsilon_0 E_z = 0$$

誘電体スラブ中と同様に $\frac{\partial}{\partial y} = 0$ とすると

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) E_z + k_0^2 E_z = 0 \quad \because k_0^2 = \omega^2 \mu_0 \epsilon_0$$

変数分離法より $E_z = X(x)Z(z)$ とおくと

$$\begin{aligned} Z \frac{\partial^2 X}{\partial x^2} + X \frac{\partial^2 Z}{\partial z^2} + k_0^2 X Z &= 0 \\ \frac{1}{X} \frac{\partial^2 X}{\partial x^2} + \frac{1}{Z} \frac{\partial^2 Z}{\partial z^2} + k_0^2 &= 0 \\ \begin{cases} \frac{1}{X} \frac{\partial^2 X}{\partial x^2} + k_x^2 &= 0 \\ \frac{1}{Z} \frac{\partial^2 Z}{\partial z^2} + k_z^2 &= 0 \end{cases} & \quad (k_0^2 = k_x^2 + k_z^2) \\ \begin{cases} \frac{\partial^2 X}{\partial x^2} + k_x^2 X &= 0 \\ \frac{\partial^2 Z}{\partial z^2} + k_z^2 Z &= 0 \end{cases} \\ \begin{cases} X &= C \sin k_x x \\ Z &= D e^{-jk_z z} \end{cases} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \therefore E_z &= C \sin k_x x \cdot D e^{-jk_z z} \\ &= C' e^{-jk_z z} \sin k_x x \quad (C' = C \cdot D : \text{const}) \end{aligned}$$