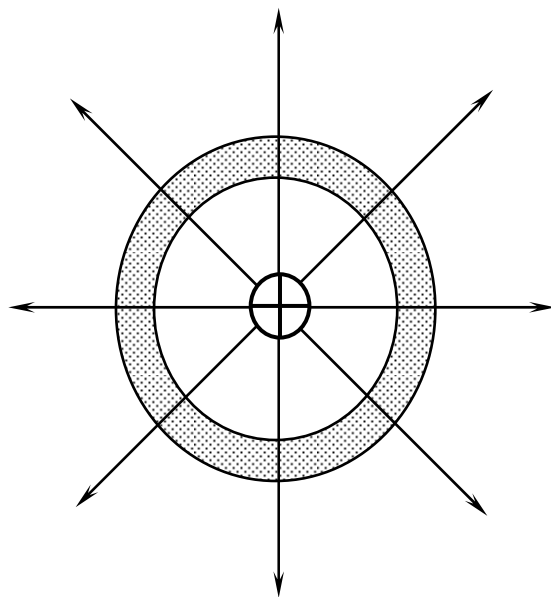
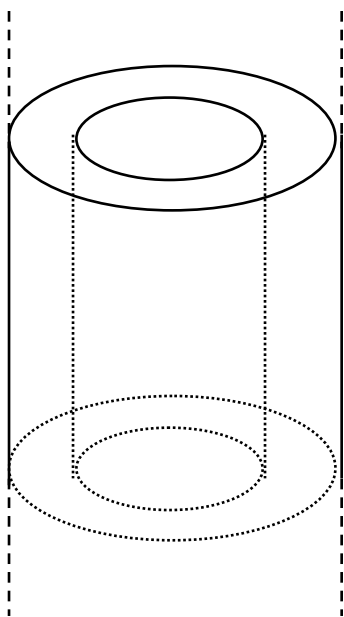


1. 如图所示为两个无限长同轴直金属圆筒，内、外筒半径分别为 $R_1$ 和 $R_2$ ，两筒间为空气，内、外筒电势分别为 $U_1=2U_0$ ， $U_2=U_0$ ， $U_0$ 为一已知常量，求两金属圆筒之间的电势分布。




1. 解:  $E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$   $U_a - U_b = \int_a^b \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$

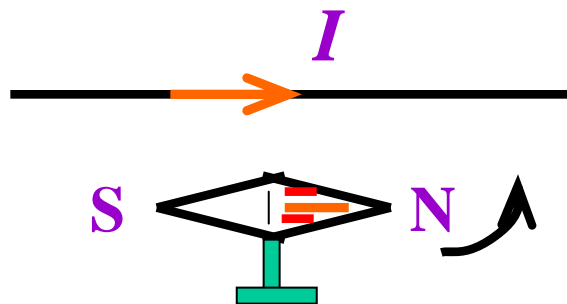
$$U_1 - U_2 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{R_2}{R_1} = 2U_0 - U_0 = U_0 \quad \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} = \frac{U_0}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$$

$$U_1 - U_r = \int_{R_1}^r \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} dr = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{r}{R_1} \quad U_r = 2U_0 - U_0 \frac{\ln \frac{r}{R_1}}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$$

$$U_r - U_2 = \int_r^{R_2} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} dr = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{R_2}{r} \quad U_r = U_0 + U_0 \frac{\ln \frac{R_2}{r}}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$$



## 第十二章 稳恒磁场



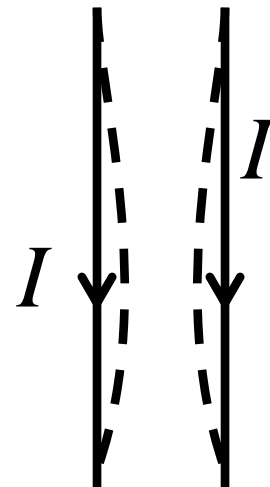
磁铁与载流导线的相互作用；

载流导线与载流导线的相互作用。

安培分子环流假说：一切磁现象的根源是电荷的运动。

回路电流 → 分子电流 → 基元磁体

电流  $\xleftrightarrow{\text{磁场}}$  电流



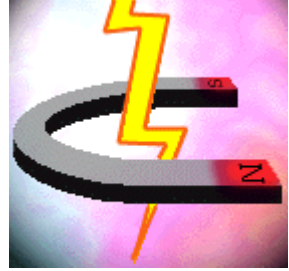
**结论**

(运动电荷)

(运动电荷)

磁场对外的主要表现：磁场对运动电荷（电流）有力的作用。

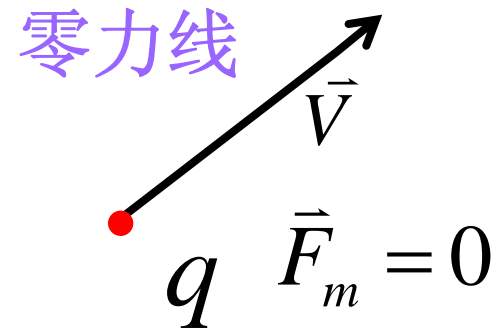
## 12-1 磁感应强度



当带电粒子的速度沿磁场某一方向运动时，受力为零，该方向称为零力线的方向。

当它的速度垂直于该方向时，受力最大。

$$F_{\max} \propto q, v \quad \frac{F_{\max}}{qv} \text{ 和 } q, v \text{ 无关}$$



$$\vec{B} \text{ 的大小: } B = \frac{F_{\max}}{qv}$$

$$\vec{B} \text{ 的方向: } \vec{F}_{\max} \times \vec{v} \text{ 的方向 } (q > 0)$$

$$\vec{B} \text{ 的单位: } \text{特斯拉}(T)$$

## 12-2 毕奥—萨伐尔定律

### 一、Biot--Savart Law

电流元产生磁场的规律称为毕奥—萨伐尔定律。

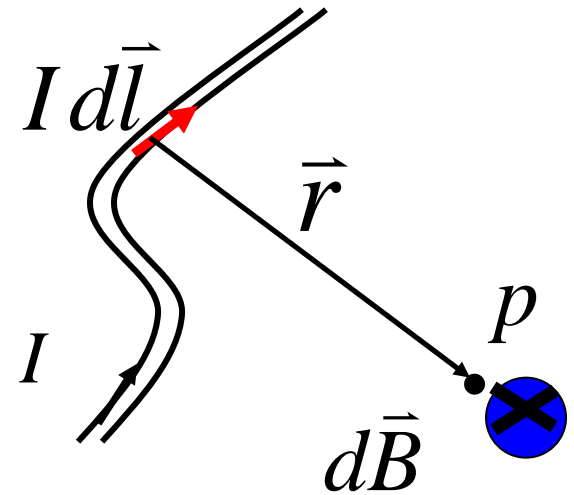
表述：电流元  $I d\vec{l}$  在空间  $P$  点产生的磁场  $d\vec{B}$  为：

$$d\vec{B} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I d\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

$$dB = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{Idl \sin \theta}{r^2}$$

$\mu_0$  为真空磁导率

$$\mu_o = 4\pi \times 10^{-7} (N / A^2)$$



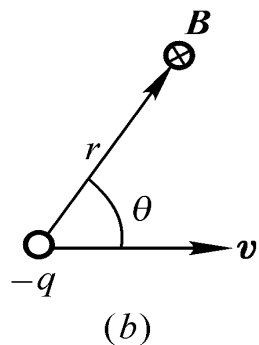
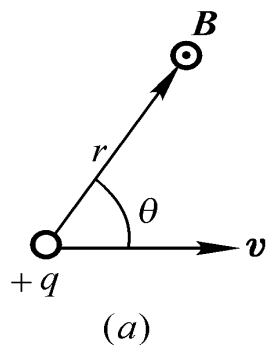
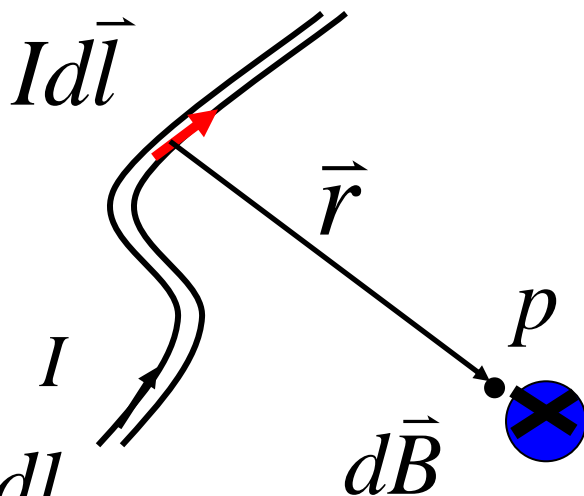
## 二、运动电荷的磁场

$$\therefore d\vec{B} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{Id\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

$$\therefore Id\vec{l} = nq\vec{V}Sdl$$

在  $Idl$  导线中载流子数  $dN = nSdl$ ,  
所以一个载流子产生的磁场

$$\vec{B} = \frac{d\vec{B}}{dN} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{nq\vec{V}S \cdot dl \times \hat{r}}{nSdl \cdot r^2} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{q\vec{V} \times \hat{r}}{r^2}$$



$$B = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{qV \sin(\vec{v}, \vec{r})}{r^2}$$

### 三、叠加原理

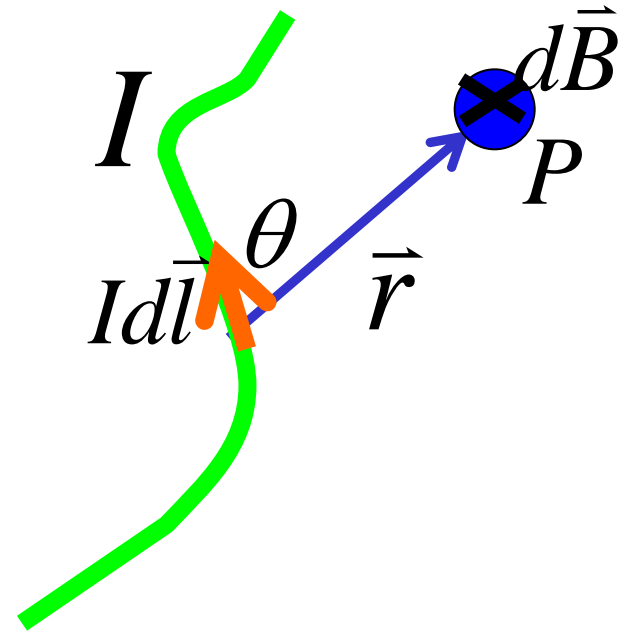
根据叠加原理,可求出任一电流产生的磁场的分布

$$d\vec{B} = \frac{\mu_o I d\vec{l} \times \hat{r}}{4\pi r^2}$$

$$\vec{B} = \int_L d\vec{B} = \int_L \frac{\mu_o I d\vec{l} \times \hat{r}}{4\pi r^2}$$

$$B_x = \int dB_x \quad B_y = \int dB_y \quad B_z = \int dB_z$$

$$\vec{B} = B_x \vec{i} + B_y \vec{j} + B_z \vec{k}$$



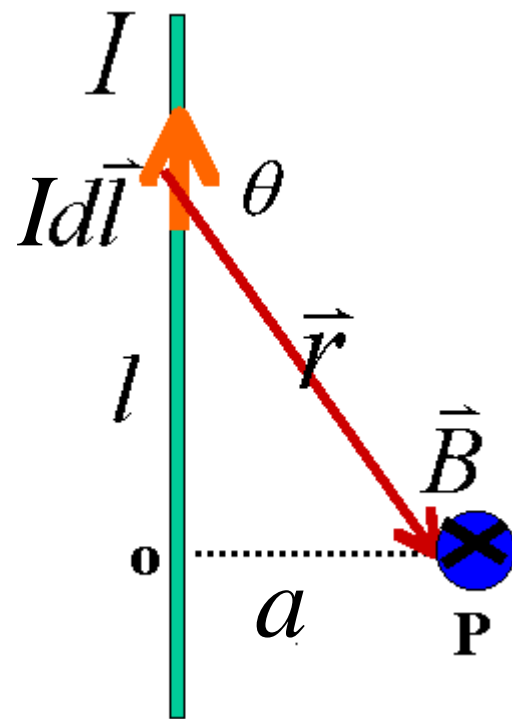


## 四、毕-萨定律的应用

### 1. 直线电流的磁场的求解。

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

因为各电流元产生的磁场方向相同，  
磁场方向垂直纸面向里所以只求标  
量积分。磁场方向垂直纸面向里。



$$l = -a \cot \theta$$

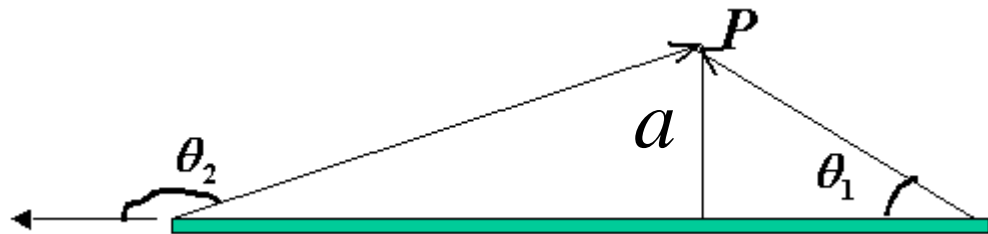
$$a = r \sin \theta$$

$$\therefore dl = a d\theta / \sin^2 \theta$$

$$B = \int_L \frac{\mu_o I \cdot a d\theta \cdot \sin \theta}{4\pi \sin^2 \theta \cdot a^2 / \sin^2 \theta} = \frac{\mu_o I}{4\pi a} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin \theta \cdot d\theta$$

$$B = \frac{\mu_o I}{4a} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin \theta \cdot d\theta$$

$$= \frac{\mu_o I}{4\pi a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

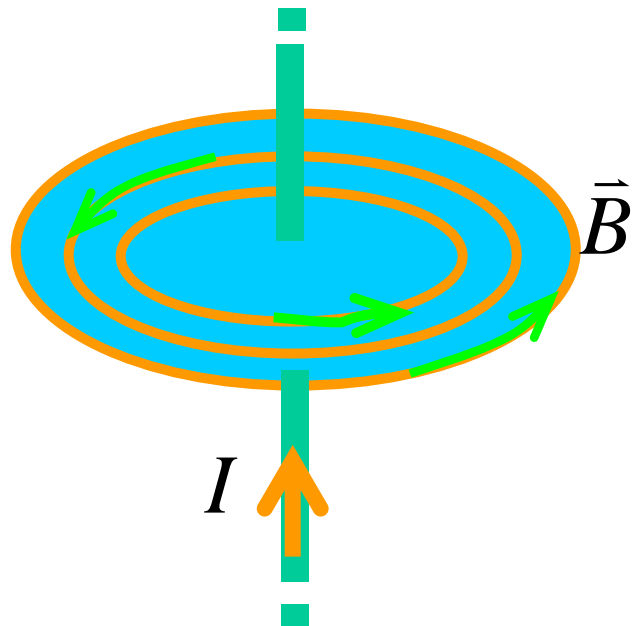


磁感应强度  $\vec{B}$  的方向，与电流成右手螺旋关系，拇指表示电流方向，四指给出磁场方向。

讨论： (1) 无限长直导线

当  $\theta_1 = 0$ ,  $\theta_2 = \pi$  时，

$$B = \frac{\mu_o I}{2\pi a}$$

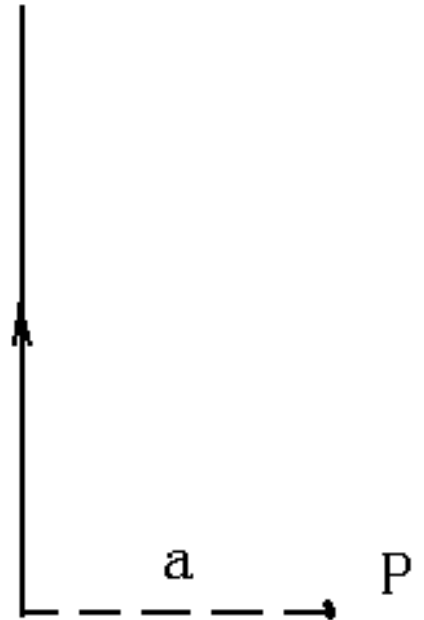


(2)直导线上延长线上一点

$$\begin{aligned} \theta_1 &= 0 & \theta_2 &= 0 \\ \text{或 } \theta_1 &= \pi & \theta_2 &= \pi \end{aligned} \quad B=0$$

(3)在长直导线某一端点垂线上a处

$$\begin{aligned} \theta_1 &= \frac{\pi}{2} & \theta_2 &= \pi \\ \theta_1 &= 0 & \theta_2 &= \frac{\pi}{2} \end{aligned} \quad B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a}$$



## 2. 载流圆线圈在其轴上的磁场

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl}{r^2} \quad B \stackrel{?}{=} \int \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl}{r^2}$$

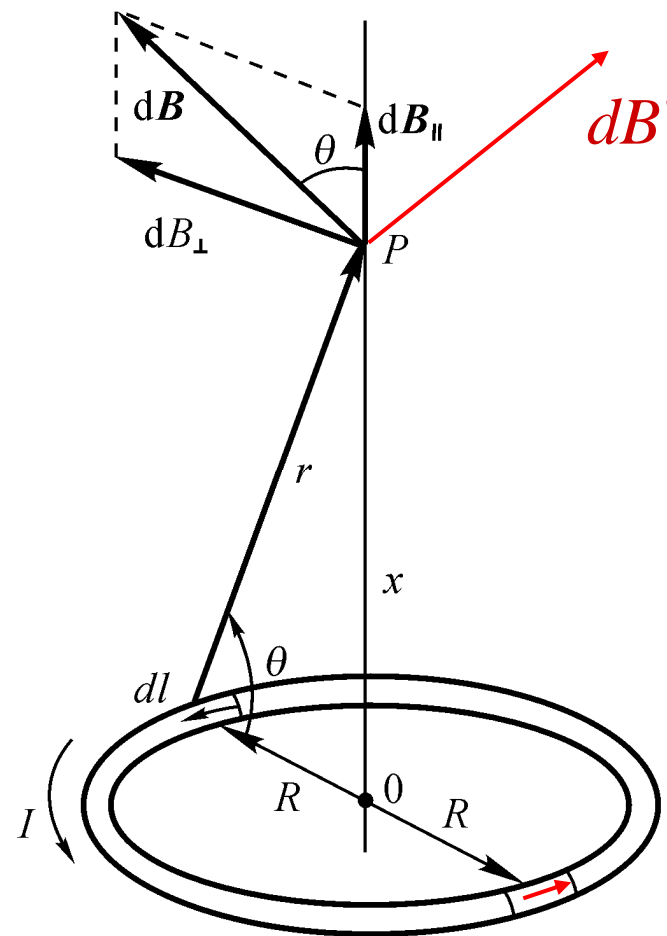
$$B = \int dB_{\parallel} = \int dB \cos \theta \quad \cos \theta = \frac{R}{(R^2 + x^2)^{1/2}}$$

$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{IR}{(R^2 + x^2)^{3/2}} \oint dl = \frac{\mu_0}{2} \frac{IR^2}{(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

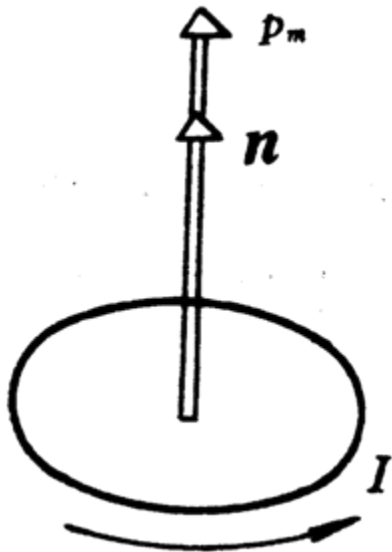
(1) 在圆心处  $x = 0$ ,  $B(0) = \frac{\mu_0 I}{2R}$

(2) 在远离圆心处  $x \gg R$ ,

$$B = \frac{\mu_0 IR^2}{2x^3(1 + \frac{R^2}{x^2})^{3/2}} = \frac{\mu_0 IR^2}{2x^3} = \frac{\mu_0 I \pi R^2}{2\pi x^3} = \frac{\mu_0 IS}{2\pi x^3}$$



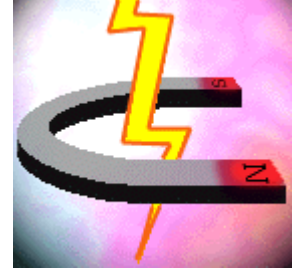
磁偶极子



磁矩

$$\vec{p}_m = I\vec{S} = IS\vec{n}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \vec{p}_m}{2\pi x^3}$$



### 3.载流螺旋管(*Solenoid*)在其轴上的磁场

求半径为 $R$ , 总长度 $L$ ,单位长度上的匝数为 $n$ 的螺线管在其轴线上一点的磁场?

解: 长度为 $dl$ 内的各匝圆线圈的总效果, 是一匝圆电流线圈的 $ndl$ 倍。

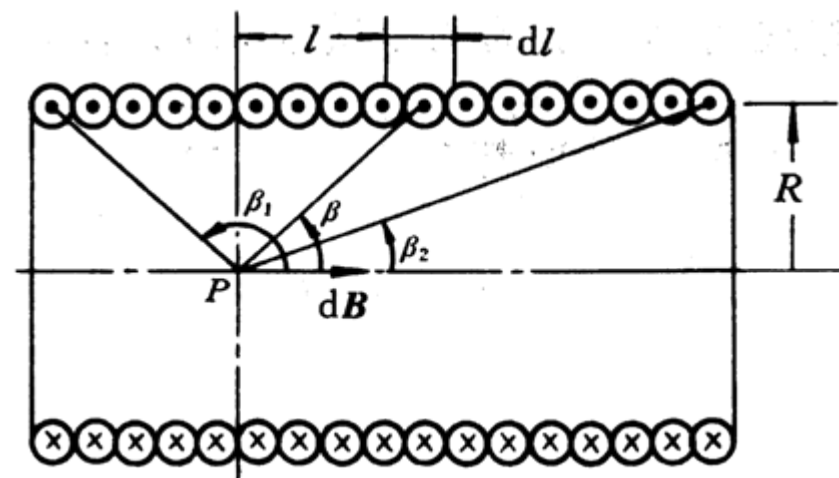
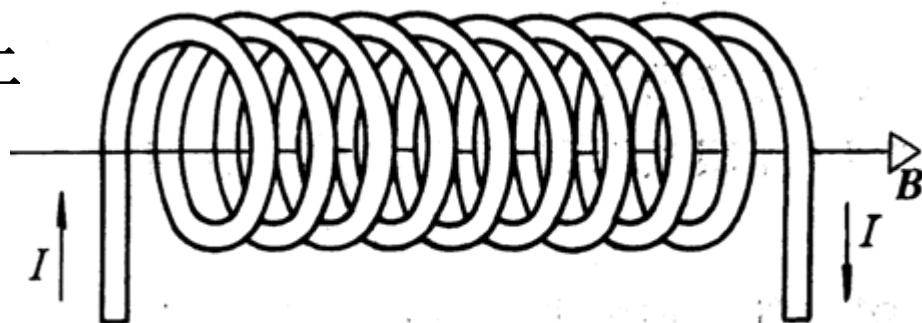
带电环轴线上某点的磁场强度为

$$dB = \frac{\mu_0}{2} \frac{R^2 Indl}{(R^2 + l^2)^{3/2}}$$

$$l = R \cot \beta; \quad dl = -R \csc^2 \beta d\beta;$$

$$R^2 + l^2 = R^2 \csc^2 \beta$$

$$B = \int dB = \int_{\beta_1}^{\beta_2} -\frac{\mu_0}{2} nI \sin \beta d\beta = \frac{\mu_0}{2} nI (\cos \beta_2 - \cos \beta_1)$$



$$dB = -\frac{\mu_0}{2} nI \sin \beta d\beta$$

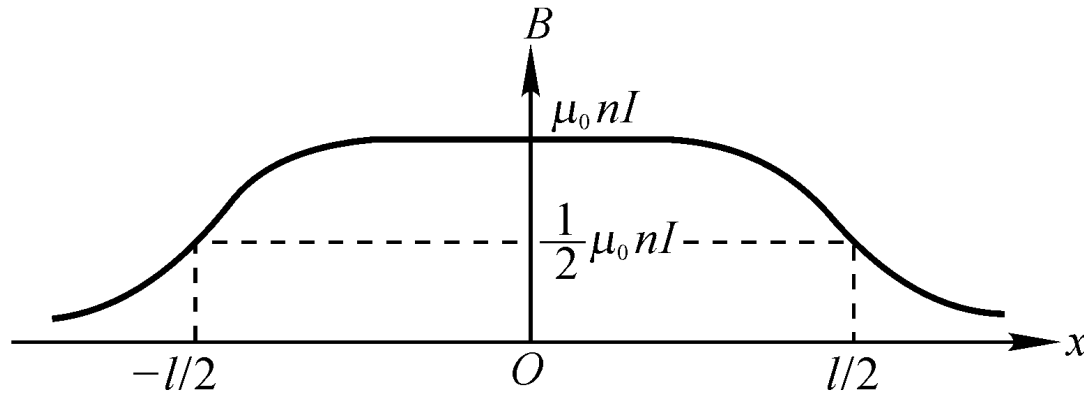
讨论:

(1) 螺旋管为无限长, 即管长  $L \gg R$

$$\beta_1 = \pi \quad \beta_2 = 0 \quad B = \mu_0 n I$$

(2) 长直螺旋管的两个端点

$$\begin{aligned} \beta_1 &= \frac{\pi}{2} & \beta_2 &= 0 & B &= \frac{1}{2} \mu_0 n I \\ \text{或 } \beta_1 &= 0 & \beta_2 &= \frac{\pi}{2} \end{aligned}$$



例题：看书P<sub>169</sub>习题12-8

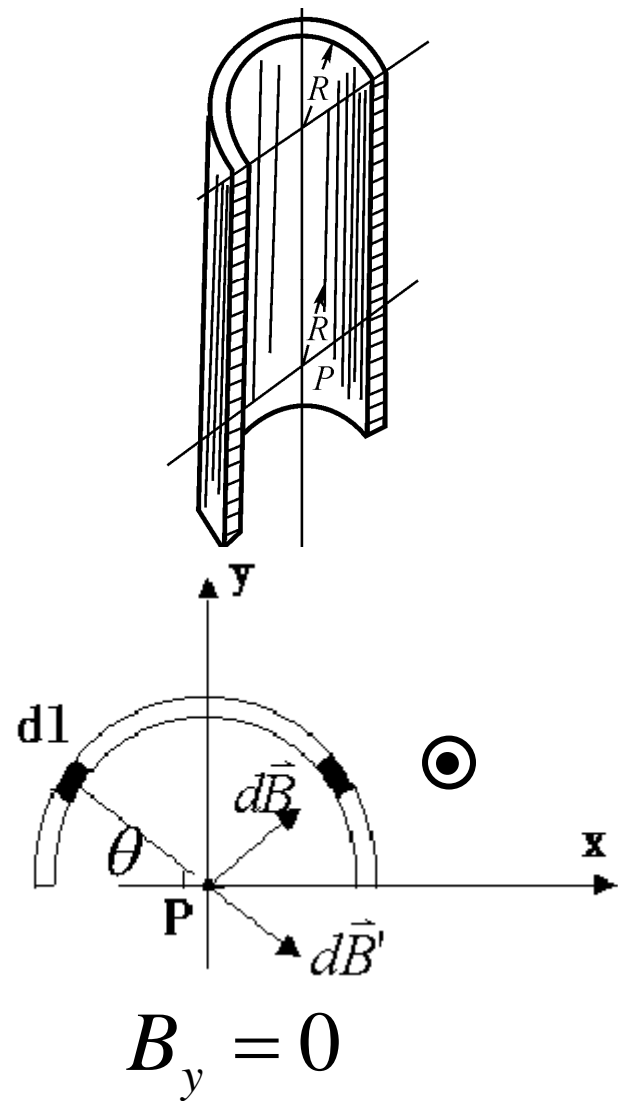
解：过P点作垂直于轴的半圆筒截面，如图

$$dI = \frac{I}{\pi R} dl \quad dB = \frac{\mu_0 dI}{2\pi R}$$

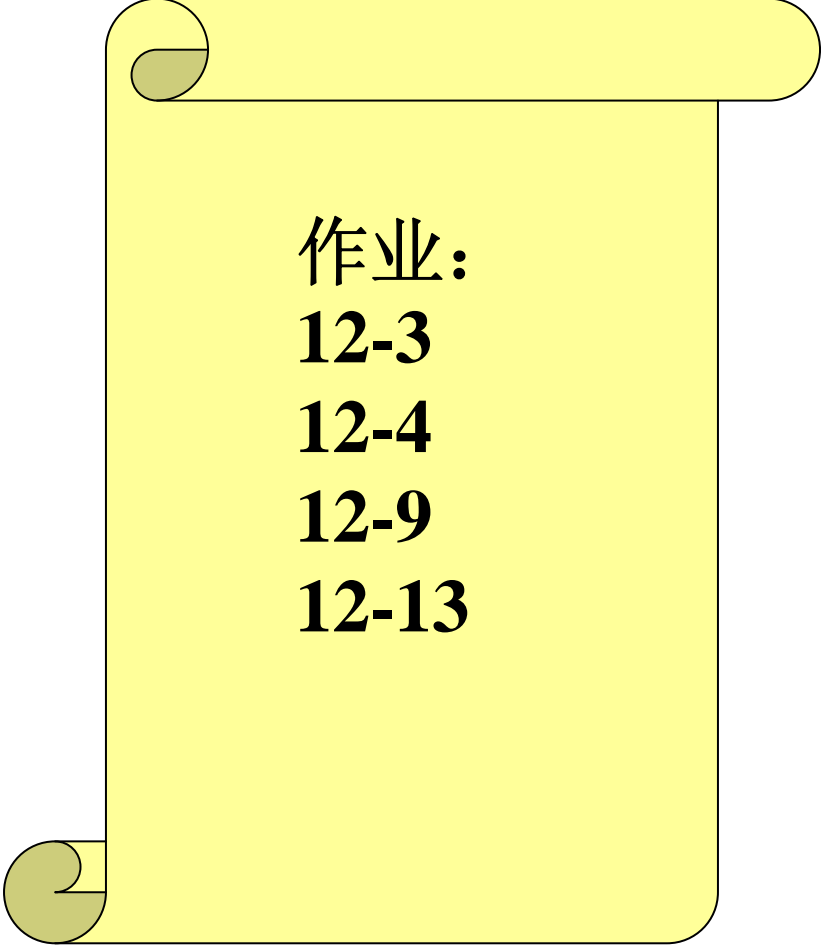
$$dB_x = dB \sin \theta = \frac{\mu_0 I}{2\pi^2 R} \sin \theta d\theta$$

$$B_x = \int dB_x = \int_0^\pi \frac{\mu_0 I}{2\pi^2 R} \sin \theta d\theta = \frac{\mu_0 I}{\pi^2 R}$$

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







作业：

**12-3**

**12-4**

**12-9**

**12-13**