

## 0.1 Maxwell 方程式

Law 0.1.

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon} \quad (0.1)$$

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0 \quad (0.2)$$

$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (0.3)$$

$$\nabla \times \vec{B} = \mu\varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \mu\vec{j} \quad (0.4)$$

### 0.1.1 Gauss の法則

Law 0.2.

$$\int_S \vec{E} \cdot \vec{n} ds = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

### 0.1.2 Ampère の法則

Law 0.3 (アンペールの法則).

閉回路上の磁場の大きさの総和は閉回路を貫く総電流に等しい.

すなわち

$$\oint_{\partial S} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = I$$

ただし、

$H$ : 磁場の強さ,  $J$ : 電流密度,  $I$ : 積分領域  $S$  を貫く総電流,  $d\vec{l}$ : 線素ベクトル,  $d\vec{S}$ : 面素ベクトル,  $\partial S$ : 面  $S$  の境界

またこれゆえに

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

Thm. 0.4. 無限に長い直線電流が距離  $r$  の位置に成す磁場の大きさ  $H$  は

$$H = \frac{I}{2\pi r}$$

Prf.

$$\oint_S \vec{H} \cdot d\vec{l} = 2\pi r = I$$

□

### 0.1.3 Faraday の電磁誘導の法則

Law 0.5.

$$V = -N \frac{\Delta \Phi}{\Delta t}$$

( $N$  は巻き数)

さらに

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$
$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

## 0.2 静電磁場

### 0.2.1 静電ポテンシャル

### 0.2.2 ポアソン方程式

### 0.2.3 定常電流

### 0.2.4 ビオ・サバールの法則

**Law 0.6** (ビオ・サバールの法則).

微小な長さの電流要素  $I d\mathbf{l}$  から  $r$  離れた位置に作られる微小な磁場  $d\mathbf{H}$  は

$$d\mathbf{H} = \frac{I d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{4\pi r^3} = \frac{I d\mathbf{l}}{4\pi r^2} \times \frac{\mathbf{r}}{r}$$

**Thm. 0.7.** 半径  $r$  の円電流の中心に生じる磁場の大きさ  $H$  は

$$H = \frac{I}{2r}$$

**Prf.**

$$\begin{aligned} H &= \left| \oint_I \frac{I d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{4\pi r^3} \right| \\ &= \frac{I \times 2\pi r^2}{4\pi r^3} \\ &= \frac{I}{2r} \end{aligned}$$

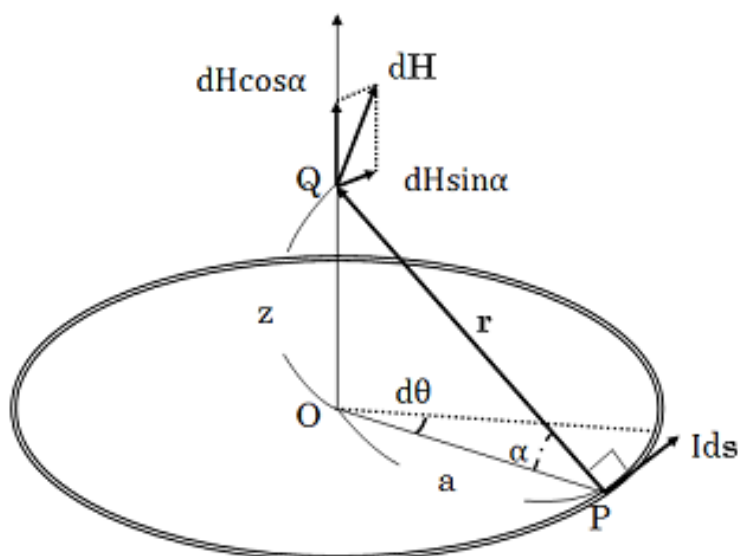
□

Thm. 0.8.  $IA$  の電流が流れる, 単位巻き数  $n$  ソレノイドコイル中心軸上の点における磁場の大きさ  $H'$  は左右にコイルが長く続くとき,

$$H' = nI$$

コイルの端のとき,

$$H' = \frac{nI}{2}$$



Prf.

上図で

$$r = \sqrt{a^2 + z^2}, \cos \alpha = \frac{a}{r}$$

である.

また

$$\frac{\pi}{2} - \alpha = \beta$$

とおく. (図の都合上このようにおいている)

$dH$  の面に平行な成分  $dH_{\parallel} = dH \sin \alpha$  は等方性より周回積分すると 0 に等しい. よって  $dH_{\perp} = dH \cos \alpha$  のみを考える.

$$dH_{\perp} = \frac{1}{4\pi} \frac{I \cos \alpha d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{r^3}$$

ここで  $dl = a d\theta$  を用いて

$$\begin{aligned}
 H_{\perp} &= \int \frac{1}{4\pi} \frac{I \cos \alpha d\theta \times \mathbf{r}}{r^3} \\
 &= \oint_I dH_{\perp} \cos \alpha \\
 &= \frac{I}{4\pi r^2} 2\pi a \cos \alpha \\
 &= \frac{I \cos^3 \alpha}{2a} \\
 &= \frac{I \sin^3 \beta}{2a}
 \end{aligned}$$

(これより  $z = 0$  のとき  $H = \frac{I}{2a}$  を得る.)

このことよりソレノイドコイルのうち  $ndz$  個のコイルが仰角  $\alpha$  方向に成す微小磁場  $dH'$  は

$$dH' = \frac{I \sin^3 \beta}{2a} \times ndz$$

また

$$\begin{aligned}
 dz &= -\frac{r}{\sin^2 \beta} d\beta \\
 \therefore dH' &= -\frac{nI}{2} \sin \beta d\beta
 \end{aligned}$$

以上より左右にコイルが長く続く点の磁場は

$$H' = \int_{\beta=0}^{\pi} dH' = nI$$

コイルの端の点の磁場は

$$H' = \int_{\beta=0}^{\frac{\pi}{2}} dH' = \frac{nI}{2}$$

□

0.2.5 アンペール力, ローレンツ力

0.2.6 コンデンサー

0.3 動電磁場

0.4 回路

0.4.1 キルヒホッフの法則