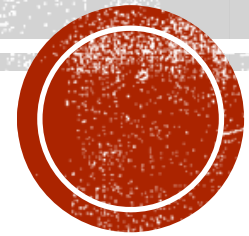


電気磁気学 I 第 1 1 回

電磁誘導と変位電流

電子情報システム工学科
奥宏史



今日学ぶこと

- ファラデーの電磁誘導の法則
(Faraday's law of induction)
- 磁束密度
- 変位電流

定常場（界）と非定常場（界） (Stationary field and non-stationary field)

- 定常場・・・時間の経過に対して不変である場
 - 静電場（保存場, $\text{rot} \mathbf{E} = 0$ ）
 - 静磁場（定常電流の作る磁場）
- 非定常場・・・時間とともに変化する場
 - 電場が変化すると磁場が発生する。
 - 磁場が変化すると電場が発生する。

互いに影響を及ぼし合う。

ファラデーの電磁誘導の法則

- 磁場が変化する場合について

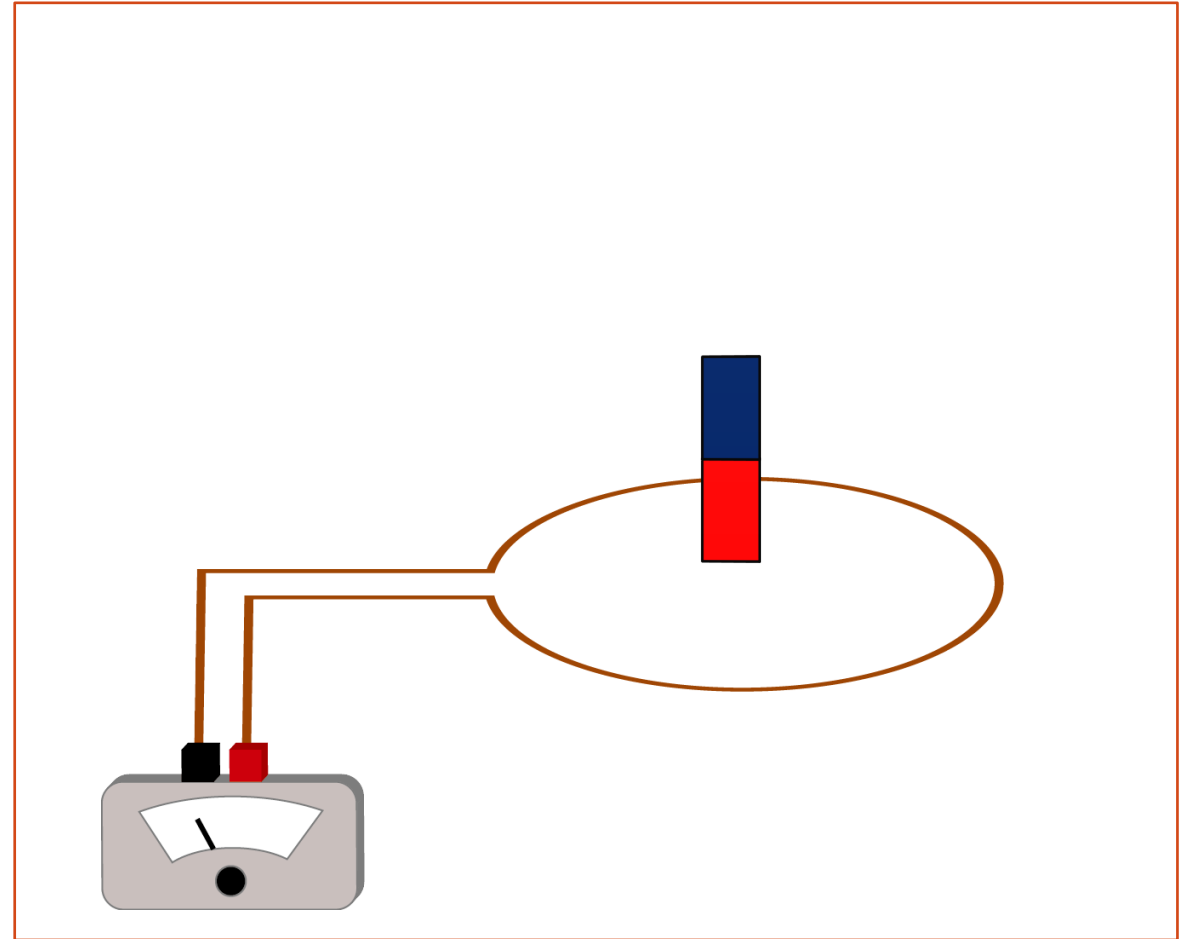
コイルに交わる磁力線が減少するとき，単位時間当たりの減少数と誘起電圧は比例する

$$-\frac{d(\text{磁力線数})}{dt} = KU$$

U : コイルの電圧

K : 比例定数, $K = \frac{1}{\mu}$

μ : 透磁率



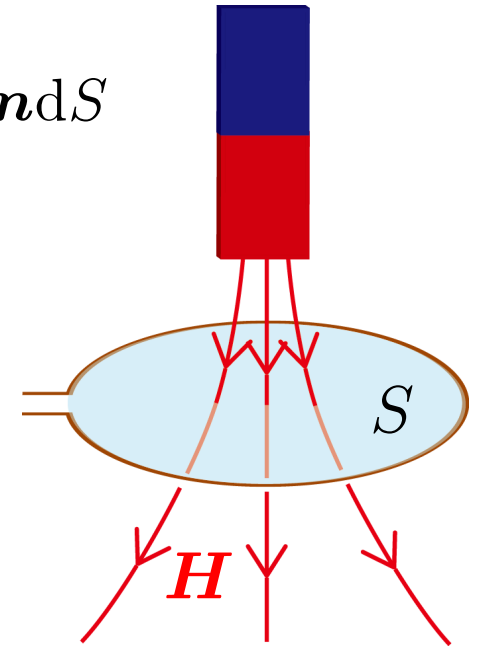
ファラデーの電磁誘導の法則（つづき）

磁束[Wb]: $\phi = \mu \int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS$

を定義すると、ファラデーの電磁誘導の法則は、

$$\frac{d\phi}{dt} = -U$$

磁力線数 = $\int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS$



磁束密度と磁界

$$\begin{aligned}\phi &= \mu \int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS \\ &= \int_S \mathbf{B} \cdot \mathbf{n} dS\end{aligned}$$

(面積分)

ファラデーの電磁誘導の法則

$$\frac{d\phi}{dt} = -U$$

[Wb/s] [V]

$$\mathbf{B} = \mu \mathbf{H}$$

磁束密度	磁界
[Wb/m ²]	[A/m]
[V·s/m ²]	電流
電圧	

アンペアの周回積分の法則

$$\oint \mathbf{H} \cdot d\boldsymbol{\ell} = I$$

(線積分)

$$\text{rot } \mathbf{H} = \mathbf{i}$$

※透磁率 μ は媒質に密接に関連する値

電磁誘導の法則の微分形

$$\left\{ \begin{array}{l} U = \int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \\ \phi = \mu \int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS \end{array} \right. \quad \text{を} \quad \frac{d\phi}{dt} = -U \quad \text{に代入して, ストークスの定理を適用}$$

$$\frac{d \left(\int_S \mathbf{B} \cdot \mathbf{n} dS \right)}{dt} = \frac{d \left(\mu \int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS \right)}{dt} = - \int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = - \int_S (\text{rot } \mathbf{E}) \cdot \mathbf{n} dS$$

$$\mathbf{B} = \mu \mathbf{H}$$

磁束密度 [Wb/m²]

ストークスの定理

S: 閉領域, C: 閉領域 S の境界

電磁誘導の法則の微分形（つづき）

$$\frac{d \left(\int_S \mathbf{B} \cdot \mathbf{n} dS \right)}{dt} = - \int_S (\text{rot } \mathbf{E}) \cdot \mathbf{n} dS \iff \int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot \mathbf{n} dS = - \int_S (\text{rot } \mathbf{E}) \cdot \mathbf{n} dS$$

この等式は面積分の面のとり方に無関係に成立することに注意。

ファラデーの電磁誘導の法則の微分形

$$\text{rot } \mathbf{E} = - \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

磁流と磁圧

- 磁場 \mathbf{H} $\text{rot} \mathbf{H} = \mathbf{i}$
- 電場 \mathbf{E} $\text{rot} \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$ (磁流)

それぞれの積分形は、

$$\text{(起磁力)} \quad \int_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = I$$

$$\text{(起電力)} \quad \int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{\partial \phi}{\partial t}$$

変位電流

- 電場が変化する場合について

cf. 電磁誘導の法則

$$\frac{d(\mu \int_S \mathbf{H} \cdot \mathbf{n} dS)}{dt} = - \int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

$$\frac{d(\epsilon \int_S \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS)}{dt} = \int_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S (\text{rot} \mathbf{H}) \cdot \mathbf{n} dS$$

$$\epsilon \mathbf{E} = \mathbf{D}$$

||

符号に
注意

ストークスの
定理より

$$\frac{d(\int_S \mathbf{D} \cdot \mathbf{n} dS)}{dt} = \int_S \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \cdot \mathbf{n} dS$$

[\mathbf{D} : 電束密度ベクトル [C/m²]]

$$\text{rot} \mathbf{H} = \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

変位電流

電束密度と電界

点電荷による電界

$$|D| = \varepsilon |E| \\ = \frac{Q}{4\pi r^2}$$

$$\operatorname{div} D = \varepsilon \operatorname{div} E = \rho$$

電荷密度
[C/m³]

$$D = \varepsilon E$$

電束密度

[C/m²]

[A·s/m²]

電流

電界

[V/m]

電圧

$$V = - \int E \cdot d\ell$$

(線積分)

$$E = -\operatorname{grad} V$$

※誘電率 ε は媒質に密接に関連する値

磁場

- アンペアの周回積分の法則の微分形（導体に流れる電流がつくる磁場）

$$\text{rot}\mathbf{H} = \mathbf{i}$$

- 変位電流と磁場の関係

$$\text{rot}\mathbf{H} = \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

- 一般に,

（磁場） = （導体に流れる電流の寄与分） + （変位電流の寄与分）

$$\text{rot}\mathbf{H} = \mathbf{i} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

Maxwellの方程式の一つ

まとめ

- ファラデーの電磁誘導の法則
(Faraday's law of induction)
- 磁束密度
- 変位電流