

§ 11.4 磁场的安培环路定理

静电场: $\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$ 静电场是保守场

磁 场: $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = ?$

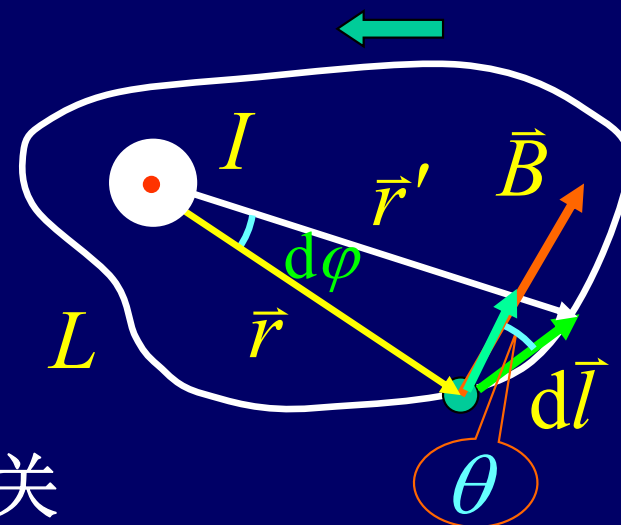
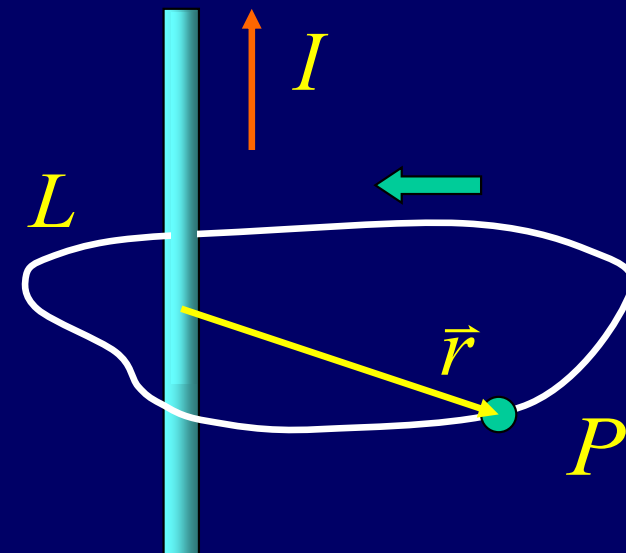
一. 磁场的安培环路定理

- 以无限长载流直导线为例

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

$$\begin{aligned} \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \oint_L B \cos \theta dl \\ &= \oint_L \frac{\mu_0 I}{2\pi r} r d\varphi = \mu_0 I \end{aligned}$$

磁场的环流与环路中所包围的电流有关



- 若环路方向反向，情况如何？

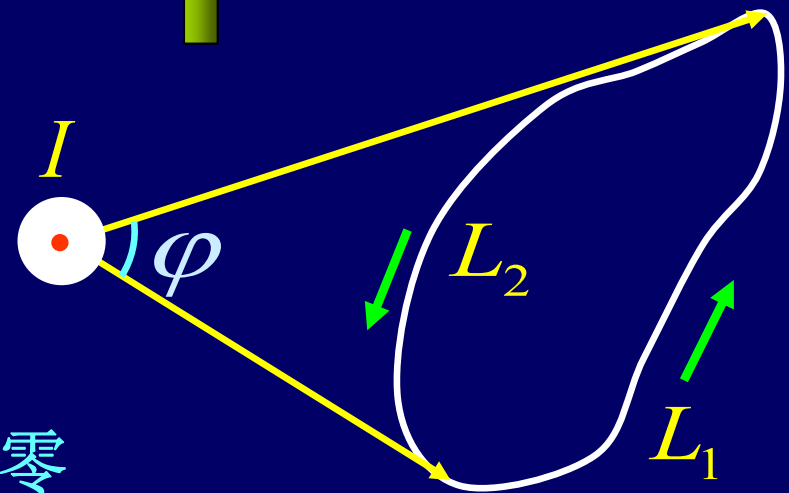
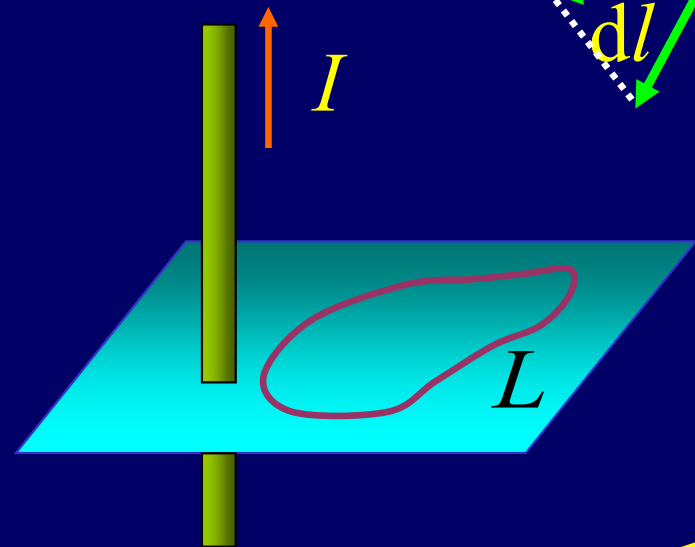
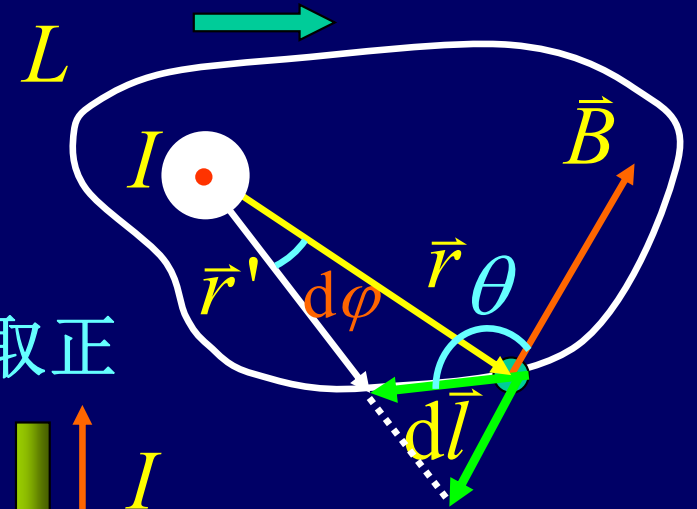
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} \cos \theta = \oint_L \frac{-\mu_0 I}{2\pi r} r d\varphi = -\mu_0 I$$

若电流方向与积分路径成右手螺旋， I 取正

- 若环路中不包围电流的情况？

$$\begin{aligned} \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \int_{L_1} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{L_2} \vec{B} \cdot d\vec{l} \\ &= \frac{\mu_0}{2\pi} \left(\int_{L_1} I d\varphi + \int_{L_2} I d\varphi \right) \\ &= 0 \end{aligned}$$

环路不包围电流，则磁场环流为零



• 推广到一般情况

$$\begin{cases} I_1 \sim I_k & \text{—— 在环路 } L \text{ 中} \\ I_{k+1} \sim I_n & \text{—— 在环路 } L \text{ 外} \end{cases}$$

则磁场环流为

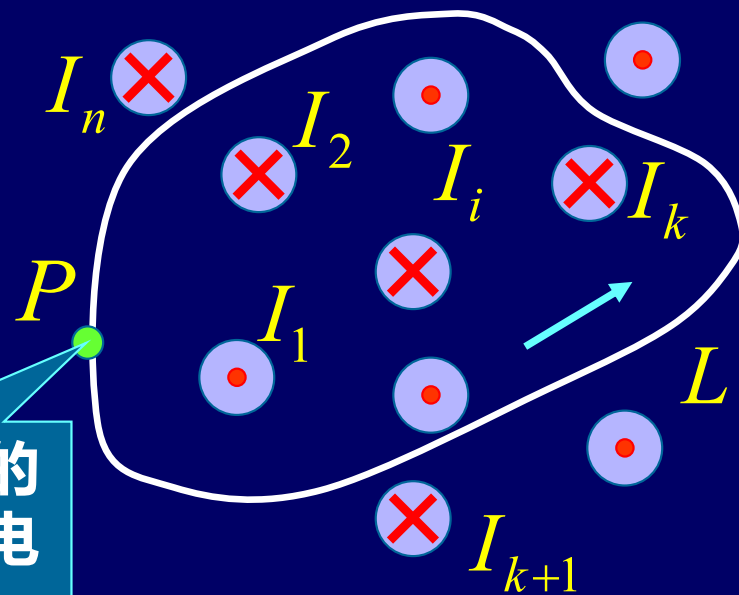
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_L \sum \vec{B}_i \cdot d\vec{l}$$

环路上各点的
磁场为所有电
流的贡献

$$= \sum \oint_L \vec{B}_i \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_{i=1}^k I_i + 0 = \mu_0 \sum_{i=1}^k I_i (L \text{ 内})$$

$$\boxed{\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{i \text{ 内}}} \quad \text{—— 安培环路定律}$$

恒定电流的磁场中，磁感应强度沿一闭合路径 L 的线积分等于路径 L 包围的电流强度的代数总和的 μ_0 倍



★ 讨论

(1) 积分回路方向与电流方向

满足右螺旋关系时 $I_i > 0$ 反之 $I_i < 0$

(2) 磁场是有旋场 —— 电流是磁场涡旋的轴心

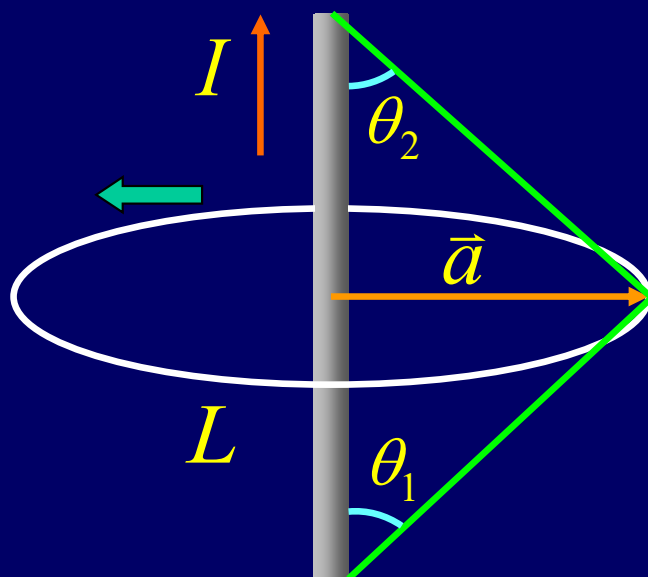
(3) 安培环路定理只适用于闭合的载流导线，对于任意设想的一段载流导线不成立

例如 图中载流直导线，设 $\theta_1 = \theta_2 = \pi/4$

则 L 的环流为：

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_L \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \theta_1 - \cos(\pi - \theta_2)) dl$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} 2 \frac{\sqrt{2}}{2} 2\pi a = \frac{\mu_0 \sqrt{2} I}{2} \neq \mu_0 I$$



二. 安培环路定理的应用

例 求无限长圆柱面电流的磁场分布。

解 系统有轴对称性，圆周上各点的 \mathbf{B} 相同

$r > R$ 时过圆柱面外 P 点做一圆周

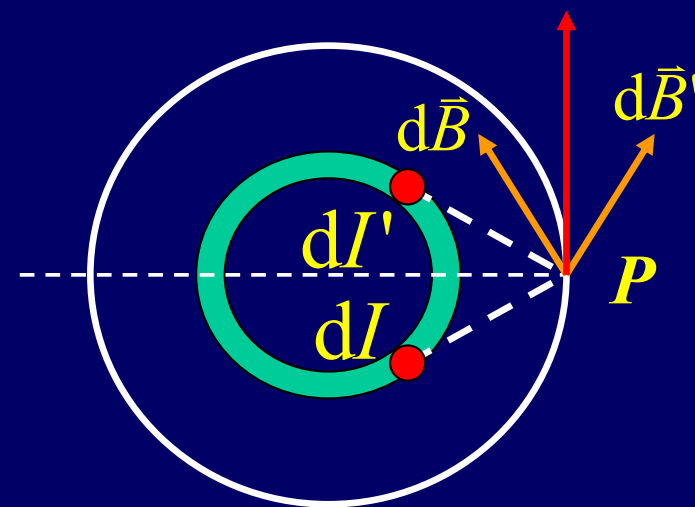
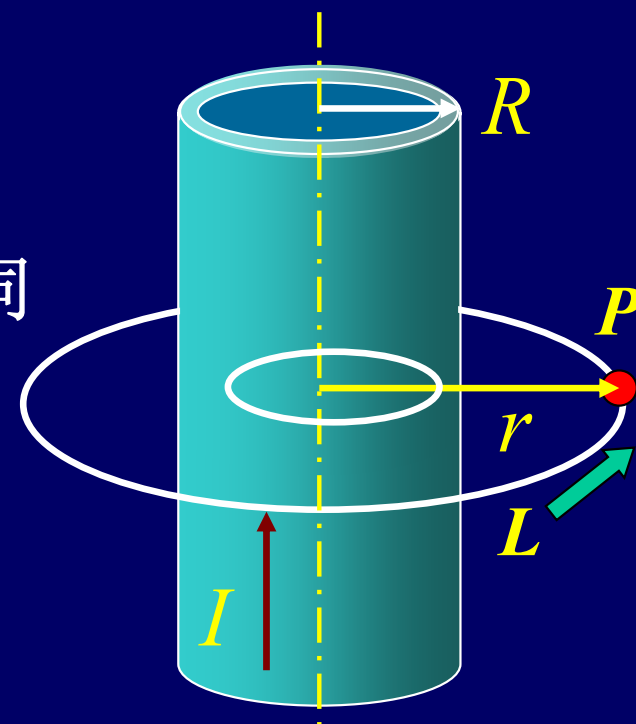
$$\oint_L \mathbf{B} \cos \theta dl = B \oint_L dl = B 2\pi r = \mu_0 I$$

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

$r < R$ 时在圆柱面内做一圆周

$$\oint_L \mathbf{B} \cos \theta dl = B \oint_L dl = B 2\pi r = 0$$

$$B = 0$$



推广

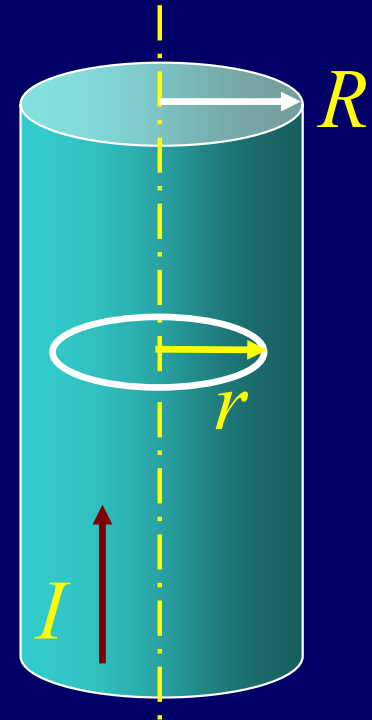
无限长圆柱体载流直导线的磁场分布

$$r > R \text{ 区域: } B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$

$$r < R \text{ 区域: } B 2\pi r = \mu_0 j \pi r^2$$

$$j = \frac{I}{\pi R^2}$$

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



例 求螺绕环电流的磁场分布

解 • 在螺绕环内部做一个环路，可得

$$\oint_L B \cos \theta dl = B \oint_L dl = B \cdot 2\pi r = \mu_0 NI$$

$$B = \mu_0 NI / 2\pi r$$

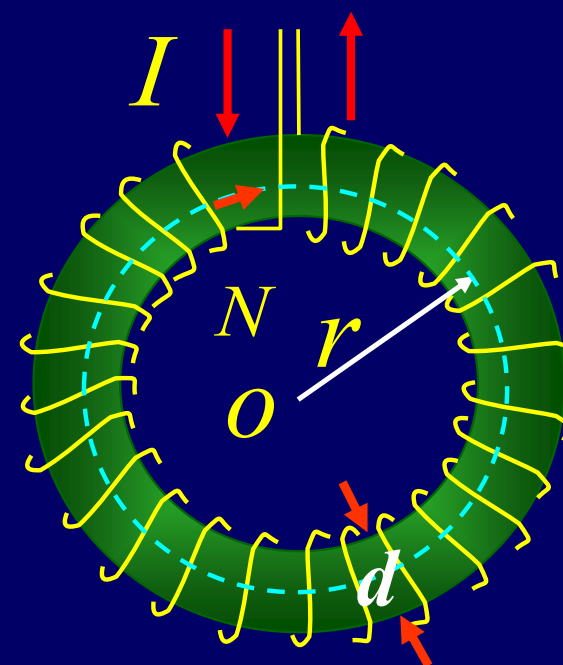
若螺绕环的截面很小， $\bar{r} \gg d$

$$r \approx \bar{r} \quad B_{\text{内}} = \mu_0 \frac{N}{2\pi \bar{r}} I = \mu_0 n I$$

螺绕环内各点磁场近似相等

• 若在外部再做一个环路，可得

$$\sum I_i = 0 \longrightarrow B_{\text{外}} = 0$$



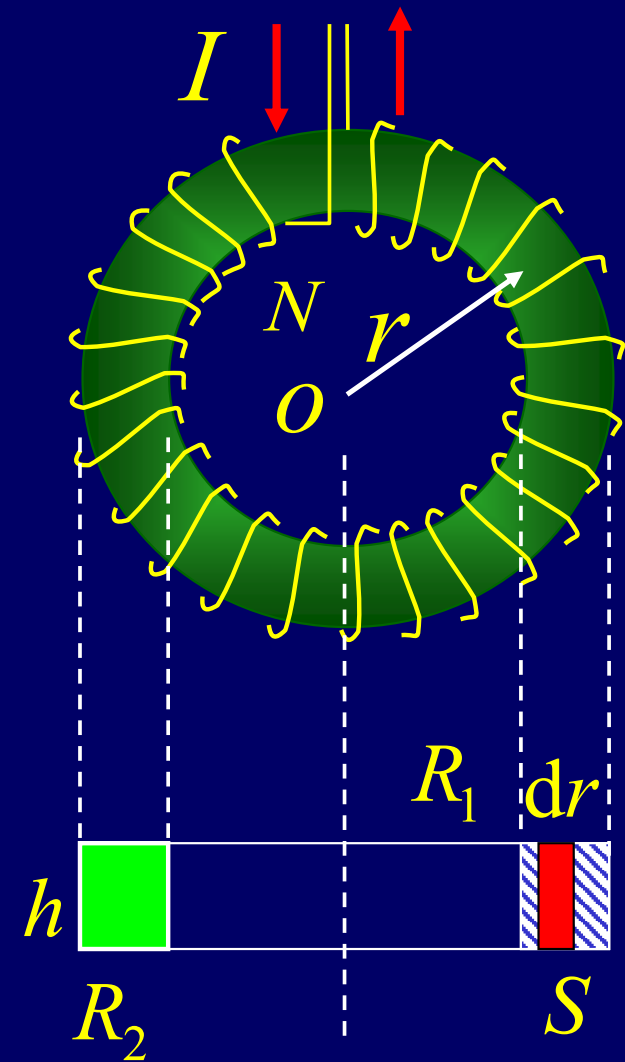
求：矩形截面的螺绕环内的磁通量

螺绕环内的磁通量为

$$\Phi_m = \int_{R_1}^{R_2} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{R_1}^{R_2} B \cdot dS$$

$$= \int_{R_1}^{R_2} \frac{\mu_0 NI}{2\pi r} h dr$$

$$= \frac{\mu_0 h NI}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$$



例 求无限大平面电流的磁场，单位宽度载流 i

解 面对称

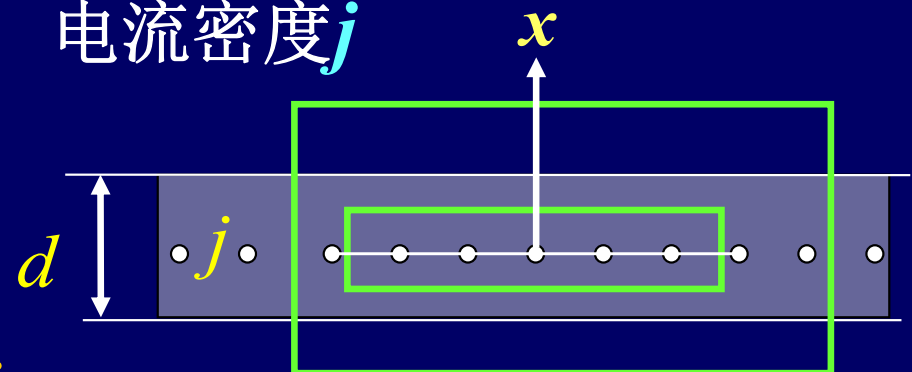
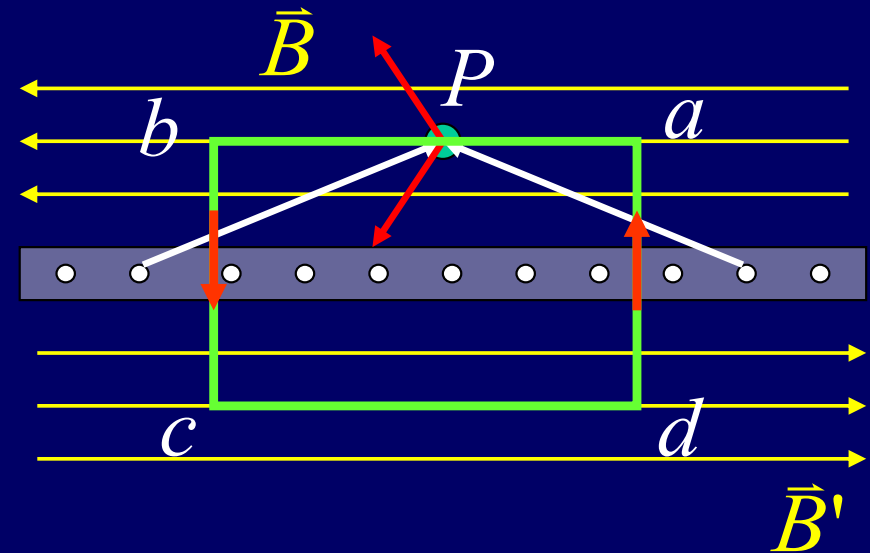
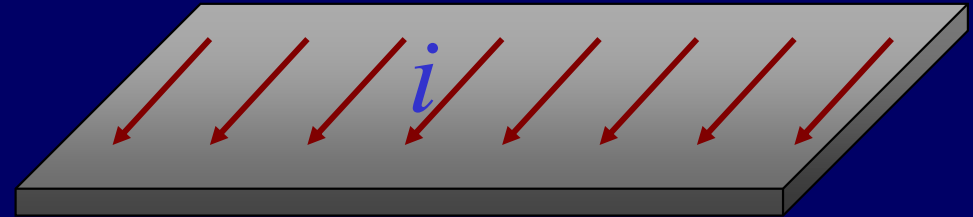
$$\begin{aligned}\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \int_{ab} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{bc} \vec{B} \cdot d\vec{l} \\ &+ \int_{cd} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{da} \vec{B} \cdot d\vec{l} \\ &= B \int_a^b dl + B \int_c^d dl \\ &= 2Bab = \mu_0 abi\end{aligned}$$

$$B = \mu_0 i / 2$$

推广： 有厚度的无限大平面电流，电流密度 j

- 在外部 $B = \mu_0 jd / 2$

- 在内部 $B = \frac{1}{2} \mu_0 \cdot j 2x = \mu_0 jx$



§ 11.5 磁场对电流的作用

载流导体产生磁场 \longleftrightarrow 磁场对电流有作用

一. 安培定理

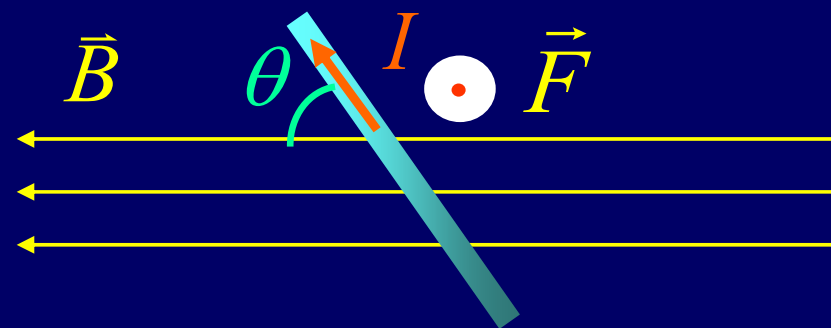
安培力 $\boxed{d\vec{F} = Id\vec{l} \times \vec{B}}$ $\left\{ \begin{array}{l} \text{大小: } dF = IdlB \sin \theta \\ \text{方向: 由右手螺旋法则确定} \end{array} \right.$

任意形状载流导线在外磁场中受到的安培力

$$\boxed{\vec{F} = \int d\vec{F} = \int Id\vec{l} \times \vec{B}}$$

均匀磁场中放置载流直线

$$\begin{aligned} F &= \int dF = \int IdlB \sin \theta \\ &= IBL \sin \theta \end{aligned}$$



$$\vec{F} = \int d\vec{F} = \int I d\vec{l} \times \vec{B}$$

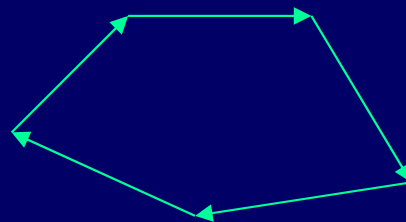


讨论

(1) 安培定理是矢量表述式 $d\vec{F} \Rightarrow dF_x, dF_y, dF_z$

(2) 若磁场为匀强场 $\longrightarrow \vec{F} = \left(\int I d\vec{l} \right) \times \vec{B}$

在匀强磁场中的闭合电流受力 $\longrightarrow \vec{F} = I \left(\oint d\vec{l} \right) \times \vec{B} = 0$



例 在均匀磁场中放置一任意形状的导线，电流强度为 I

求 此段载流导线受的磁力。

解 在电流上任取电流元 $I d\vec{l}$

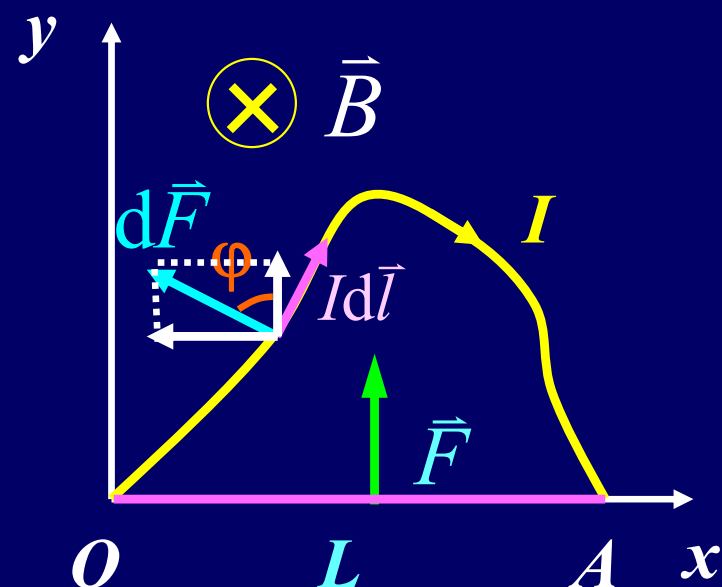
$$|d\vec{F}| = |I d\vec{l} \times \vec{B}| = IB dl$$

$$dF_x = IB dl \sin \varphi = IB dy$$

$$dF_y = IB dl \cos \varphi = IB dx$$

$$F_x = \int_0^0 IB dy = 0$$

$$F_y = \int_0^L IB dx = IBL$$



相当于载流直导线 \overline{OA} 在匀强磁场中受的力，方向沿 y 向。

例 求两平行无限长直导线之间的相互作用力？

解 电流 2 处于电流 1 的磁场中

$$B_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi a}$$

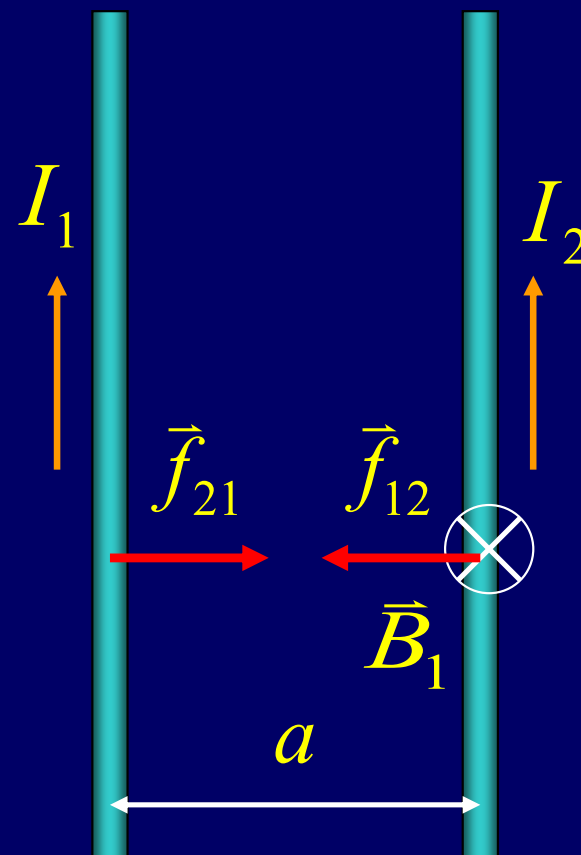
电流 2 中单位长度上受的安培力

$$f_{12} = I_2 B_1 = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a}$$

同时，电流 1 处于电流 2 的磁场中，

电流 1 中单位长度上受的安培力

$$f_{21} = I_1 B_2 = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a}$$



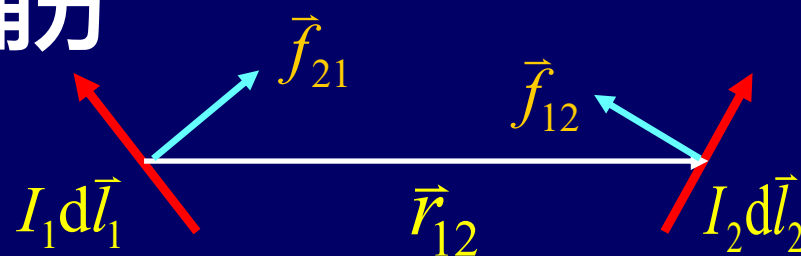
★ 讨论

(1) 定义: 真空中通有同值电流的两无限长平行直导线, 若相距 **1 米**, 单位长度受力 $2 \times 10^{-7} \text{ N}$ 则电流为 **1 安培**。

(2) 电流之间的磁力符合牛顿第三定律: $\vec{f}_{21} = -\vec{f}_{12}$

(3) 分析两电流元之间的相互作用力

$$d\vec{B}_1 = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_1 d\vec{l}_1 \times \vec{r}_{12}}{r_{12}^3}$$



$$d\vec{f}_{12} = I_2 d\vec{l}_2 \times d\vec{B}_1 = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_2 d\vec{l}_2 \times I_1 d\vec{l}_1 \times \vec{r}_{12}}{r_{12}^3}$$

同理
$$d\vec{f}_{21} = I_1 d\vec{l}_1 \times d\vec{B}_2 = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_1 d\vec{l}_1 \times I_2 d\vec{l}_2 \times \vec{r}_{21}}{r_{21}^3}$$

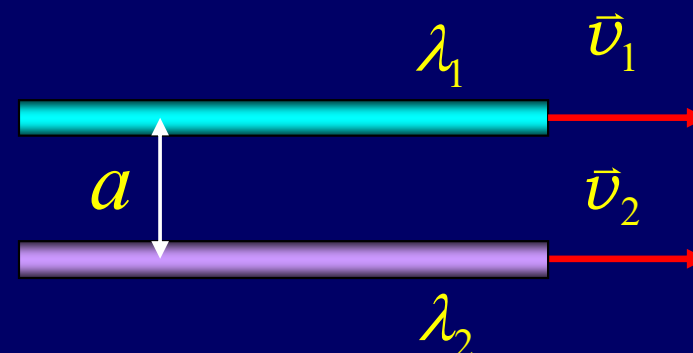
两电流元之间的相互作用力, 一般不遵守牛顿第三定律

(4) 分析两根带电长直线沿长度方向运动时，带电线之间的作用力。

两带电线上的电流为

$$I_1 = \lambda_1 v_1 \quad I_2 = \lambda_2 v_2$$

$$f = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a} \longrightarrow f_m = \frac{\mu_0 \lambda_1 v_1 \lambda_2 v_2}{2\pi a}$$



两带电线单位长度上的电荷之间的库仑力

$$f_e = E_1 \lambda_2 = \frac{\lambda_1 \lambda_2}{2\pi \epsilon_0 a}$$

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$$

$$\frac{f_m}{f_e} = \frac{\mu_0 \lambda_1 v_1 \lambda_2 v_2}{2\pi a} \frac{2\pi \epsilon_0 a}{\lambda_1 \lambda_2} = \epsilon_0 \mu_0 v_1 v_2 = \frac{v_1 v_2}{c^2}$$

在一般情况下，磁场力远小于电场力