

1. x 軸正の方向に進行する波数 k 、角周波数 ω の電磁波の電場成分 (例えば y 成分) は、
 $E(x, t) = E_0 \cos(kx - \omega t)$ と表わせるが、これを複素表示すると

$$E(x, t) = E_0 e^{i(kx - \omega t)} \quad ①$$

と表わせる。複素表示の場合、その実部が実際に観測される物理量に対応すると約束するが、そのことを忘れてもほとんどの場合問題ない (物理量の積を考える場合は例外である)。その根拠は、以下のように「実部を取る」という演算と微分演算が交換するからである。

$$\operatorname{Re} \left[\frac{\partial}{\partial x} E(x, t) \right] = \frac{\partial}{\partial x} \operatorname{Re} [E(x, t)] \quad ②$$

$$\operatorname{Re} \left[\frac{\partial}{\partial t} E(x, t) \right] = \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Re} [E(x, t)] \quad ③$$

- (1) ①を②および③に代入し、確かに②、③が成り立っていることを確認せよ。
 (2) ①の電場の複素表示を、(複素表示のまま) 1次元波動方程式

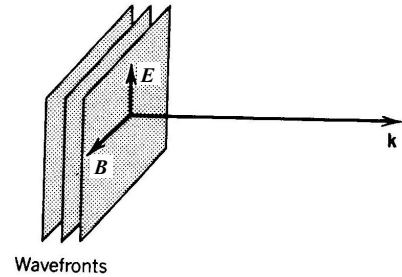
$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} E(x, t) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} E(x, t) \quad ④$$

に代入し、①が④の解となるための条件 (k と ω と c の間の関係式) を求めよ。

2. 任意の方向に進行する平面電磁波の電場および磁場は、

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{E}_0 e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)} \quad ⑤$$

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{B}_0 e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)} \quad ⑥$$



と表わせる。ここで $\mathbf{k} = (k_x, k_y, k_z)$ は**波数ベクトル**といい、電磁波の進行方向を向いている。波数ベクトルの大きさ

$k = |\mathbf{k}| = \sqrt{k_x^2 + k_y^2 + k_z^2}$ は電磁波の波数であり、波長 λ と $k = 2\pi / \lambda$ の関係がある。

- (1) $\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = i\mathbf{k} \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$ および $\nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = i\mathbf{k} \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$ (結果的に $\nabla \rightarrow i\mathbf{k}$ と置き換えればよいこと) を示せ。
 (2) 真空中のマクスウェル方程式を用いて、 $\mathbf{k} \perp \mathbf{E}$ 、 $\mathbf{k} \perp \mathbf{B}_0$ 、 $\mathbf{E}_0 \perp \mathbf{B}_0$ を示せ。
 (3) ⑤が3次元波動方程式

$$\nabla^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad ⑦$$

の解となるための条件を求めよ。

- (4) 電場の振幅 $E_0 = |\mathbf{E}_0|$ と磁場の振幅 $B_0 = |\mathbf{B}_0|$ は関係が $B_0 = E_0 / c$ であることを示せ。