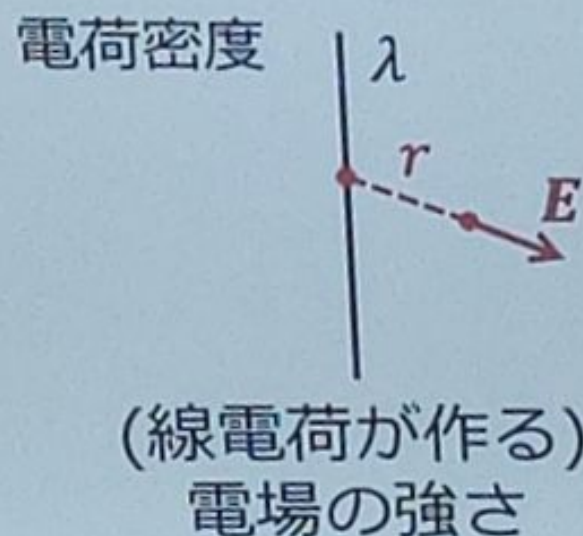
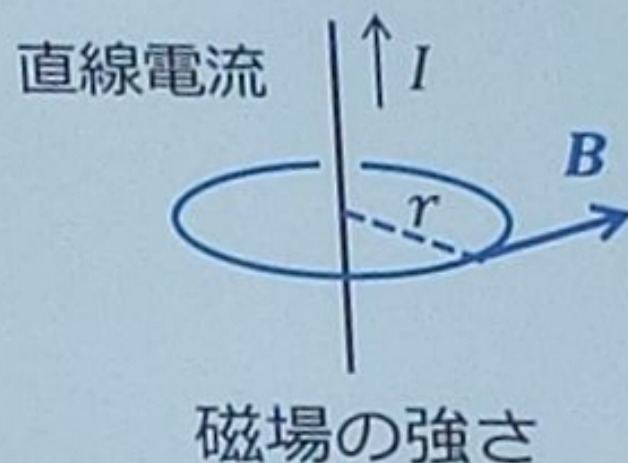


材料の物理2 きまりごと

- ・ 手書きでノートをとってください（学習効果を上げるため）
- ・ 毎回簡単な演習をします。（演習式 / 探索式）
- ・ 課題はLETUS提出（〆切は木曜13:00）
- ・ 提出内容に応じて加点することがあります。
- ・ 節目に小テストをします。
- ・ 期末試験は小テストから＋独自問題
- ・ 期末試験ではバツサリ切ります。
- ・ 総合得点は120点満点で付けています。

7.4 ビオ・サバルの法則

(J. Biot) (F. Savart)



電流 \longleftrightarrow 磁場

定式化
一般化

任意の電流に拡張

Goal

$$B(r) = \frac{\mu_0}{2\pi} \cdot \frac{I}{r}$$

I に比例, r に反比例

(μ_0 : 真空の透磁率)
 $4\pi \times 10^{-7} \text{ N} \cdot \text{A}^{-2}$

類似の形式

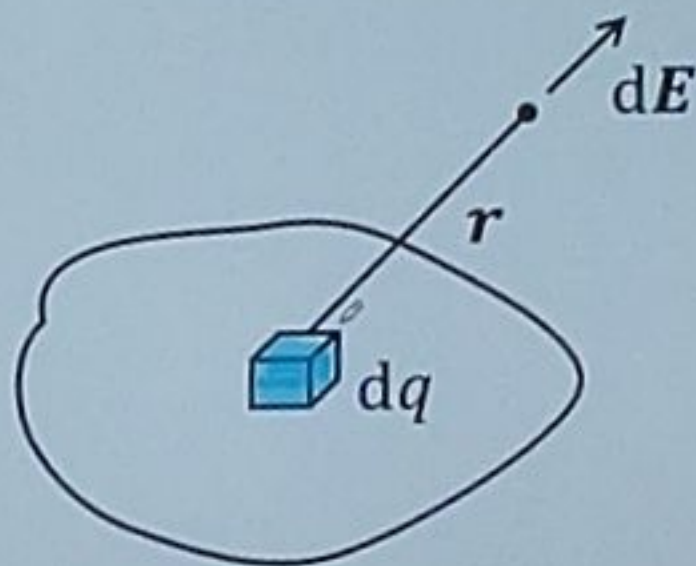
$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\lambda}{r}$$

λ に比例, r に反比例
(電荷密度)

(ϵ_0 : 真空の誘電率)
 $8.854 \times 10^{-12} \text{ C}^2 / (\text{N} \cdot \text{m}^2)$

まず電場の場合を考える

微小電荷 dq が作る電場



$$dE = \frac{r}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{dq}{r^3}$$

$$dE \propto \frac{dq}{r^2}$$

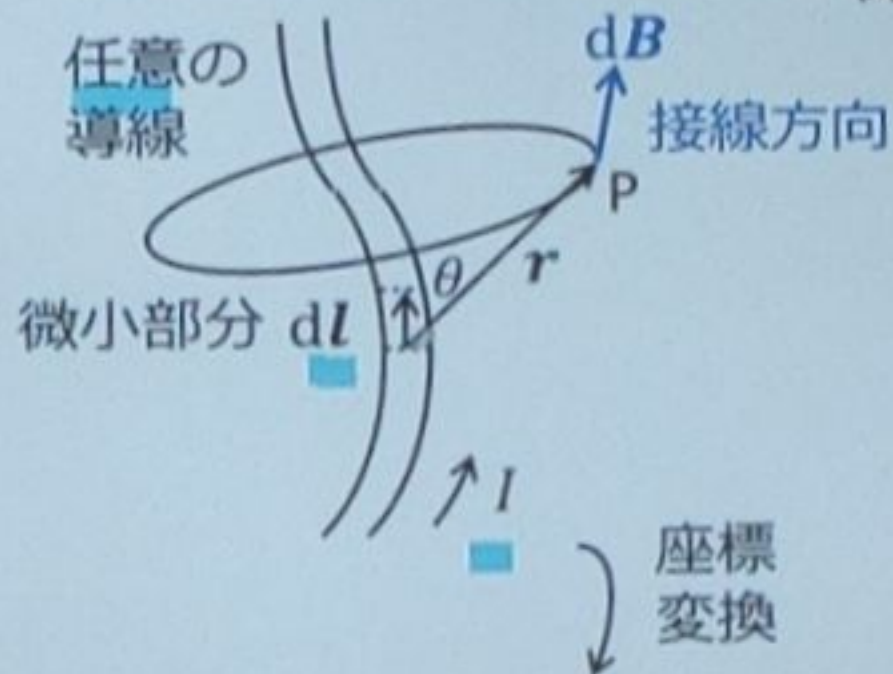
ガウス則

材料の物理1

積

磁場も同様に考える

微小導線 dl が作る磁場



$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I \cdot dl \sin \theta}{r^2}$$

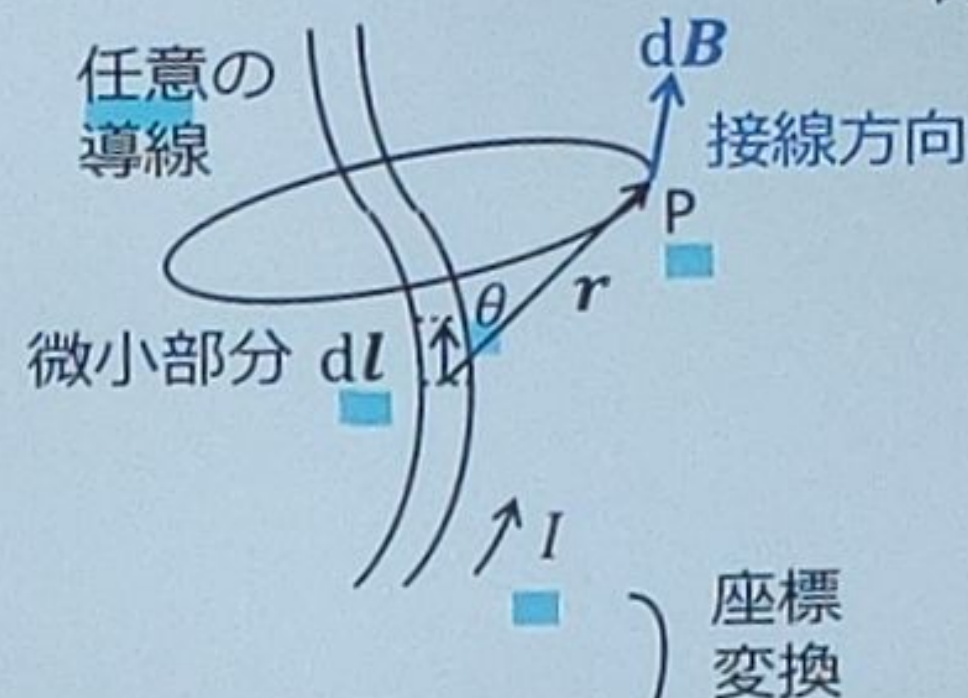
外積

ベクトル表記

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I \cdot dl \otimes r}{r^3}$$

ビオ・サバールの法則

磁場も同様に考える



微小導線 dl が作る磁場

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I \cdot dl \sin \theta}{r^2}$$

外積

ベクトル表記

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I \cdot d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{r^3}$$

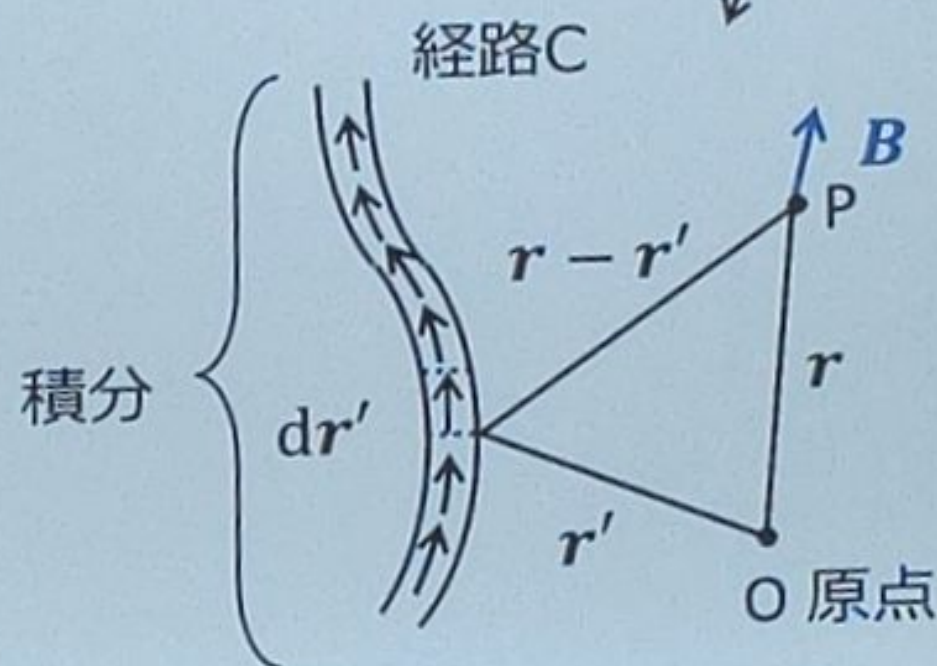
ビオ・サバールの法則

導線に沿って積分

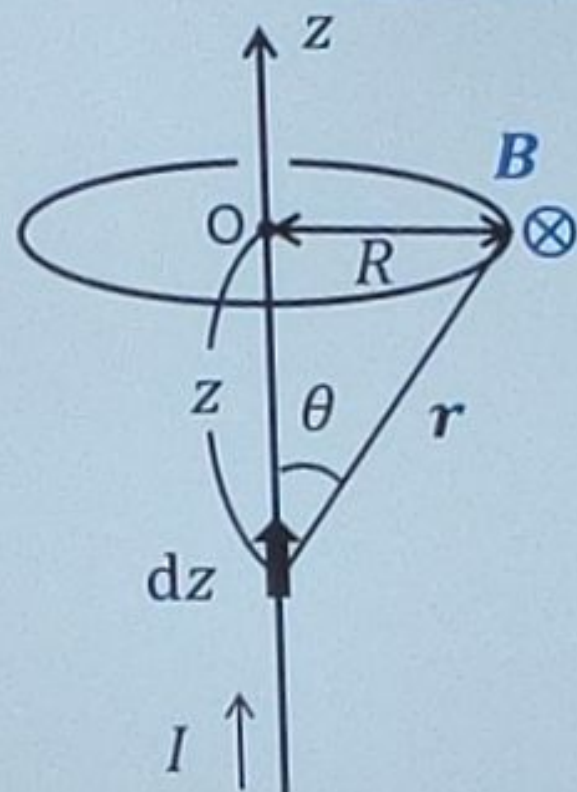
$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_C \frac{d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{r^3}$$

座標変換

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



例題5 直線電流が作る磁場



ビオ・サバール則より

$$\mathbf{B}(R) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \frac{d\mathbf{z} \times \mathbf{r}}{r^3}$$

ここで $|d\mathbf{z} \times \mathbf{r}| = dz \cdot r \cdot \sin \theta$ より

$$B(R) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin \theta}{r^2} dz$$

$z(\theta)$ を変数変換する

$$-\frac{R}{z} = \tan \theta \Leftrightarrow dz = \frac{R}{\sin^2 \theta} d\theta \quad \text{また, } R = r \sin \theta$$

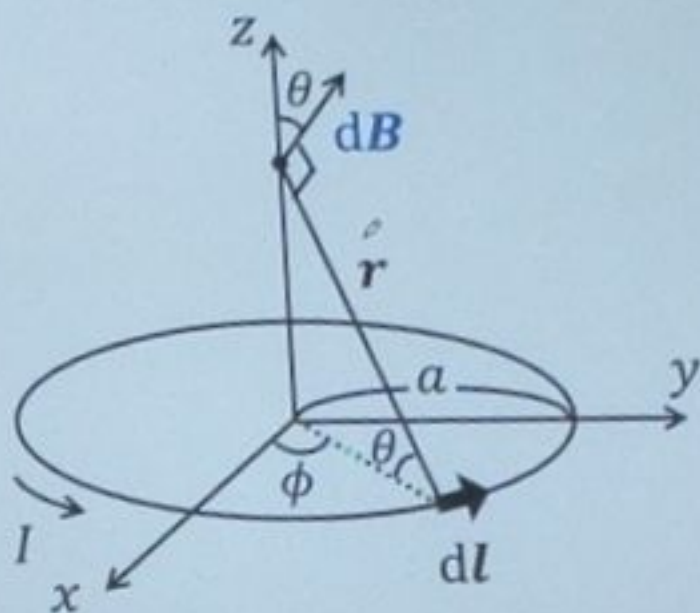
これより

$$B(R) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^\pi \frac{\sin^3 \theta}{R^2} \cdot \frac{R}{\sin^2 \theta} d\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi R} \int_0^\pi \sin \theta d\theta$$

よって

$$\underline{B(R) = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}} \quad \text{となる}$$

例題7 環状電流が作る磁場



ビオ・サバル則より

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{r^3}$$

l と r は直交なので

$$|d\mathbf{l} \times \mathbf{r}| = dl r$$

$$dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{dl}{r^2}$$

z 成分の磁場の強さは

$$dB_z = dB \cos \theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{\cos \theta dl}{r^2}$$

円に沿って積分

$$B_z = \int_C \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{\cos \theta}{r^2} dl = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{\cos \theta}{r^2} \cdot 2\pi a$$

演習

円に沿って積分

$$B_z = \int_C \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{\cos \theta}{r^2} dl = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{\cos \theta}{r^2} \cdot 2\pi a$$

 $a = r \cos \theta$ より

$$B_z = \frac{\mu_0 I a^2}{2r^3}$$

$$B_z = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{a^2}{(a^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

 a と z で表現 $z = 0$ (中心位置)での B_z は

$$B = \frac{\mu_0 I}{2} \cdot \frac{1}{a}$$

磁場の強さは
電流に比例し、半径に反比例する。

ビオ・サバール則を用いれば**任意形状の導線の磁場**を計算できる。

本日の課題

演習問題 (P123)の[8]を解いてください。
(グループワーク)

例題9 磁気双極子

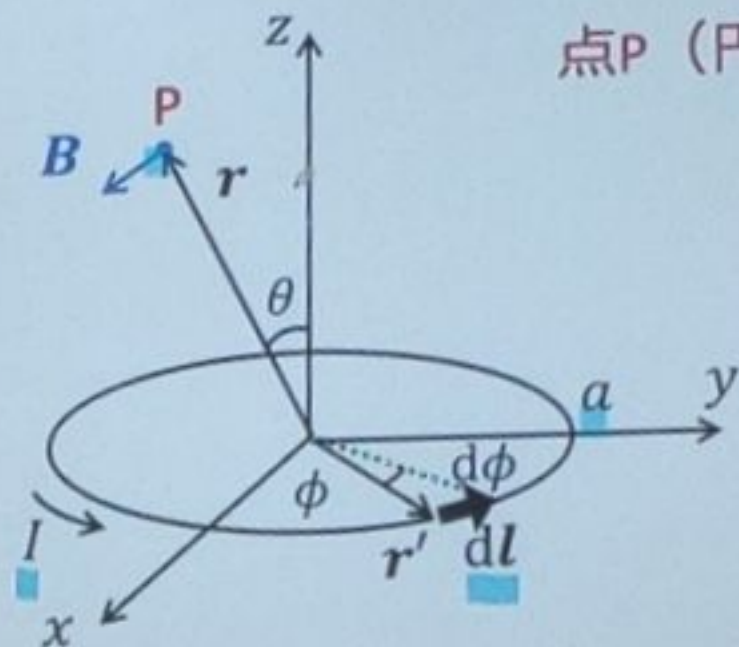
(magnetic dipole)

点P (円形回路、十分遠方) の磁場Bは？

ビオ・サバール則

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

点Pはxz面内と考える (簡単のため)



P点

$$\mathbf{r} = (r \sin \theta, 0, r \cos \theta)$$

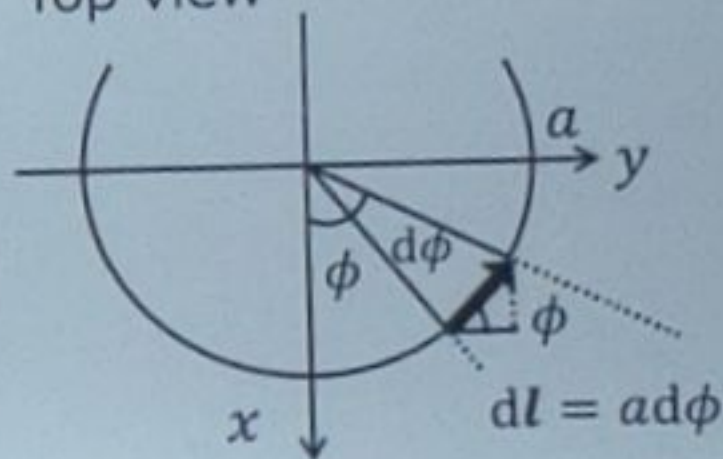
回路

$$\mathbf{r}' = (a \cos \phi, a \sin \phi, 0)$$

微小部分

$$d\mathbf{l} = (-a \sin \phi d\phi, a \cos \phi d\phi, 0)$$

Top view



これより

演習 (今日の課題)

$$d\mathbf{l} \times (\mathbf{r} - \mathbf{r}') = a d\phi (r \cos \theta \cos \phi, r \cos \theta \sin \phi, a - r \sin \theta \cos \phi)$$

$$|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3 = [r^2 + a^2 - 2ra \sin \theta \cos \phi]^{\frac{3}{2}} \quad \text{が得られる}$$

ビオ・サバール則に代入

$$B_x = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{ar \cos \theta \cos \phi}{[r^2 + a^2 - 2ra \sin \theta \cos \phi]^{\frac{3}{2}}} d\phi$$

$$B_y = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{ar \cos \theta \sin \phi}{[r^2 + a^2 - 2ra \sin \theta \cos \phi]^{\frac{3}{2}}} d\phi = 0$$

$$B_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{a^2 - ar \sin \theta \cos \phi}{[r^2 + a^2 - 2ra \sin \theta \cos \phi]^{\frac{3}{2}}} d\phi$$

十分遠方の場合、 $r \gg a \rightarrow \frac{a^2}{r^2}$ の項は無視できる

演習 (今日の課題)

$$\begin{aligned}(r^2 + a^2 - 2ra \sin \theta \cos \phi)^{-\frac{3}{2}} &\approx \frac{1}{r^3} \left(1 - \frac{2a \sin \theta \cos \phi}{r} \right)^{-\frac{3}{2}} \\ &\approx \frac{1}{r^3} \left(1 + \frac{3a \sin \theta \cos \phi}{r} \right) \quad \left. \begin{array}{l} \text{さらに近似} \end{array} \right\}\end{aligned}$$

これより

$$\begin{aligned}B_x &\approx \frac{\mu_0 I}{4\pi} ar \frac{1}{r^3} \int_0^{2\pi} \cos \theta \cos \phi \left(1 + \frac{3a \sin \theta \cos \phi}{r} \right) d\phi \\ &= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{\pi a^2}{r^3} 3 \sin \theta \cos \theta\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}B_z &\approx \frac{\mu_0 I}{4\pi} ar \frac{1}{r^3} \int_0^{2\pi} (a^2 - ra \sin \theta \cos \phi) \frac{1}{r^3} \left(1 + \frac{3a \sin \theta \cos \phi}{r} \right) d\phi \\ &= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{\pi a^2}{r^3} (3 \cos^2 \theta - 1)\end{aligned}$$

ここで双極子モーメントベクトル \mathbf{m} を導入
磁化

$$\mathbf{m} = \underline{S} \cdot \underline{I} \cdot \underline{k}$$

面積 電流 法線, 単位ベクトル

$$\mathbf{m} \cdot \mathbf{r} = S I r \cos \theta$$

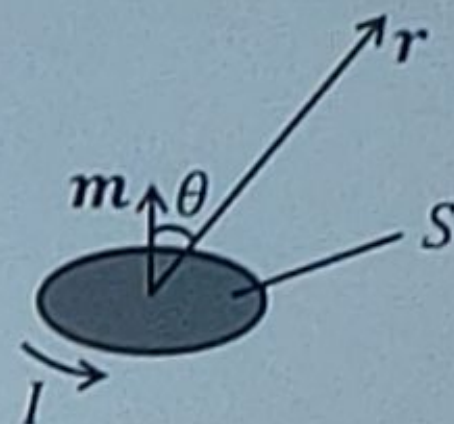
$$(\mathbf{m} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{r} = S I r^2 (\sin \theta \cos \theta, 0, \cos^2 \theta)$$

まとめると

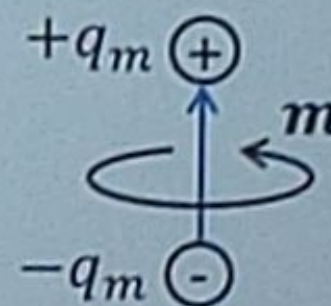
$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \left[\frac{3(\mathbf{m} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{r} - \mathbf{m} \cdot \mathbf{r}^2}{r^5} \right]$$

電気双極子(p51)と比較

$$\mathbf{E} = \frac{\mu_0}{4\pi} \left[\frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{r} - \mathbf{p} \cdot \mathbf{r}^2}{r^5} \right]$$



と書けるので



同じ形式で書ける！

