

# 第3章 定常電流と静磁場

# 3.1 電流と電荷保存則

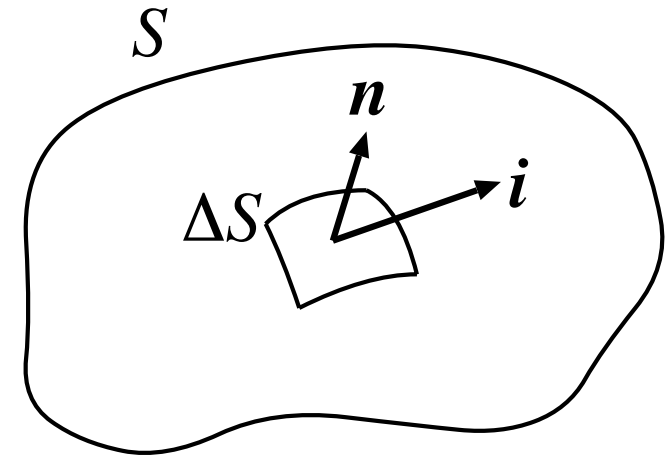
## 3.1.1 電流と電流密度

- 電流密度  $i(\mathbf{r}, t)$

単位時間に単位面積を (垂直に) 通る電荷の量 (ベクトル) .

単位は  $C/(m^2s)$  .

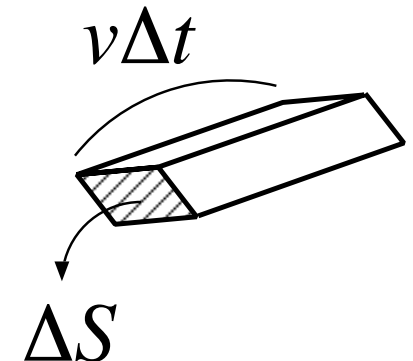
時間  $\Delta t$  の間に面  $\Delta S$  (法線ベクトル  $\mathbf{n}$ ) を通って流れる電荷の量は ,



$$(1) \quad \Delta q = \mathbf{i} \cdot \mathbf{n} \Delta S \Delta t = \mathbf{i} \cdot \Delta \mathbf{S} \Delta t .$$

一方 , 電荷分布を  $\rho$  として , その電荷の平均移動速度を  $v$  とすると ,

$$(2) \quad \Delta q = \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} \Delta S \Delta t = \rho \mathbf{v} \cdot \Delta \mathbf{S} \Delta t .$$



よって,

$$(3) \quad \mathbf{i} = \rho \mathbf{v} .$$

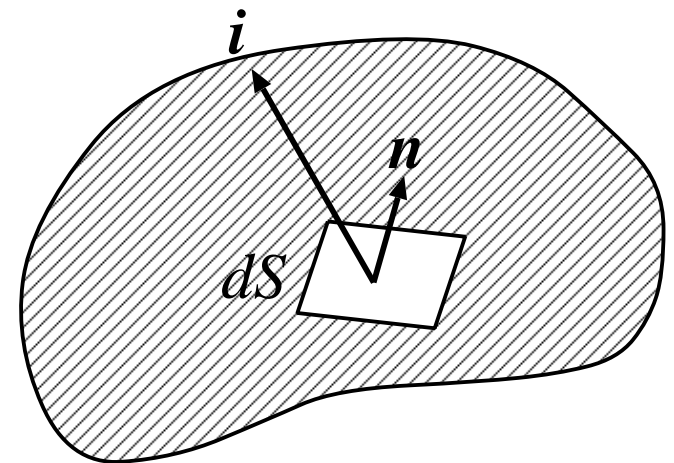
電荷分布が (電子のような) 点電荷からなっていて, その電荷を  $q$ , 平均速度を  $\mathbf{v}$ , 数密度を  $n$  とすると,

$$(4) \quad \mathbf{i} = nq\mathbf{v} .$$

● 電流  $I$ : ある面  $S$  を単位時間に通る電荷の量 .

$$(5) \quad I = \int_S \mathbf{i} \cdot \mathbf{n} dS = \int_S \mathbf{i} \cdot d\mathbf{S} .$$

単位: A(アンペア) = C/s .



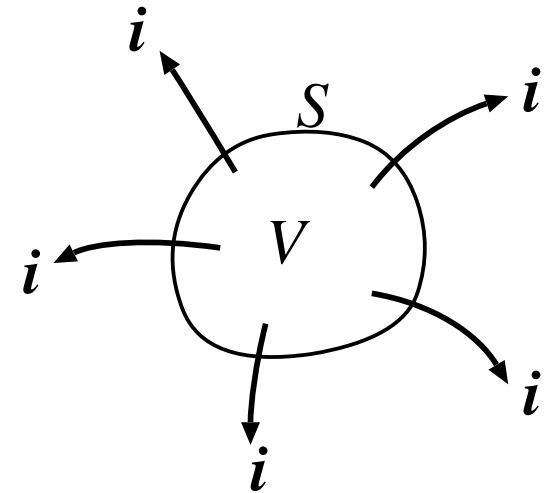
## 3.1.2 電荷保存則

- 電荷の総量は変化しない。

閉曲面  $S$  から流れ出す電流を考える。

$$(6) \quad I = \int_S \mathbf{i} \cdot d\mathbf{S}.$$

これは、 $S$  に囲まれた領域  $V$  内の単位時間あたりの電荷の減少に等しいはず。



$$(7) \quad \int_S \mathbf{i} \cdot d\mathbf{S} = -\frac{dQ_{\text{int}}}{dt}, \quad Q_{\text{int}} = \int_V \rho dV.$$

左辺にガウスの定理を適用すると、

$$(8) \quad \int_V \nabla \cdot \mathbf{i} dV + \frac{d}{dt} \int_V \rho dV = 0.$$

$V$  が時間的に変化しなければ,  $d/dt$  は積分の中に入れてすることができる:

$$(9) \quad \int_V \left( \nabla \cdot \mathbf{i} + \frac{\partial \rho}{\partial t} \right) dV = 0.$$

$V$  は任意ゆえ,

$$(10) \quad \nabla \cdot \mathbf{i}(\mathbf{r}, t) + \frac{\partial}{\partial t} \rho(\mathbf{r}, t) = 0. \quad \text{電荷保存則}$$

連続の方程式の一種になっている。

- 定常電流

$\mathbf{i} = \mathbf{i}(\mathbf{r})$ ,  $\rho = \rho(\mathbf{r})$  ( $t$  に依らない)。このとき, 式 (10) より,

$$(11) \quad \nabla \cdot \mathbf{i} = 0.$$

定常電流にはわき出しがない。つまり, 閉じた経路に沿って流れるループになっている。

### 3.1.3 オーム (Ohm) の法則

- 電場をかけると電流が流れるような物質について，オームの法則

$$(12) \quad \mathbf{i}(\mathbf{r}) = \sigma \mathbf{E}(\mathbf{r}), \quad \sigma : \text{電気伝導率 (物質定数)}$$

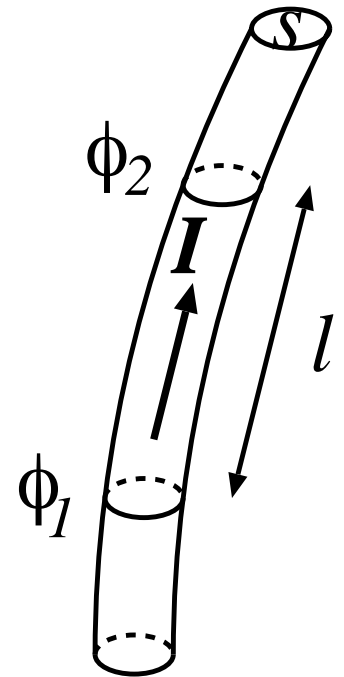
が成り立つ。(成り立たない場合もある。) 定常電流でない場合にも，時間的変動がゆっくりであれば成り立つ。

- 断面積  $S$  の一様な (細い) 導線を考える。  
距離  $l$  の2点の電位差を  $V = \phi_1 - \phi_2$  とし，流れる電流を  $I$  とする。電場は，

$$(13) \quad E = \frac{V}{l}.$$

電流密度は，

$$(14) \quad \mathbf{i} = \frac{I}{S}.$$



$i = \sigma E$  より ,

$$(15) \quad \frac{I}{S} = \sigma \frac{V}{l} .$$

$$(16) \quad R \equiv \frac{l}{\sigma S} : \quad \text{電気抵抗}$$

を用いると ,

$$(17) \quad V = RI , \quad \text{オームの法則} .$$

$R$  の単位:  $V/A \equiv \Omega(\text{オーム})$  .  $\sigma$  の単位:  $1/(\Omega\text{m})$  .

- 電流のする仕事率 (単位時間あたりの仕事)

電場がする仕事は, ( $\rho dV$  は電荷,  $d\mathbf{r}$  は変位)

$$(18) \quad dW = \rho dV \mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} .$$

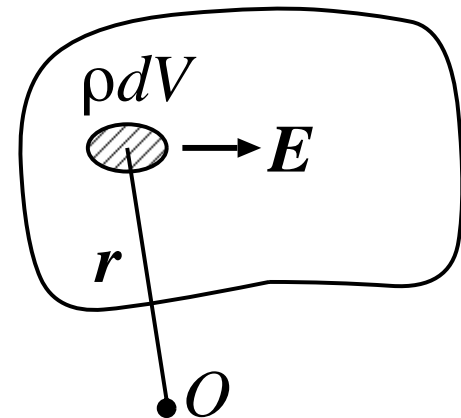
電流の仕事率は, ( $\rho d\mathbf{r}/dt = \rho \mathbf{v} = \mathbf{i}$ )

$$(19) \quad P = \frac{d}{dt} \int_V dW = \int \mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot \rho \frac{d\mathbf{r}}{dt} dV = \int \mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{i}(\mathbf{r}) dV .$$

オームの法則を用いれば,

$$P = \int \frac{\mathbf{i}^2(\mathbf{r})}{\sigma} dV$$

と書くこともできる.





○ 細い一様な導線の場合 .

$E$  は  $S$  上で一定だから , 断面の積分を実行すると ,

$$(20) \int_S \mathbf{i} dS dr = \mathbf{n} i S dr = I \mathbf{n} dr = I d\mathbf{r} .$$

$I d\mathbf{r} (= I \mathbf{n} dr)$  を電流素片と呼ぶ .

$$(21) P = I \int \mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} = IV = I^2 R = \frac{V^2}{R} \quad (\text{W : ワット}).$$

電流のした仕事は , 金属などの場合 , 伝導電子 (自由電子) とイオンとの衝突により , 熱エネルギー (ジュール熱) になる .

