

磁场中的高斯定理 安培环路定理

1. 作半径为  $r$  的大圆面与半球面  $S$  构成一封闭曲面

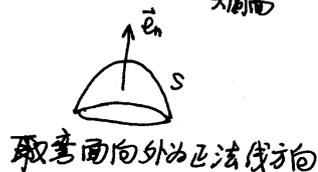
闭合曲面磁通量  $\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = 0$  (高斯定理)

$$\text{而: } \oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{s} + \int_{\text{大圆面}} \vec{B} \cdot d\vec{s} = 0$$

$$\int_S \vec{B} \cdot d\vec{s} = - \int_{\text{大圆面}} \vec{B} \cdot d\vec{s} = - \int_{\text{大圆面}} B ds \cos\alpha = - B \cos\alpha \int_{\text{大圆面}} ds$$

$$= - B \cos\alpha \cdot (\pi r^2)$$

$$\text{所以 } \int_S \vec{B} \cdot d\vec{s} = - B \pi r^2 \cos\alpha$$



2. 图中  $L_1$  和  $L_2$  都取逆时针为正向. 由安培环路定理:

$$\oint_{L_1} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (I_1 + I_2)$$

$$\oint_{L_2} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (I_1 + I_2)$$

所以  $\oint_{L_1} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{L_2} \vec{B} \cdot d\vec{l}$  (只与回路内包围电流有关)

安培回路上各点的磁感强度  $\vec{B}$  由空间所有电流共同决定

所以  $\vec{B}_{p_1} \neq \vec{B}_{p_2}$  (空间电流分布不同)

3. 根据安培环路定理:

$$L_1 \text{ 顺时针为正向 } \oint_{L_1} \vec{B} \cdot d\vec{l} = -\mu_0 \cdot 2I$$

$$L_2 \text{ 逆时针为正向 } \oint_{L_2} \vec{B} \cdot d\vec{l} = -\mu_0 I$$

$$L_3 \text{ 逆时针为正向 } \oint_{L_3} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (2I - I) = \mu_0 I$$

$$L_4 \text{ 顺时针为正向 } \oint_{L_4} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (I - 2I) = -\mu_0 I$$

4 (1) 直导线 A 在 P 点贡献:

$$B_{Ap} = \frac{\mu_0 I}{2\pi \frac{a}{2}}, \text{ 方向沿 } y \text{ 轴正方向.}$$

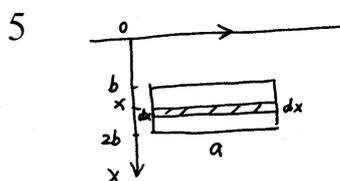
直导线 B 在 P 点贡献:

$$B_{Bp} = \frac{\mu_0 I}{2\pi \frac{a}{2}}, \text{ 方向沿 } y \text{ 轴负方向.}$$

所以在 P 点总磁感强度  $\vec{B}_p = 0$ .

(2) 由安培环路定理: 回路 L 是以顺时针为正向.

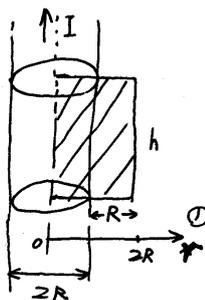
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (-I) = -\mu_0 I$$



建立如图  $ox$  轴由竖直向下, 在矩形处磁感强度方向垂直纸面向里  
在坐标  $x$  处取一宽为  $dx$  的矩形条  $ds$ , 并且设法线方向垂直纸面  
向里为正, 则  $d\vec{s}$  与  $\vec{B}$  同方向.

$$\begin{aligned} \Phi_m &= \int_S \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_S B \cdot ds = \int_b^{2b} \frac{\mu_0 I}{2\pi x} \cdot a dx \\ &= \frac{\mu_0 I a}{2\pi} \ln \frac{2b}{b} = \frac{\mu_0 I a}{2\pi} \ln 2 \end{aligned}$$

6



电流均分布在圆柱体的截面上, 空间磁感线是以圆柱中轴线为中心的同心圆, 取半径为  $r$  的圆周为安培回路  $L$ , 并设逆时针为正方向.

①  $r < R$  在圆柱体内

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{r} = \mu_0 \cdot \frac{I}{\pi R^2} \cdot \pi r^2$$

$$B \cdot 2\pi r = \mu_0 \frac{I}{R^2} r^2$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r$$

②  $r > R$  在圆柱体外

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{r} = \mu_0 I$$

$$B \cdot 2\pi r = \mu_0 I$$

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

所以

$$B = \begin{cases} \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r & (r < R) \\ \frac{\mu_0 I}{2\pi r} & (r > R) \end{cases}$$

在图中所示的矩形平面外磁感强度垂直纸面向里.

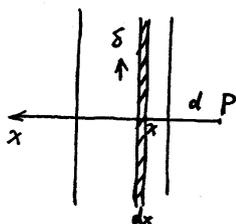
设矩形平面的法线方向垂直纸面向里为正方向, 则  $\vec{B}$  和  $d\vec{s}$  同方向

$$\phi_m = \int_s \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_s B \cdot ds = \int_0^R \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r \cdot h dr + \int_R^{2R} \frac{\mu_0 I}{2\pi r} h dr$$

$$= \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} h \cdot \frac{1}{2} R^2 + \frac{\mu_0 I}{2\pi} h \ln 2$$

$$= \frac{\mu_0 I h}{4\pi} (1 + 2 \ln 2)$$

7



无限长载流平板可看由无数多载流直导线密排而成

在  $x$  处取宽为  $dx$  的无限长直载流导线

电流  $dI = \delta dx$ , 在  $P$  点产生磁感强度

$$dB = \frac{\mu_0 dI}{2\pi x} \quad \text{方向垂直纸面向里}$$

其他各直导线在  $P$  点产生磁感强度  $dB$  方向相同.

$P$  点总磁感强度

$$B = \int dB = \int \frac{\mu_0 dI}{2\pi x} = \int_a^{a+2a} \frac{\mu_0 \delta dx}{2\pi x} = \frac{\mu_0 \delta}{2\pi} \ln \left( 1 + \frac{r}{a} \right)$$

方向垂直纸面向里.