

# まとめ no.12

[前回のまとめ]

静磁場のエネルギー

$$\mathcal{E}_m = \frac{1}{2\mu_0} \int_V dV B(\mathbf{r}, t)^2$$

[今回]

Maxwell – Ampere の法則

Maxwell 方程式完成!

交流回路の方程式

[教科書 p.278-284]

$$L \frac{d^2 I(t)}{dt^2} + R \frac{dI(t)}{dt} + \frac{1}{C} I(t) = \frac{d\phi(t)}{dt}.$$

[教科書 p.274-277]

## 8. Maxwell 方程式と電磁波

○ Maxwell-Ampere の法則

Faraday の法則復習：

磁場の時間変化が電場に影響

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

Ampere の法則も変更が必要。

電場の時間変化が磁場に影響するはず。

$$\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{i}(\mathbf{r}, t) + C \frac{\partial \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t}$$

定数Cを求めよう。

両辺の発散(divergence)をとってみる。

左辺 =  $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)) = 0$ . 磁場のGaussの法則と同じ計算

$$\begin{aligned} \text{右辺} &= \mu_0 \nabla \cdot \mathbf{i}(\mathbf{r}, t) + C \frac{\partial \nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \\ &= -\mu_0 \frac{\partial \rho(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + C \frac{\partial \rho(\mathbf{r}, t)/\epsilon_0}{\partial t} \end{aligned}$$

より、 $C = \mu_0 \epsilon_0$  のはず  
電荷の保存則      Gaussの法則

(Maxwellが理論的に発見。後に実験で検証)。

→ Maxwell-Ampere の法則

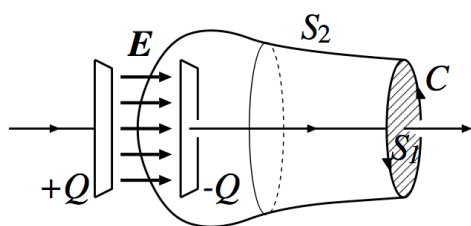
$$\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{i}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t}$$

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

○変位電流

$\mathbf{i}_d(\mathbf{r}, t) = \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t}$  を電流とみなしてもよさそう。

コンデンサーのある交流回路での整合性



$S_1$  には電流が流れているが  $S_2$  では流れていない → 変位電流が流れていると考えればよい。

ただし、変位電流は小さい。

交流回路で  $E(t) = E_0 \sin(\omega t)$

の電場が与えられているとき、

普通の電流(オームの法則)  $i \sim \sigma E_0 \sin(\omega t)$

変位電流  $i_d \sim \varepsilon_0 \omega E_0 \cos(\omega t)$

よって

$\omega \ll \frac{\sigma}{\varepsilon_0}$  ならば変位電流は無視してよい。

普通の金属で  $\sigma \sim 10^7 \Omega^{-1} \text{ m}^{-1}$

$\varepsilon_0 \sim 10^{-11} \text{ A}^2 \text{ s}^2 / \text{Nm}^2 \rightarrow \omega \ll 10^{18} \text{ s}^{-1}$

普通の交流回路  $\omega \sim 50\text{-}60 \text{ Hz}$  では無視してO.K.

○ Maxwell 方程式完成

Gaussの法則  $\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \frac{\rho(\mathbf{r}, t)}{\varepsilon_0}$

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

Faraday の法則

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

Maxwell-Ampere の法則

$$\nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \mu_0 \mathbf{i}(\mathbf{r}, t) + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t}$$

(+ Lorentz力)

$$\mathbf{F}(\mathbf{r}, t) = q\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + q\mathbf{v}(\mathbf{r}, t) \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)$$

で電磁気のすべてがわかる！

Maxwell 方程式 = スカラーが2つ、ベクトルが2つ全部で8つの方程式。未知変数は  $E$ ,  $B$  ベクトルの6つ。方程式が多すぎる？

実は Gauss の法則は初期条件を定めているだけ。Faraday の法則と Maxwell Ampere の法則の発散(divergence)をとると、、、

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

$$\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \left( \nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) - \frac{\rho(\mathbf{r}, t)}{\epsilon_0} \right) = 0.$$

()の中身がゼロならその条件は任意の時刻で成り立つ。

## Maxwell 方程式のすごいところ

$$\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \frac{\rho(\mathbf{r}, t)}{\epsilon_0} \quad \nabla \cdot \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = 0$$

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

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

$$\mathbf{F}(\mathbf{r}, t) = q\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + q\mathbf{v}(\mathbf{r}, t) \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)$$

それぞれ積分系でバラバラの法則として知られていたものが、時空の各点で成り立つ**一つの閉じた連立偏微分方程式系**であることを示した。

## ○電磁波

真空中のMaxwell 方程式  $\rho = 0, i = 0$ .

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

$$\nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0} \quad \nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mathbf{0}$$

Faraday の法則の回転(rotation)をとってみよう。

$$\begin{aligned} \nabla \times (\nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)) &= -\nabla^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) + \nabla(\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)) \\ &= -\nabla^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) \quad \text{確かめよう。} \end{aligned}$$

$$\frac{\partial \nabla \times \mathbf{B}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$$

→ 波動方程式が得られる。

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

$c = 1/\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$  において書き直すと、

$$\left[ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right] \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{0}$$

なんだか振動してそう。

## 練習問題

13-1. Maxwell 方程式x4を覚えましょう。

13-2. (No.12の磁場のエネルギーで使った公式)

$$\nabla \cdot (\mathbf{E} \times \mathbf{B}) = \mathbf{B} \cdot (\nabla \times \mathbf{E}) - \mathbf{E} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$$

となることを示せ。

13.3 任意のベクトル場  $\mathbf{A}$  について

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}(\mathbf{r}, t)) = -\nabla^2 \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) + \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}(\mathbf{r}, t))$$

となることを示せ。

注) 外積とrotationは別物です。外積の公式はrotationには使いません。

## まとめ no.13

[今日のまとめ]

[次回]

Maxwell – Ampere の法則

電磁波

Maxwell 方程式完成!

$$\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \frac{\rho(\mathbf{r}, t)}{\epsilon_0}$$

[教科書 p.285-]

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

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

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

[教科書 p.278-284]