

13-2 Maxwell 方程式の解

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \\ \nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{i} + \frac{1}{c^2} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \\ \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \end{array} \right.$$

• 真空中 $\rightarrow \rho=0, \mathbf{i}=0$
(電荷(電流)なし!)

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, \quad \nabla \cdot \mathbf{E} = 0 \\ \nabla \times \mathbf{B} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}, \quad \nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \end{array} \right.$$

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{E}) = -\nabla \times \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = -\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2}$$

$$\rightarrow \nabla \times (\nabla \times \mathbf{E}) = \underbrace{\nabla (\nabla \cdot \mathbf{E})}_0 - \nabla^2 \mathbf{E}$$

cross

$$\boxed{\left(\nabla^2 - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) \mathbf{E} = 0}$$

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r} - i\omega t}$$

これに解を代入する。

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla^2 \mathbf{E} = -k^2 \mathbf{E}_0 e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r} - i\omega t} \\ \frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathbf{E} = -\omega^2 \mathbf{E}_0 e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r} - i\omega t} \end{array} \right.$$

$$\left(\nabla^2 - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) \mathbf{E} = 0 \quad \text{これに代入}$$

$$\omega^2 = k^2 c^2$$

$$\boxed{\omega = c |k|}$$

これは波の速度を示している。

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 0 \quad (\text{電荷が0})$$

$$\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k} = 0$$

\mathbf{E}_0 の方向は進行方向 \mathbf{k} と
直交する。

① 分散関係式

非相対論 :
$$E = \frac{p^2}{2m}$$

相対論 :
$$E = \sqrt{p^2 c^2 + m^2 c^4}$$

(Einstein の関係式)

$m=0$ とすると

$$E = |p|c$$

これは電磁波の関係式と

同じ。