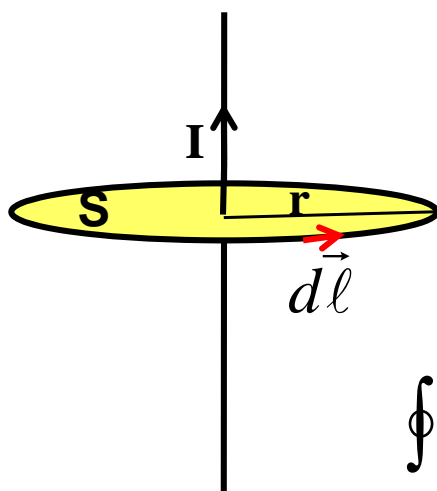


項目

ストークスの定理 アンペアの周回積分の微分形 復習

数学のストークスの定理を用いて、アンペアの周回積分の微分形を導出し、残りの時間で今までの復習を行います。

アンペアの周回積分の法則



電流Iが流れている無限の直線状導体が、距離r[m]の点に作る磁界H[A/m]は、

$$H = \frac{I}{2\pi r} [A/m]$$

逆に考えると、半径r上の磁界の強さはすべて同じなので、

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = I \quad \Rightarrow \quad \text{磁界を周回積分すると、その中を流れる電流に等しい。}$$

電流密度jとの関係

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \int \vec{j} \cdot d\vec{S} = I$$

$$\text{電流が複数の場合} \quad \oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \Sigma I [A]$$

アンペアの周回積分の法則の微分形

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \iint \vec{j} \cdot d\vec{S} = I$$

ストークスの定理

$$\iint_S \nabla \times \vec{A} \cdot d\vec{S} = \oint_C \vec{A} \cdot d\vec{r}$$

$$\iint_S \nabla \times \vec{H} \cdot d\vec{S} = \oint_C \vec{H} \cdot d\vec{r} = I = \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

ゆえに $\vec{J} = \nabla \times \vec{H}$

定常電流密度Jによる静磁界の基本方程式

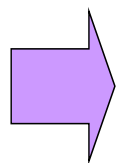
$$\vec{J} = \nabla \times \vec{H}$$

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0$$

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

ストークスの定理

$$\iint_S \nabla \times \vec{A} \cdot d\vec{S} = \oint_{\ell} \vec{A} \cdot d\vec{r}$$



ある空間にベクトル場 \vec{A} とその回転場 $\nabla \times \vec{A}$ がある場合、任意の局面Sを貫く $\nabla \times \vec{A}$ の流束 $\nabla \times \vec{A} \cdot d\vec{S}$ を加え合わせたものは、Sの外周 ℓ 上でベクトル場 \vec{A} について、 $\vec{A} \cdot d\vec{r}$ を加え合わせたものに等しい。

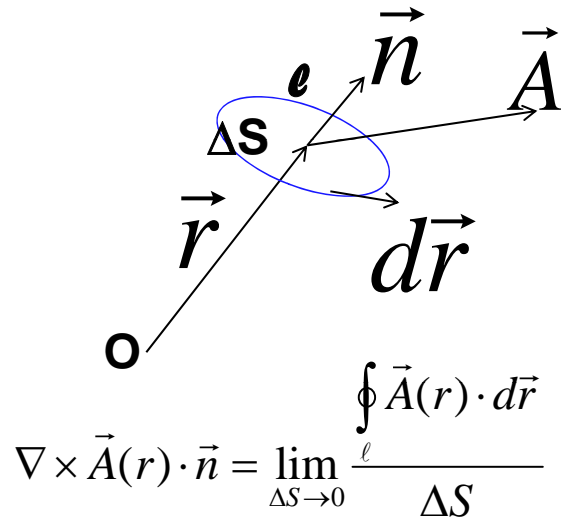
ストークスの定理の説明

ベクトルの回転

$$\nabla \times \vec{A} = \text{rot} \vec{A} = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \times (a_1, a_2, a_3)$$

$$= \begin{vmatrix} \vec{x} & \vec{y} & \vec{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ a_1 & a_2 & a_3 \end{vmatrix}$$

$$= \left(\frac{\partial a_3}{\partial y} - \frac{\partial a_2}{\partial z}, \frac{\partial a_1}{\partial z} - \frac{\partial a_3}{\partial x}, \frac{\partial a_2}{\partial x} - \frac{\partial a_1}{\partial y} \right)$$



$$\nabla \times \vec{A}(r) \cdot \vec{n} = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\oint_{\ell} \vec{A}(r) \cdot d\vec{r}}{\Delta S}$$



$$\nabla \times \vec{A}(r) \cdot \vec{n} \Delta S \approx \oint_{\ell} \vec{A}(r) \cdot d\vec{r}$$

ストークスの定理の説明

$$\nabla \times \vec{A}(r) \cdot \vec{n} \Delta S \approx \oint_{\ell} \vec{A}(r) \cdot d\vec{r}$$

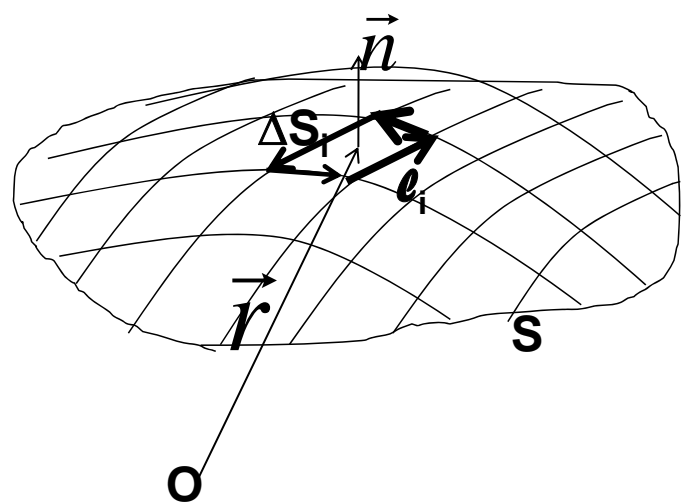
左図の様に任意の大きさの面積を持つ曲面Sに対して、n個の微小面積に分けると、それぞれに上式が成り立つので

$$\sum_{i=1}^n \nabla \times \vec{A}(r_i) \cdot \vec{n}_i \Delta S_i \approx \sum_{i=1}^n \oint_{\ell_i} \vec{A}(r) \cdot d\vec{r}$$

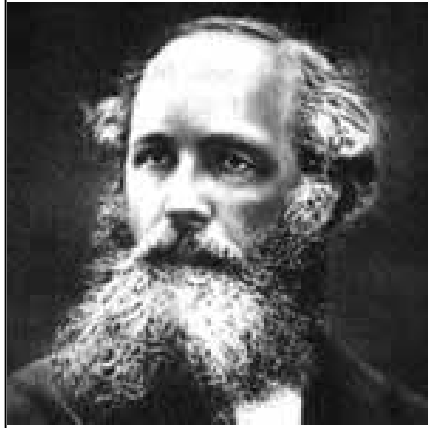
$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n \nabla \times \vec{A}(r_i) \cdot \vec{n}_i \Delta S_i = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n \oint_{\ell_i} \vec{A}(r) \cdot d\vec{r}$$

境界線部分では、A(r)は同じでdrが逆向きになるため打ち消しあい、元の曲面Sの外周ℓの寄与のみ残る。

$$\iint_S \nabla \times \vec{A} \cdot d\vec{S} = \oint_{\ell} \vec{A} \cdot d\vec{r}$$



電磁気学 II 以降の重要ポイント



1864 ジェームス・マクスウェル
1832-1879
”電磁場の力学的理論”発表

$\nabla \cdot \vec{D} = \rho$: 電界の源は電荷である。

$\nabla \cdot \vec{B} = 0$: 磁界には源がない。

$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$: 磁界が時間変化するところに電界が生じる(電磁誘導)。

$\nabla \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$: 電流があり、電束の時間変化があるところで磁界が生じる。

\vec{D} : 電束密度 \vec{E} : 電界 \vec{H} : 磁界 \vec{B} : 磁束密度
 $\vec{D} = \epsilon \vec{E}$ $\vec{B} = \mu \vec{H}$ \vec{J} : 電流密度 ρ : 電荷密度
 ϵ : 誘電率 μ : 透磁率

<http://www.ijinten.com/contents/ijin/maxwell.htm>

マクスウェル方程式の積分形と微分形

	微分形	積分形	意味
電界の源は電荷である。	$\nabla \cdot \vec{D} = \rho$	$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_V \rho dV$	閉曲面Sを貫く電束 = 閉曲面Sの内部体積Vにある電荷の総和
磁界の源はない。	$\nabla \cdot \vec{B} = 0$	$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$	閉曲面Sを貫く磁束=0
閉路上に生じる起電力は、その閉路を貫く磁束の時間変化に等しい	$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$	$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$	曲面Sの外周C上に生じた起電力=局面Sを貫く磁束の時間変化
電流があり、電界の時間変化があるところで磁界が生じる。	$\nabla \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$	$\oint_C \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} + \frac{d}{dt} \int_S \vec{D} \cdot d\vec{S}$	局面Sの外周C上に生じた起磁力=局面Sを貫く電流 + 局面Sを貫く電束の時間変化 (変位電流)

材料の物性に関する式

誘電率 ϵ , 透磁率 μ , 導電率 σ とすると

$$\vec{D} = \epsilon\vec{E}, \vec{B} = \mu\vec{H}, \vec{J} = \sigma\vec{E}$$

本講義のまとめ

- 本講義により理解できたこと、理解しにくかったことをそれぞれ列挙しなさい。
- 本講義をより良くするために、教員がすべき努力を列挙しなさい。
- 今後、自分は本講義で学んだ電磁気学をどのように役立てるか、考える可能性を列挙しなさい。