## ベクトルポテンシャル(Vector potential)



電場

E(r) ガワス則

静電ポテンシャル

 $\phi(r)$ 

 $E(r) = -\nabla \phi(r)$ 

スカラーポテンシャル

電荷密度と電場の関係式

#### 磁場

$$B(r)$$
 ビオサバール則

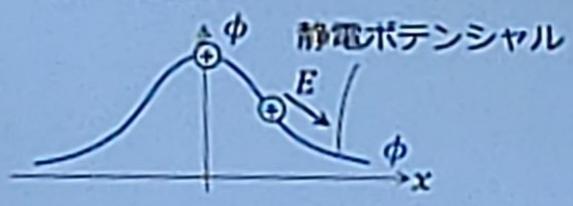
$$B(r) = \nabla \times A(r)$$

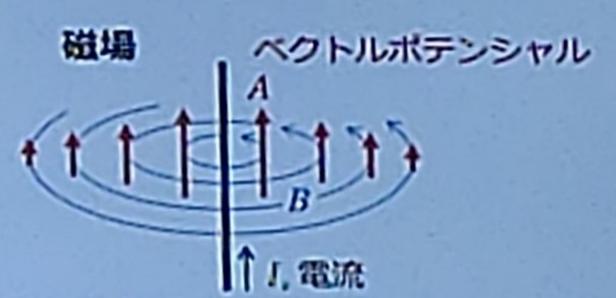
ベクトルポテンシャル

電流密度と磁場の関係式

#### ベクトルポテンシャルとは?

### 電場(電荷)





電流(密度)で発生する磁場を ポテンシャルとして表現したい



ビオ・サバール則 ゲクトル表記



ボテンシャルをベクトルで表現

#### **Point**

- 電流で定まる
- 位置(r)で定まる

- + 数学的な整合性
- 方向と大きさをもつ

#### ビオ・サバールの法則

$$B(r) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_C \frac{\mathrm{d}r' \times (r-r')}{|r-r'|^3}$$

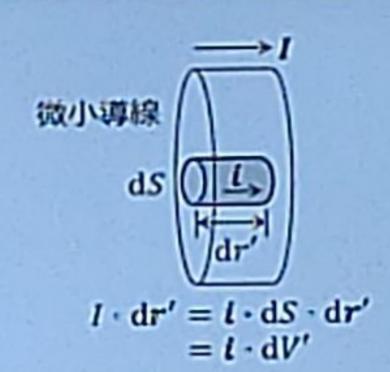
電流密度はを導入

$$B(r) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{\mathbb{V}} \frac{i(r') \times (r - r')}{|r - r'|^3} dV'$$
SERVE (4-45) (4.11)

ここでベクトルポテンシャルA

$$A(r) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_C \frac{\mathrm{d}r'}{|r-r'|}$$
 と置くと

$$B(r) = \nabla \times A(r)$$
 とかける



$$\left(A(r) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \frac{l(r')dV'}{|r - r'|}\right)$$

$$= \frac{\pi}{4\pi} \int_V \frac{l(r')dV'}{|r - r'|}$$

電場  $E(r) = -\nabla \cdot \phi(r)$  と対応する式

### 証明 (例題1)

 $B(r) = \nabla \times A O x 成分を求める$ 



$$B_{x}(\mathbf{r}) = \frac{\partial A_{z}}{\partial y} - \frac{\partial A_{y}}{\partial z}$$

$$= \frac{\mu_{0}I}{4\pi} \left[ \frac{\partial}{\partial y} \int_{c} \frac{\mathrm{d}z'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}|} - \frac{\partial}{\partial z} \int_{c} \frac{\mathrm{d}y'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}|} \right]$$

ここで偏微分の公式

$$\frac{\partial}{\partial y} \frac{1}{|r-r'|^n} = -n \frac{(y-y')}{|r-r'|^{n+2}} + \mathfrak{h} \mathfrak{h}$$

ベクトルの外積の形

$$B_{x}(r) = \frac{\mu_{0}l}{4\pi} \left[ \int_{c} \frac{(y-y')dz'}{|r-r'|^{3}} \int_{c} \frac{-(z-z')dy'}{|r-r'|^{3}} \right]$$

$$= \frac{\mu_{0}l}{4\pi} \int_{c} \frac{(dr'\times(r-r'))_{x}}{|r-r'|^{3}}$$

$$B_x(r) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_C \frac{(\mathrm{d}r' \times (r-r'))_x}{|r-r'|^3}$$

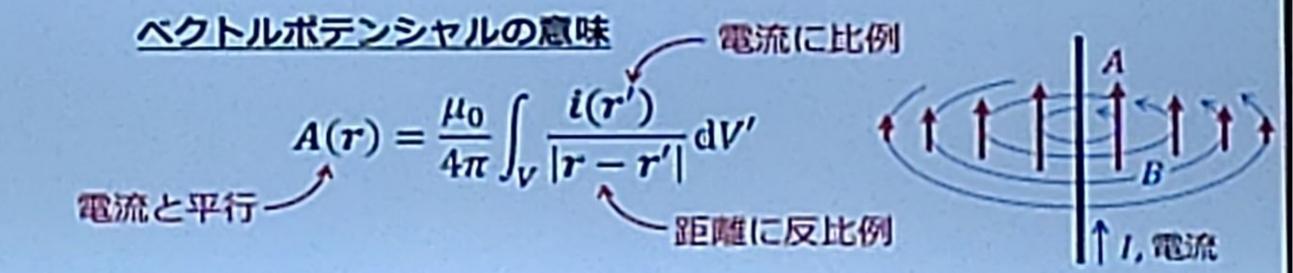
B<sub>v</sub>, B<sub>z</sub>も同様に考えると

$$B(r) = \frac{\mu_0 l}{4\pi} \int_C \frac{\mathrm{d}r' \times (r - r')}{|r - r'|^3}$$

ピオーサバール則 が切かれた!

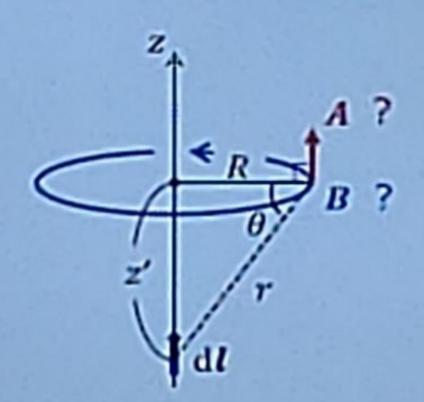
よって

$$B(r) = \nabla \times A(r)$$
 を満たす



# 例題2 直線電流が作るベクトルポテンシャルと磁場

(I, dl, z')



ベクトルポテンシャル

$$A = \frac{\mu_0 l}{4\pi} \int \frac{\mathrm{d}l}{r}$$

変数変換  $r,l \rightarrow x,y,(z)$ 

$$dl \parallel z \downarrow D$$
  $dl = dz'$ 

$$R^2 + z^2 = r^2$$
,  $R^2 = x^2 + y^2$ より

$$r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

$$A_z(R) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\mathrm{d}z'}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}$$

また 
$$A_x = 0$$
,  $A_y = 0$ 

$$B = \nabla \times A + D$$

$$B_{x} = \frac{\partial A_{x}}{\partial y} - \frac{\partial A_{y}}{\partial z} = \frac{\mu_{0}I}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{y \, dz'}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{3/2}} = -\frac{\mu_{0}I}{2\pi} \frac{y}{R^{2}}$$

$$B_{y} = \frac{\partial A_{x}}{\partial z} - \frac{\partial A_{z}}{\partial x} = -\frac{\mu_{0}I}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x \, dz'}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{3/2}} = \frac{\mu_{0}I \, x}{2\pi \, R^{2}}$$

$$B_{z} = \frac{\partial A_{y}}{\partial x} - \frac{\partial A_{x}}{\partial y} = 0$$

$$z' = R \tan \theta$$
 とおくと  $dz' = \frac{R}{\cos^2 \theta} d\theta$   $(z' \to \theta, 変数変換)$ 

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\mathrm{d}z'}{(R^2 + z'^2)^{3/2}} = \frac{1}{R^2} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos\theta \cdot \mathrm{d}\theta = \frac{2}{R^2}$$

これより

$$|\mathbf{B}| = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \frac{1}{R}$$

 $|B| = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \frac{1}{R}$  右ねじの法則 (ビオ・サバール則で求めた値) と一致

## ベクトルポテンシャルの性質

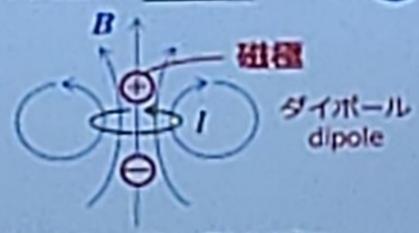
任意のベクトルAについて

$$\nabla(\nabla \times A) = 0$$
 が成立

$$\nabla \cdot B = 0$$



磁場の発散は本質的にゼロ①



流出と流入の差し引きゼロ

磁極(磁荷)は必ずペア

単磁極(monopole)は 存在しない

おさらい 
$$\frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial}{\partial z}$$
  $= 0$   $=$ 

ガウス則  $\nabla \cdot E = \frac{\rho}{-}$ 

発散あり

