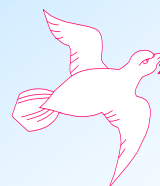


3. 安培环路定理的应用



$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_{L\text{内}} I_i$$

例6. 求无限长载流圆柱体(I 、 R)内、外的磁场。

解: 与轴等距离的圆环上 \vec{B} 相等, 方向沿圆环的切向
取以 r 为半径的同心环路、积分

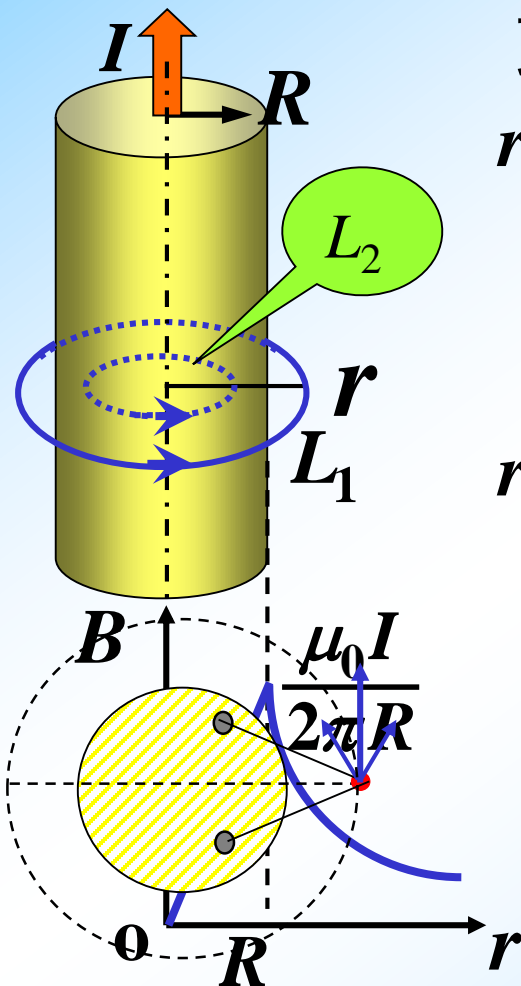
$r > R$ 时 \rightarrow 环路 L_1

$$\left. \begin{aligned} \oint_{L_1} \vec{B}_1 \cdot d\vec{l} &= B_1 \cdot 2\pi r \\ \mu_0 \sum I_i &= \mu_0 I \end{aligned} \right\} \begin{aligned} B_1 &= \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \\ \text{方向: 沿 } L_1 \end{aligned}$$

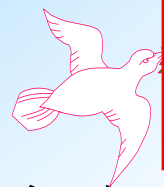
$r < R$ 时 \rightarrow 环路 L_2

$$\left. \begin{aligned} \oint_{L_2} \vec{B}_2 \cdot d\vec{l} &= B_2 \cdot 2\pi r \\ \mu_0 \sum I_i &= \mu_0 \cdot \frac{I}{\pi R^2} \cdot \pi r^2 \end{aligned} \right\} B_2 = \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2}$$

问: 若是通电柱面? $\left\{ \begin{aligned} B_{\text{外}} &= \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \\ B_{\text{内}} &= 0 \end{aligned} \right.$



讨论

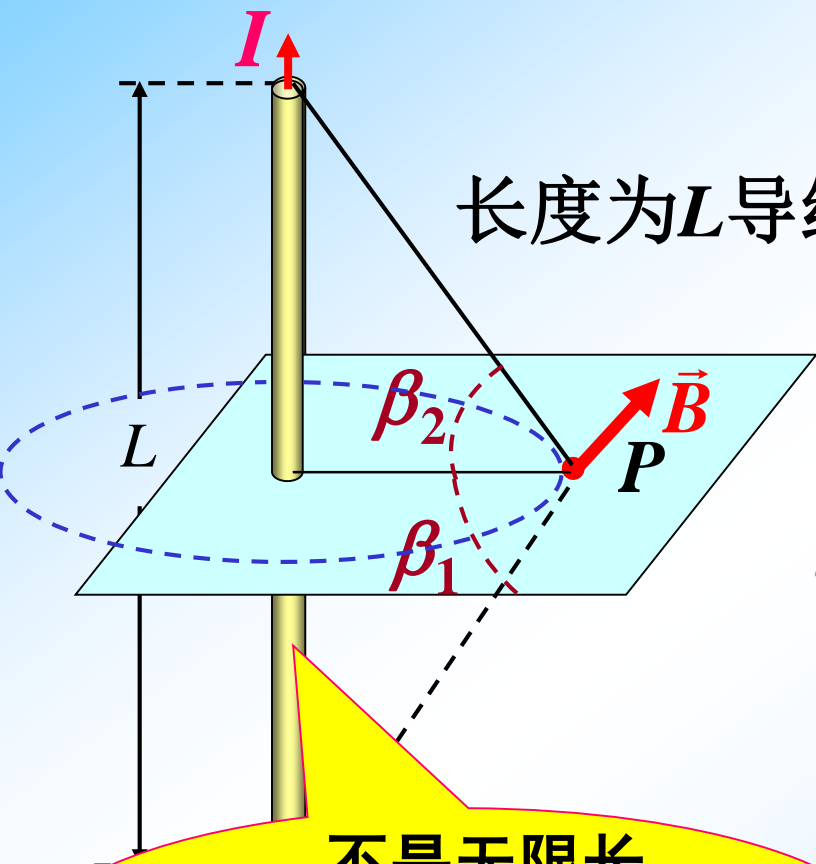


$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_{L \text{ 内}} I_i$$

无限长导线外任意点的磁场为

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

长度为 L 导线中垂面上的磁场



$$B \neq \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \quad ?$$



$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi x} [\sin \beta_2 - \sin \beta_1]$$

$$\begin{aligned} B &= \frac{\mu_0 I}{4\pi x} [\sin \beta_2 - \sin(-\beta_2)] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi x} \sin \beta_2 \end{aligned}$$

不是无限长

电流与积分回路不构成套环
不可用环路定理

例7.均匀分布面电流的无限大平面，其横截线的电流线密度为 i (面电流密度)，求平面外 $\vec{B} = ?$

解：由对称可知 $\vec{B} \perp \vec{i}$, $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$

且离平面等距离处的 B 大小相等

过 P 点取矩形回路 $abcd \rightarrow L$

其中 ab 、 cd 与板面等距离

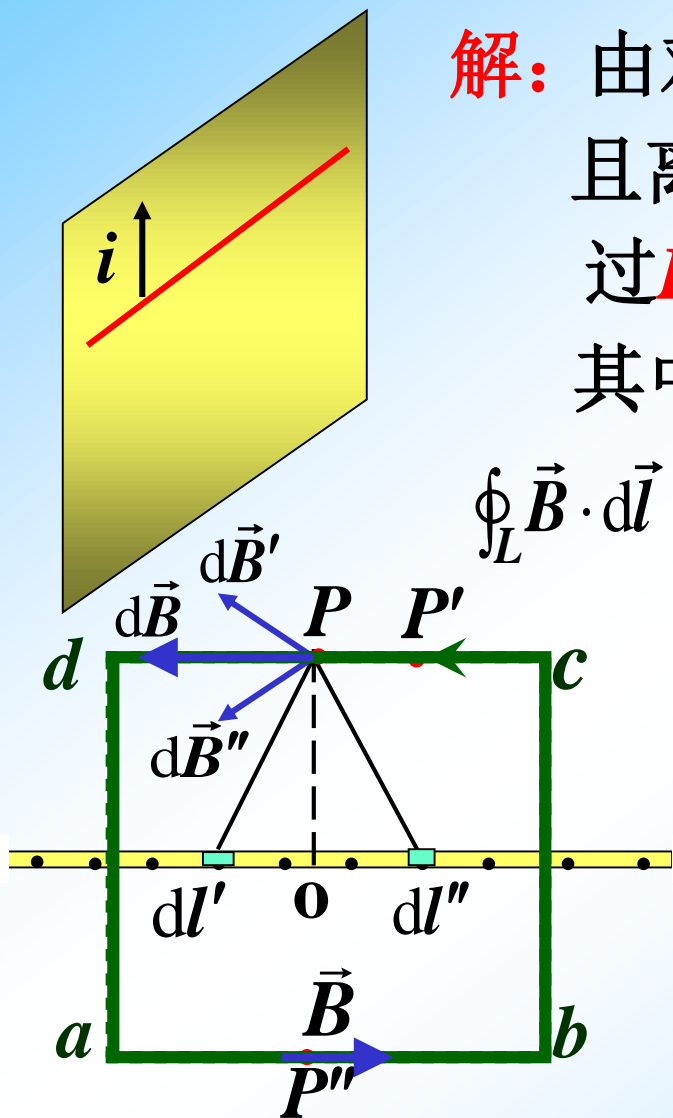
$$\begin{aligned} \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \int_{ab} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{bc} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{cd} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{da} \vec{B} \cdot d\vec{l} \\ &= B \cdot ab + B \cdot cd = 2B \cdot ab \end{aligned}$$

而 $\mu_0 \sum I_i = \mu_0 i \cdot ab$

$$B = \frac{1}{2} \mu_0 i$$

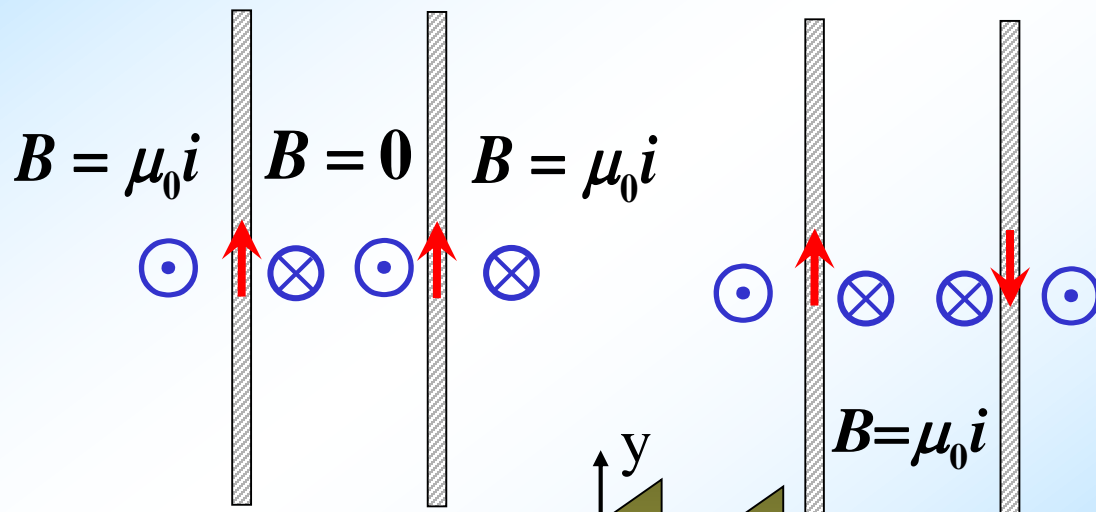
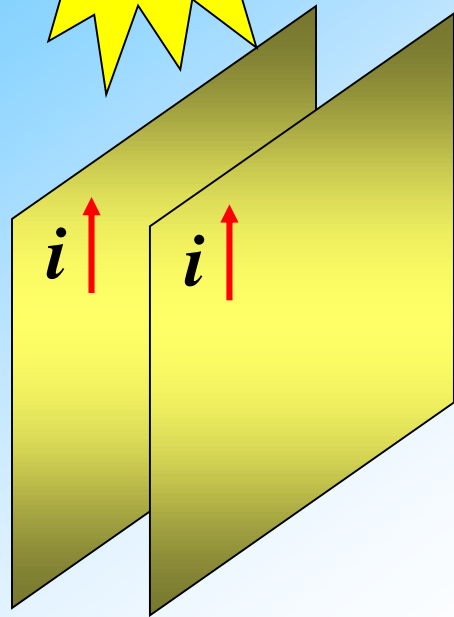
均匀场

与 P 点到平板的距离无关!

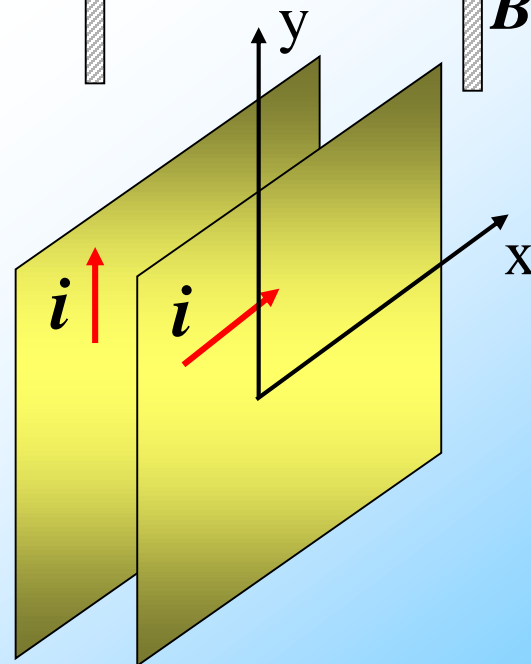


讨论

1° 两块无限大平面通同向电流的磁场



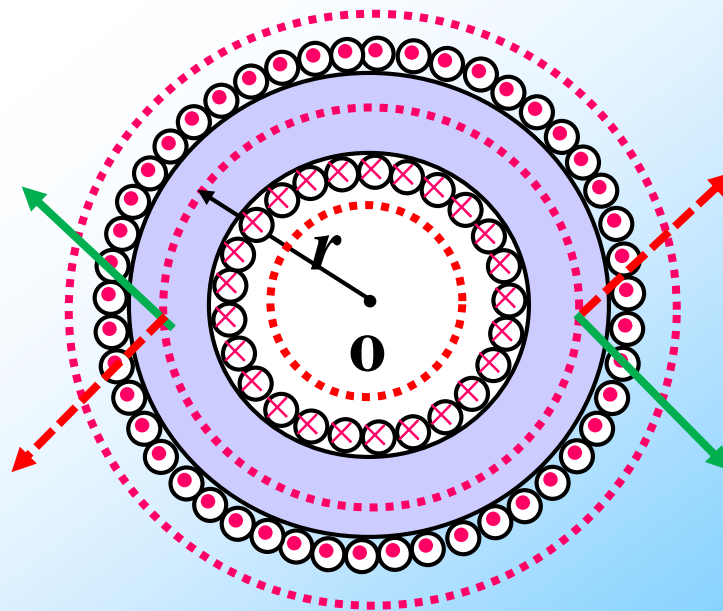
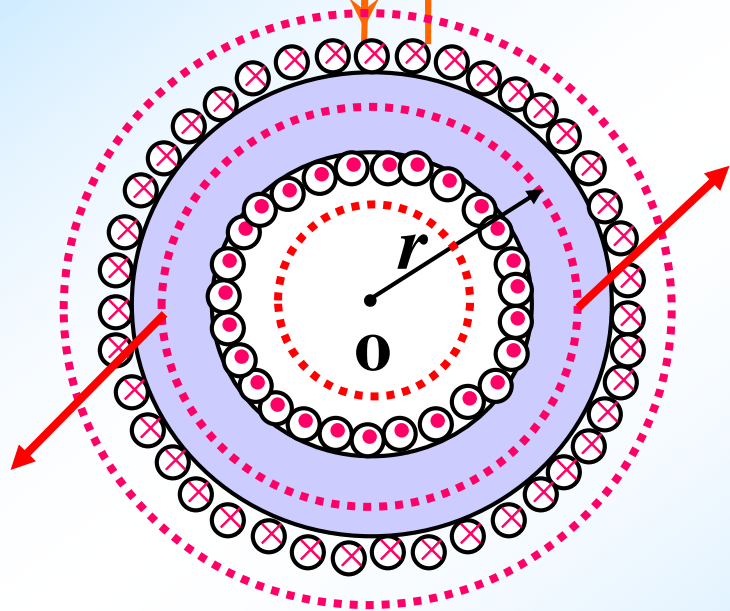
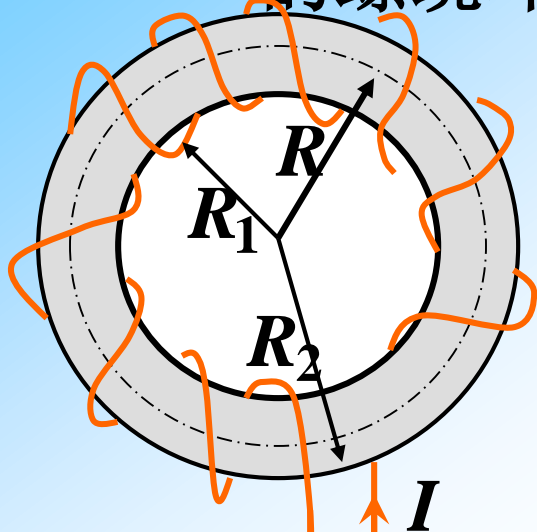
2° 两块无限大载流平面 电流互相垂直的磁场



例8. 求通电流 I , 环管轴线半径为 R 、总匝数为 N 的螺绕环的磁场分布。

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

解: 由电流对称性, 与上各点 B 大小相等, 方向沿切



与镜像
叠加磁
场应为0

例8. 求通电流 I , 环管轴线半径为 R 、总匝数为 N 的螺绕环的磁场分布。

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

解: 由电流对称性, 与环共轴的圆周上各点 B 大小相等, 方向沿切线。取以 O 为中心 r 为半径的圆周为 L

当 $R_1 < r < R_2$

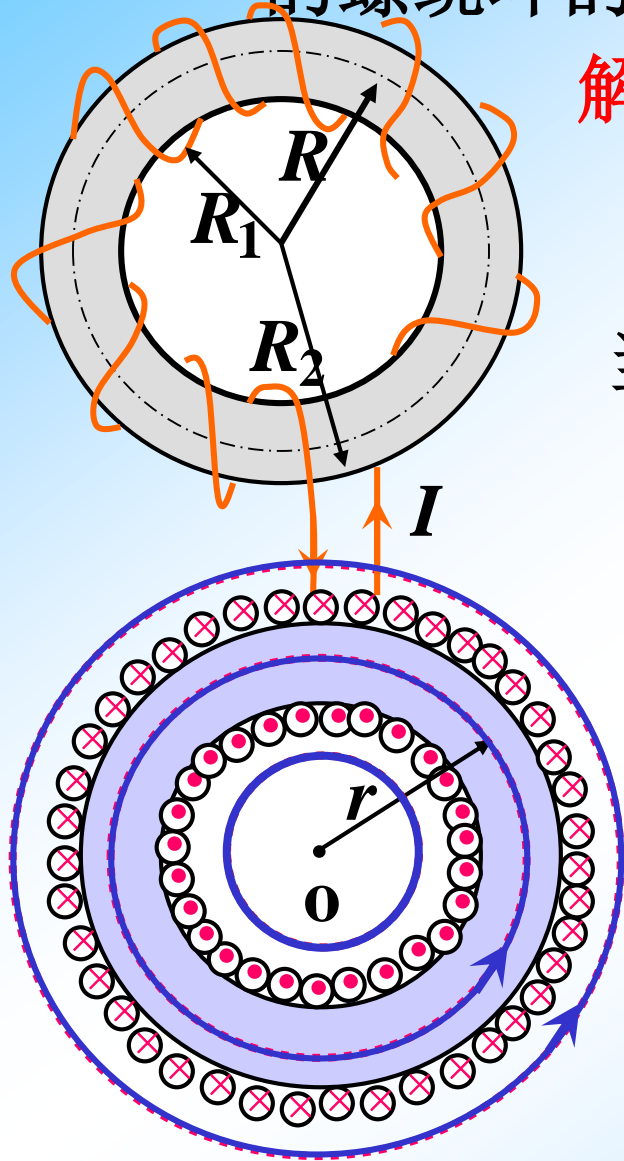
$$\left. \begin{aligned} \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \oint_L B dl = B \cdot 2\pi r \\ \text{而 } \mu_0 \sum I_i &= \mu_0 NI \end{aligned} \right\} B = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r}$$

若 $r < R_1 \quad \because \mu_0 \sum I_i = 0 \quad \therefore B = 0$

若 $r > R_2 \quad \because \mu_0 \sum I_i = \mu_0 (NI - NI) = 0 \quad \therefore B = 0$

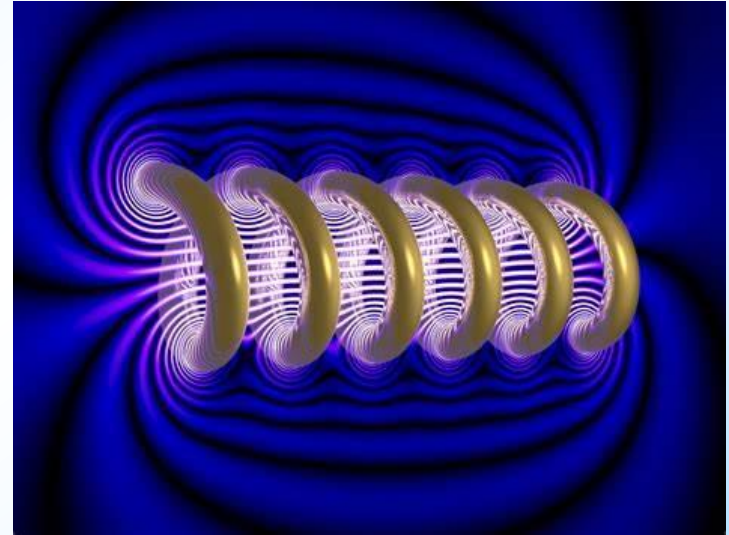
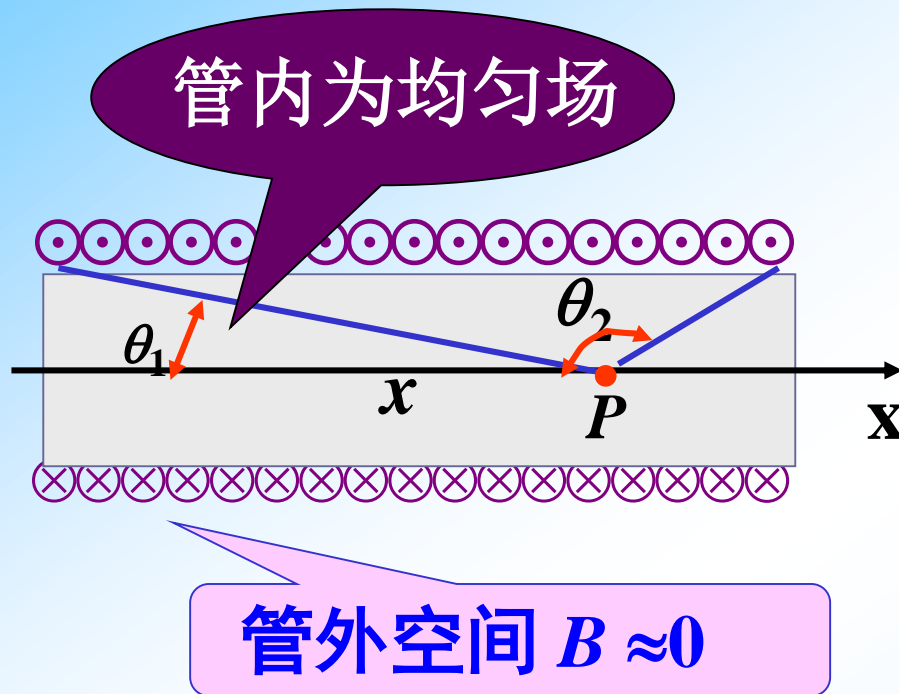
当 $R_{\text{管截面}} \ll R$ 则 $r \approx R$

$$B = \mu_0 n I \quad n = \frac{N}{2\pi R}$$



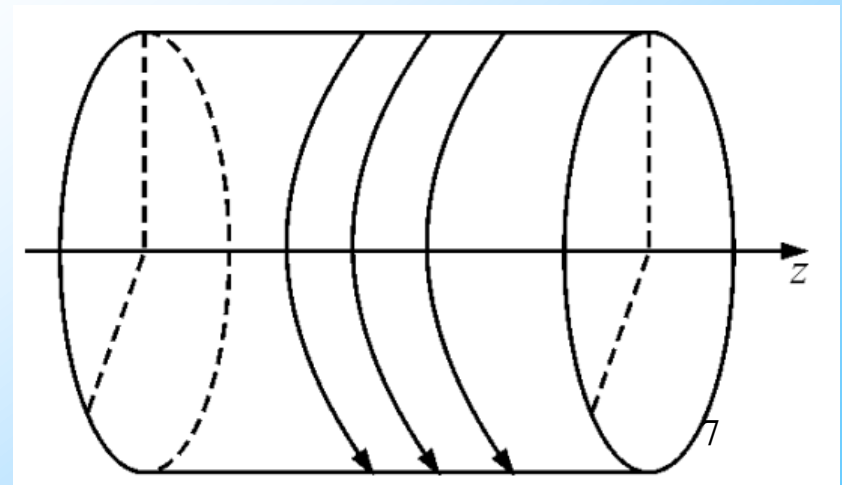
用环路定理和高斯定理分析无限长螺线管磁场：P273

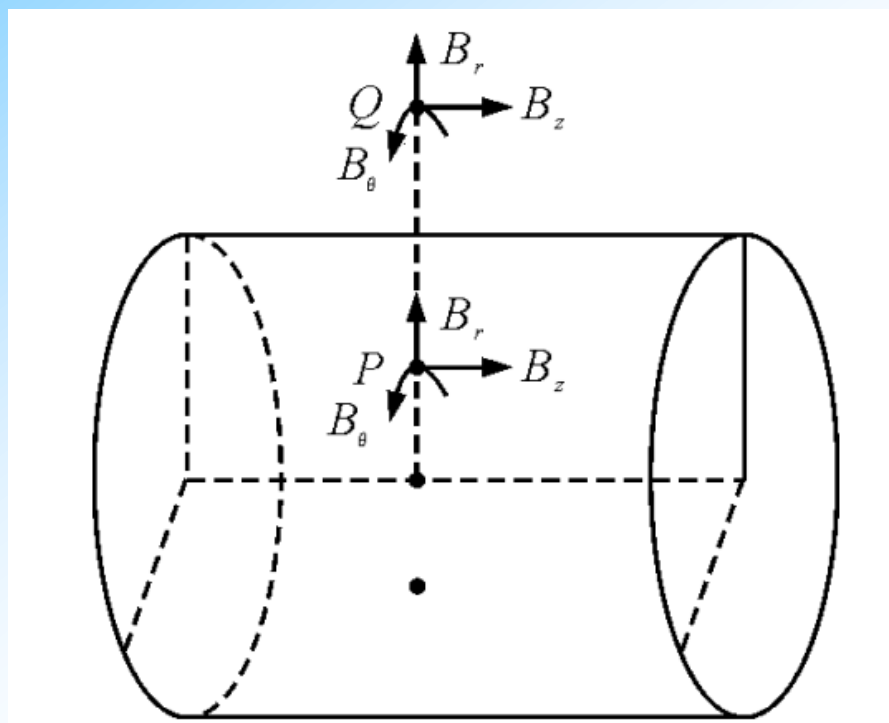
(直接给出内部 \mathbf{B} 方向与 $\mathbf{OO'}$ 平行，外部 $\mathbf{B}=0$)



a) 忽略螺线管轴向电流；

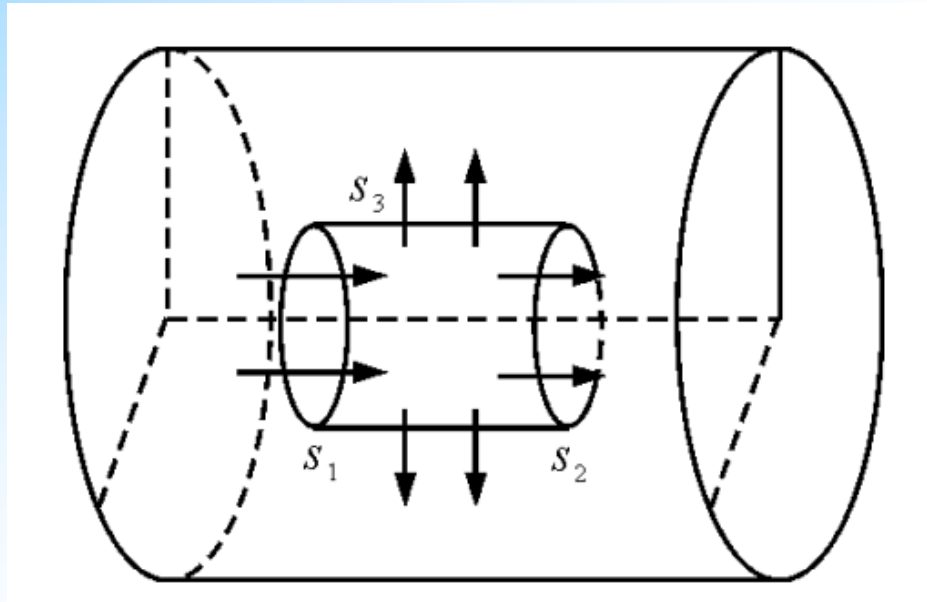
密绕螺线管简化为
环形面电流





螺线管内外任意一点的磁场均可分解为3个方向：轴向 B_z ,径向 B_r 和角向 B_θ 。由于螺线管无限长, 由对称性可知任意位置磁场大小都与坐标 z 和 θ 无关, 仅可能是 r 的函数。

b) 径向磁场 $B_r = 0$;

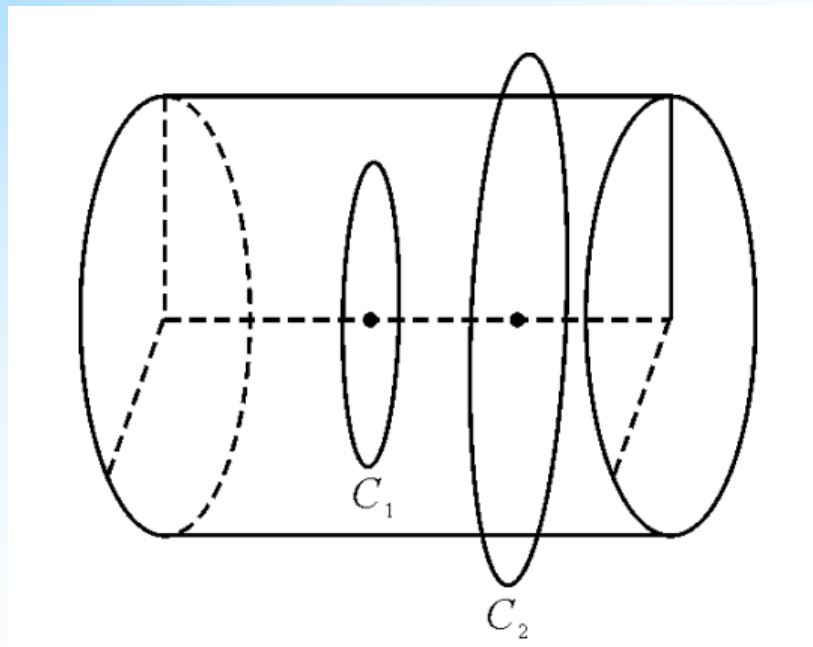


B_z 场在 S_1 和 S_2 处完全相同, B_r 与 S_3 处处垂直且大小相等。

$$\oiint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} =$$

$$\cancel{\iint \mathbf{B}_z \cdot d\mathbf{S}_1} + \cancel{\iint \mathbf{B}_z \cdot d\mathbf{S}_2} + \iint \mathbf{B}_r \cdot d\mathbf{S}_3 = 0$$

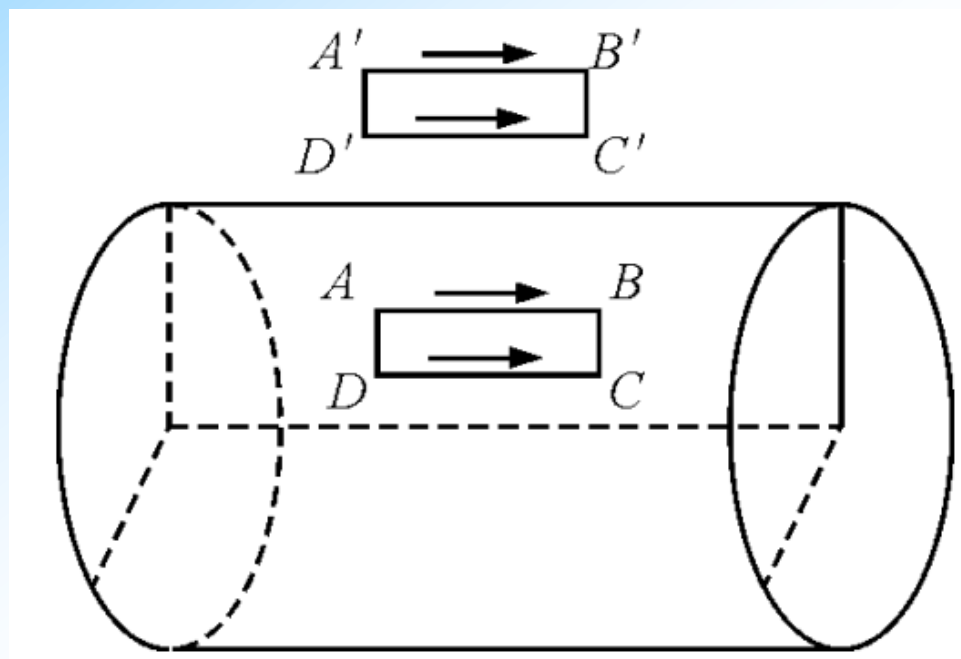
c) 角向磁场 $B_\theta = 0$;



$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \oint \mathbf{B}_\theta \cdot d\mathbf{l} = 0$$

$$\oint \mathbf{B}_\theta \cdot d\mathbf{l} = B_\theta \times 2\pi r = 0$$

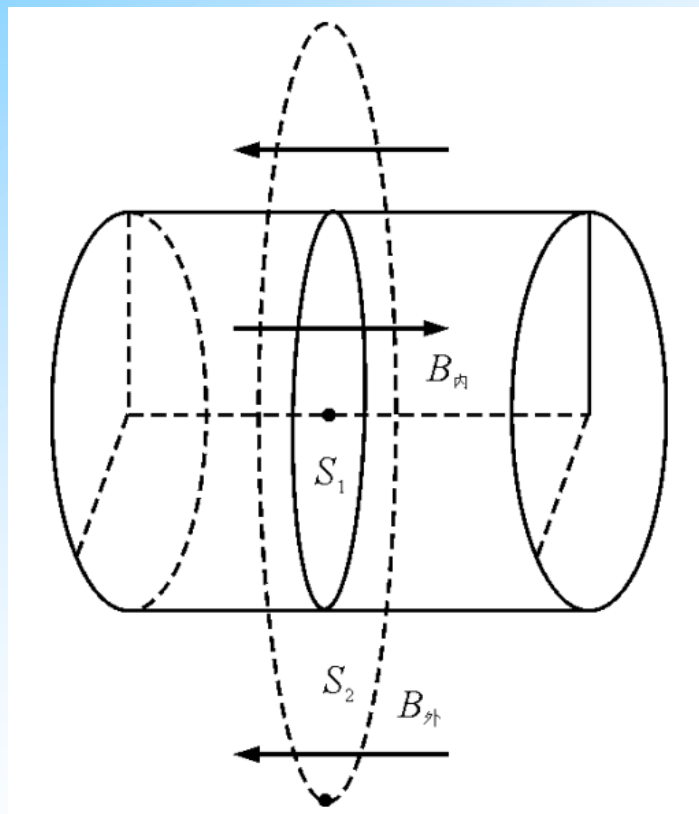
d) 轴向磁场 B_z 匀强;



$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \int_{AB} \mathbf{B}_z \cdot d\mathbf{l} + \int_{BC} \mathbf{B}_r \cdot d\mathbf{l} +$$

$$\int_{CD} \mathbf{B}_z \cdot d\mathbf{l} + \int_{DA} \mathbf{B}_r \cdot d\mathbf{l} = 0$$

e) 螺线管外部磁场为零；

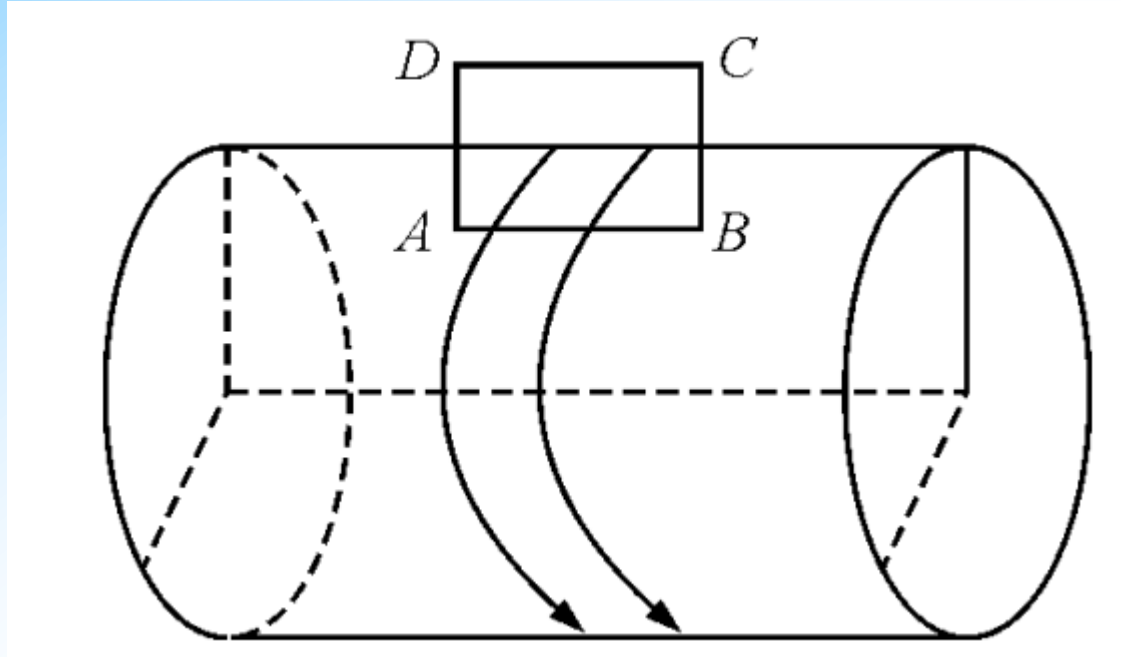


由于磁场的无源性质，穿过该无限大平面的磁通量为零

$$B_{\text{内}} S_1 - B_{\text{外}} S_2 = 0$$

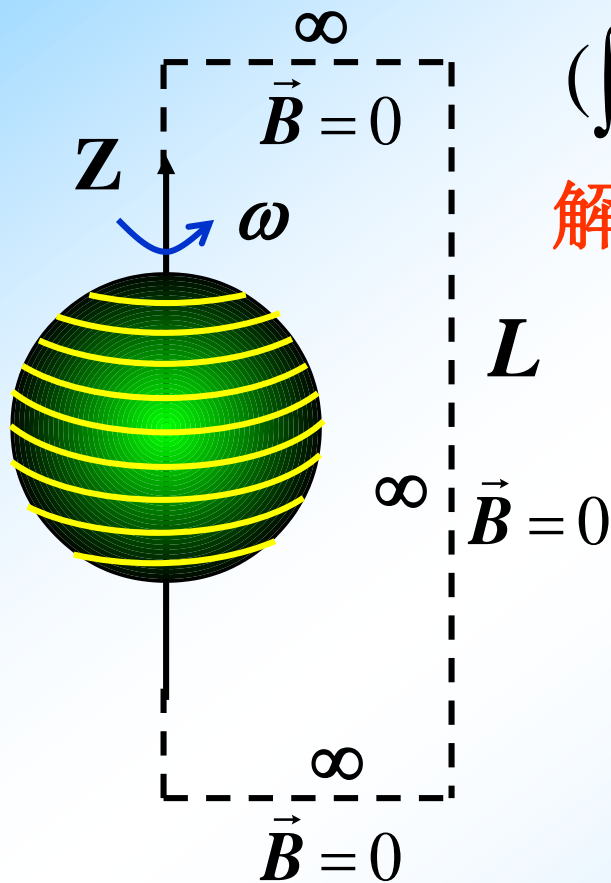
$$B_{\text{外}} = B_{\text{内}} \frac{S_1}{S_2} = 0$$

f) 螺线管内部磁感应强度 $B = \mu_0 n I$ (P274)



$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \int_{AB} \mathbf{B}_z \cdot d\mathbf{l} = B_z L = \mu_0 I = \mu_0 n I_0 L$$

例9. 如图所示，电荷 $q(>0)$ 均匀分布在半径为 R 的薄球壳外表面上。 Z 轴过球心。若球壳以恒定的角速度 ω 绕 Z 轴转动。则沿着 Z 轴从 $-\infty$ 到 $+\infty$ 磁感应强度的线积分是多少？



$$\left(\int_{-\infty}^{+\infty} \vec{B} \cdot d\vec{l} = ? \right) \quad \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

解： 取如图所示的闭合回路 L ， 则

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

$$\sum I_i = q \frac{\omega}{2\pi}$$

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_{-\infty}^{+\infty} \vec{B} \cdot d\vec{l} + 0 + 0 + 0$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i = \frac{\mu_0 q \omega}{2\pi}$$