第四章 恒定磁场

磁学发展历史

- ❖ 公元前5世纪,希腊人发现磁石(磁铁矿)
- ❖ 战国时代,中国人开始利用磁石制成司南
- ❖ 公元13世纪,人们认识到磁极的存在(磁偶极)
- ❖ 公元16世纪, Gilbert发现地磁场
- ❖ 1820年,奥斯特发现磁针会受到电流的影响
- ❖ 1820年,安培、毕奥、萨伐尔关于载流导线之间作用的研究
- ❖ 1821年,安培提出分子环流假设
- ❖ 1831年, 法拉第发现电磁感应现象
- * 0 0 0 0 0
- ❖ 1865年,麦克斯韦方程组的建立

§ 4.1-4.3

一、毕奥-萨伐尔定律

- 1.毕奥-萨伐尔定律的表述
- 2.毕奥-萨伐尔定律的应用

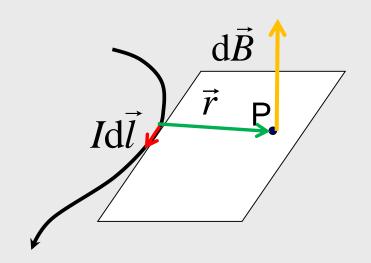
二、磁场的高斯定理

磁场是无源场

一、毕奥-萨伐尔定律

电流元产生的磁场

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(I_1 d\vec{l_1} \times \hat{\vec{r}})}{r^2}$$



磁场遵从矢量叠加原理

载流回路产生的磁场:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{I} \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}}{r^2}$$

B单位:特斯拉(T)

磁场的描述为什么不用"磁场强度"?

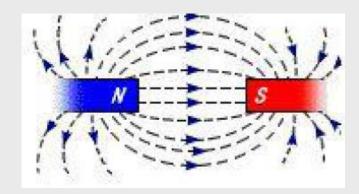
电荷 🥌 磁荷

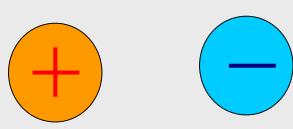
$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \Longrightarrow F = \frac{1}{4\pi\mu_0} \frac{q_{m1} q_{m2}}{r^2}$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q} \implies \vec{H} = \frac{\vec{F}}{q_m}$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(I_1 d\vec{l_1} \times \hat{\vec{r}})}{r^2}$$

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$$





$$\vec{B} = \mu_0 \vec{H} + \vec{J}$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{H} = \frac{1}{\mu_0} \vec{B} - \vec{M}$$

■两电流元之间的安培定律:

$$d\vec{F}_{12} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{I}_2 d\vec{l}_2 \times (\vec{I}_1 d\vec{l}_1 \times \hat{\vec{r}}_{12})}{r^2_{12}}$$

$$= \vec{I}_2 d\vec{l}_2 \times \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(\vec{I}_1 d\vec{l}_1 \times \hat{\vec{r}}_{12})}{r^2_{12}}$$

$$= \vec{I}_2 d\vec{l}_2 \times d\vec{B}_1$$

电流元』付户生的磁场

回路L,对试探电流元,dl。的作用

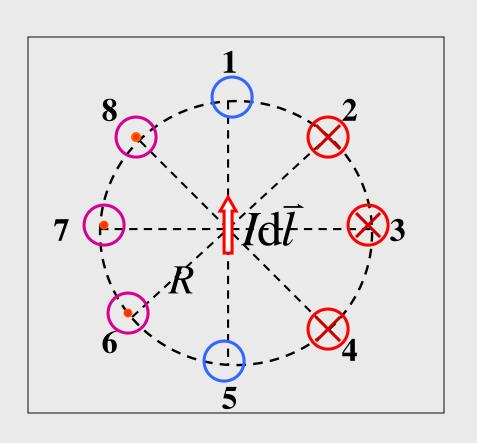
$$dF_{2} = I_{2}dl_{2} \times \frac{\mu_{0}}{4\pi} \oint_{L_{1}} \frac{I_{1}d\vec{l}_{1} \times \hat{\vec{r}}_{12}}{r_{12}^{2}} = I_{2}d\vec{l}_{2} \times \vec{B}_{1}$$

2. 毕奥-萨伐尔定律的应用

2.1 载流元

$$\mathbf{d}\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\,\pi} \, \frac{I\mathbf{d}\vec{l} \times \hat{\vec{r}}}{r^2}$$

例1. 判断下列各点磁感强度的方向和大小.



1、5点:
$$dB = 0$$

$$3. 7点: dB = \frac{\mu_0 I dl}{4\pi R^2}$$

$$dB = \frac{\mu_0 I dl}{4\pi R^2} \sin 45^0$$

2.2 载流系统的磁场

- ■载流直导线的磁场
- ■载流圆线圈轴线上的磁场
- ■亥姆霍兹线圈
- ■载流螺线管中的磁场

例2.载流直导线的磁场

■分割,取微元Idl,微元在 P点的磁感应强度

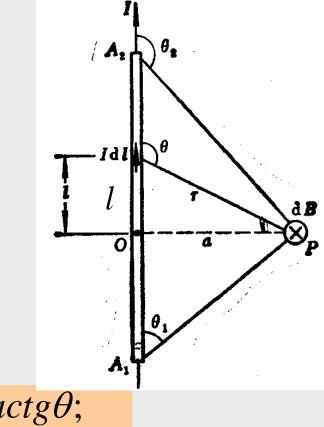
$$d\vec{\mathbf{B}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I(d\vec{l} \times \hat{\vec{r}})}{r^2} \left\langle \frac{\mathbf{大} \cdot \mathbf{\mu}_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \theta}{r^2} \right\rangle$$
方向:



季加

$$B = \int_{A_1}^{A_2} dB = \int_{A_1}^{A_2} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl\sin\theta}{r^2}$$

$$r = \frac{a}{\sin\theta}$$



$$dl = \frac{a}{\sin^2 \theta} d\theta$$

$$r = \frac{a}{\sin \theta}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin\theta d\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

\vec{B} 的方向沿x 轴的负方向.

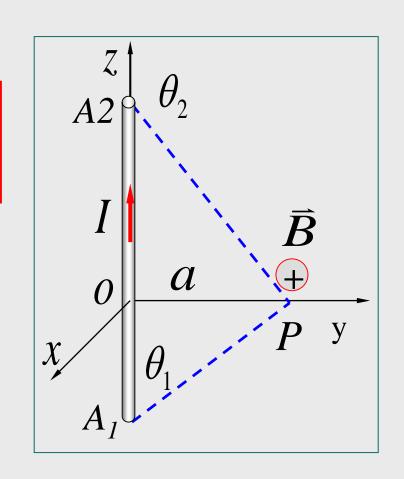
$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

无限长载流长直导线的磁场.

$$\begin{array}{c} \theta_1 \to 0 \\ \theta_2 \to \pi \end{array} \qquad B = \frac{\mu_0 I}{2 \pi a}$$

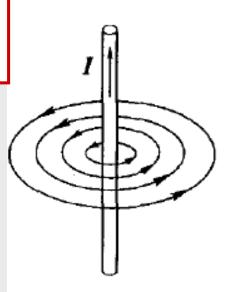
半无限长
$$\theta_1 = 0, \theta_2 = \frac{\pi}{2}$$

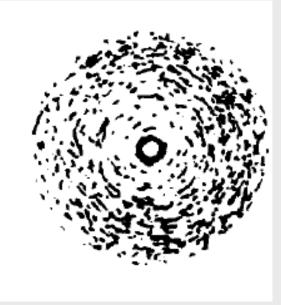
$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a}$$



载流直导线的磁场分布

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





电流传感器



脑磁图: 监测脑内神经电流



例3.载流圆线圈轴

线上的磁场

解:

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \theta}{r^2}, \quad \theta = \frac{\pi}{2}$$

■ 由对称性,只有*x* 分量不为零,即

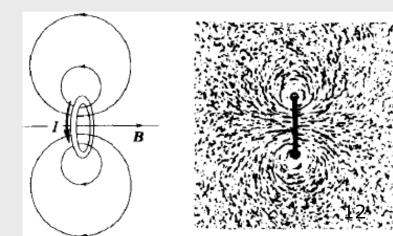
$$\theta = \frac{\pi}{2}$$

$$B_{x} = \int dB_{x} = \int dB \cos \alpha$$

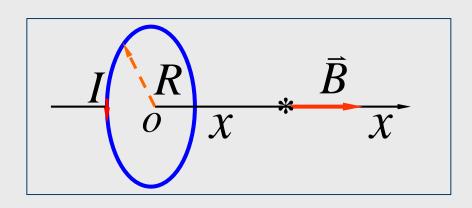
$$B_{x} = \oint \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl}{r^2} \cos \alpha = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I}{r_0^2} \sin^2 \alpha \cos \alpha \oint dl$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi r_0^2} \cdot \frac{r_0^2}{R^2 + r_0^2} \cdot \frac{R}{(R^2 + r_0^2)^{1/2}} 2\pi R$$

$$= \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + r_0^2)^{3/2}}$$



 \mathcal{X}



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



1) 若线圈有 N 匝

$$B = \frac{N \mu_0 I R^2}{2(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

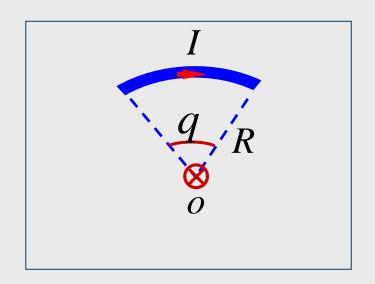
2) x < 0 \vec{B} 的方向不变(I和 \vec{B} 成<mark>右螺旋</mark>关系)

3)
$$x = 0$$
 $B = \frac{\mu_0 I}{2R}$ 圆环形电流中心的磁场

4)
$$x >> R$$
 $B = \frac{\mu_0 I R^2}{2x^3}$

圆弧形电流在圆心处的磁场是什么?

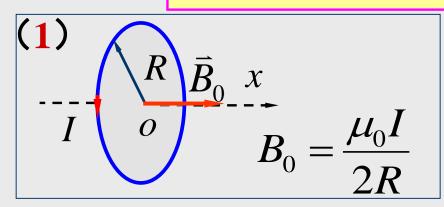
$$B_0 = \frac{\mu_0 I}{2R} \frac{\theta}{2\pi}$$

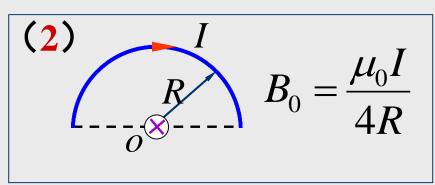


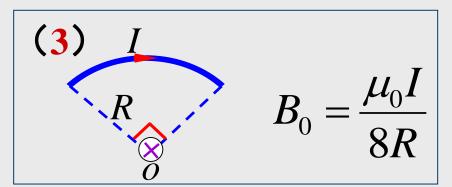
方向: 🚫

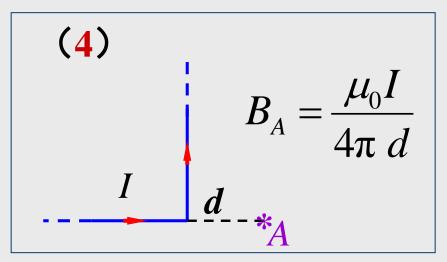
注: 仍可由右手定则判定方向!

几种典型电流体系的磁场







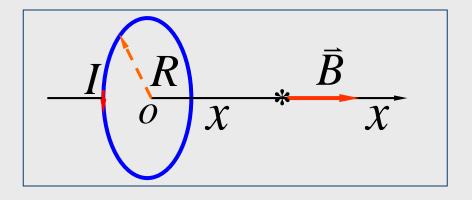


例4. 一对相同的圆形线圈,彼此平行且共轴。两线圈电流环绕方向一致,大小都是I,线圈半径为R,间距为a。

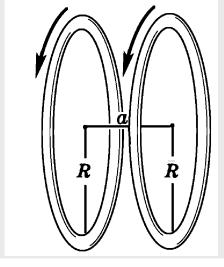
求:

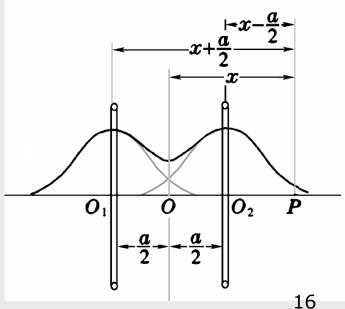
- (1)求轴线上的磁场分布;
- (2)a多大时,中心点O处场强最均匀。

解:



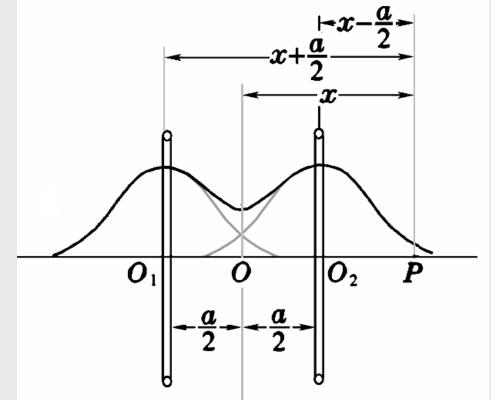
单个圆形线圈:
$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(x^2 + R^2)^{3/2}}$$





$$B_1 = \frac{\mu_0}{2} \frac{R^2 I}{\left[R^2 + (x + \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{3}{2}}}$$

$$B_2 = \frac{\mu_0}{2} \frac{R^2 I}{\left[R^2 + (x - \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{3}{2}}}$$

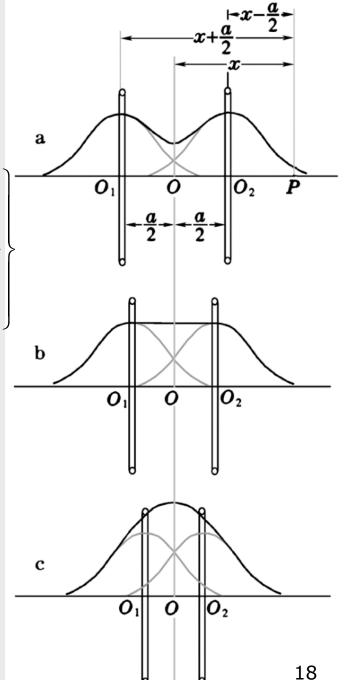


$$B = B_1 + B_2 = \frac{\mu_0}{2} R^2 I \left\{ \frac{1}{\left[R^2 + (x + \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{3}{2}}} + \frac{1}{\left[R^2 + (x - \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{3}{2}}} \right\}$$

(2)a多大时,中心点0处场强最均匀。

■求一阶导数

$$\frac{dB}{dx} = -\frac{\mu_0}{2} 3R^2 I \left\{ \frac{x + \frac{a}{2}}{\left[R^2 + (x + \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{5}{2}}} + \frac{x - \frac{a}{2}}{\left[R^2 + (x - \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{5}{2}}} \right\}$$



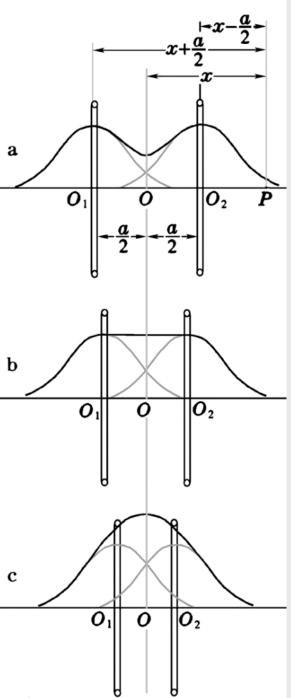
■求二阶导数

$$\frac{d^2B}{dx^2} = \frac{\mu_0}{2} 3R^2I \left\{ \frac{4\left(x + \frac{a}{2}\right)^2 - R^2}{\left[R^2 + (x + \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{7}{2}}} + \frac{4\left(x - \frac{a}{2}\right)^2 - R^2}{\left[R^2 + (x - \frac{a}{2})^2\right]^{\frac{7}{2}}} \right\}$$

 $\diamondsuit x = 0$ 处的 $\frac{d^2B}{dx^2} = 0 \Rightarrow$ 在O点附近磁场最均**输**条件

$$\frac{d^{2}B}{dx^{2}}\Big|_{x=0} = \frac{\mu_{0}}{2} 3R^{2}I \frac{2a^{2} - 2R^{2}}{2\left[R^{2} + \frac{a^{2}}{4}\right]^{7/2}} = 0 \Rightarrow a^{2} = R^{2}$$

$$a = R$$



亥姆霍兹线圈

结构:一对间距等于半径的同轴载流圆

线圈。

用处:在实验室中,当所需磁场不太强

时,常用来产生均匀磁场。



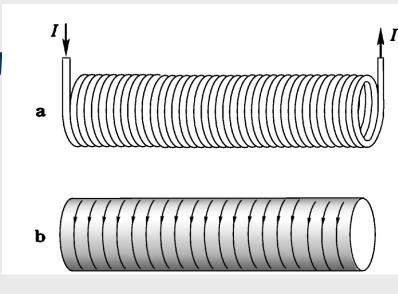


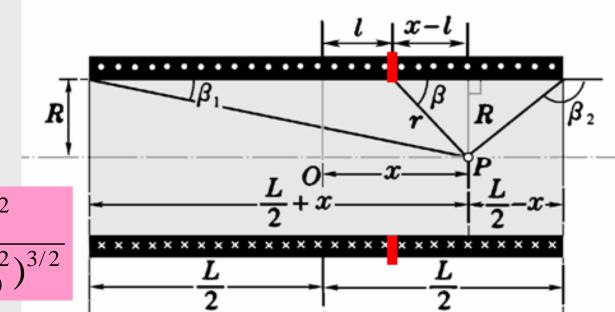
例5. 载流密绕螺线管中的磁场

解:

■ 长为L,单位长度匝数为n 的密绕螺线管,可忽略螺 距,半径为R,通电流为I。 求轴线上的磁场。(近似 成导体圆筒,电流连续地 沿环向分布。)

单线圈:
$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + r_0^2)^{3/2}}$$





单线圈:
$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + r_0^2)^{3/2}}$$

dl内的电流: Indl

n: 单位长度内的匝数

$$dB = \frac{\mu_0 I R^2 n dl}{2(R^2 + (x - l)^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$x - l = Rctg\beta, dl = \frac{R}{\sin^2 \beta} d\beta$$

$$\sqrt{R^2 + (x - l)^2} = r = \frac{R}{\sin \beta}$$

$$B = \int dB = \int \frac{\mu_0 n I R^2 dl}{2(R^2 + (x - l)^2)^{\frac{3}{2}}}$$

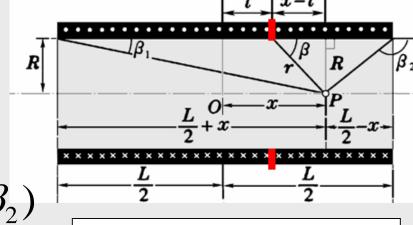
$$x - l = Rctg\beta, dl = \frac{R}{\sin^2 \beta} d\beta$$

$$\sqrt{R^2 + (x-l)^2} = r = \frac{R}{\sin \beta}$$

$$= \int_{\beta_1}^{\beta_2} \frac{\mu_0 nI}{2} \sin \beta d\beta$$

$$=\frac{\mu_0 nI}{2}(\cos\beta_1 - \cos\beta_2)$$

$$L \longrightarrow \infty, \beta_1 = 0, \beta_2 = \pi$$

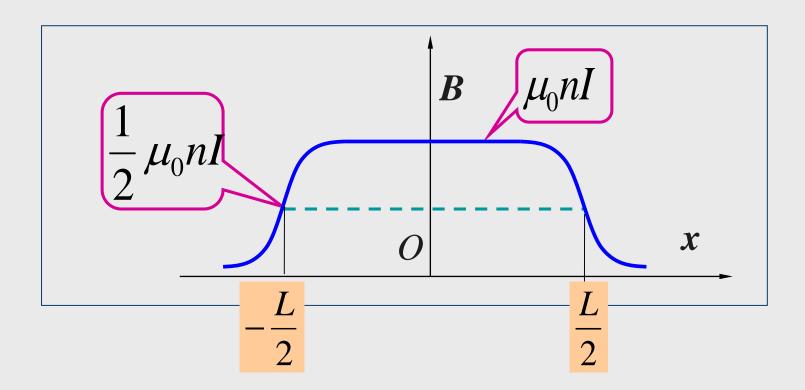


$$B=\mu_0 nI$$
 说明轴线上的B处处相同,可以证明,管内B也均匀

半无限长
$$\beta_1 = 0, \beta_2 = \frac{\pi}{2}$$
 或 $\beta_1 = \frac{\pi}{2}, \beta_2 = \pi$ $B = \frac{\mu_0 nI}{2}$

I 和 \bar{B} 成右螺旋关系

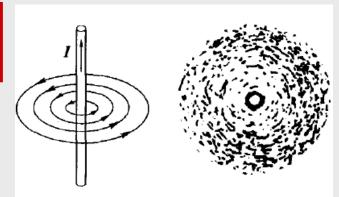
载流螺线管轴线上的磁场分布

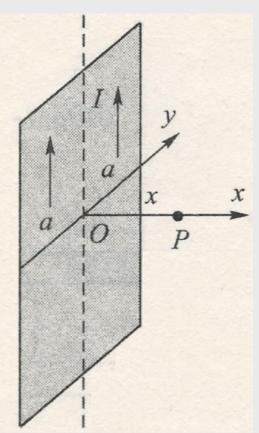


|6 电流均匀的流过宽度为的无限长平面导体薄板电流大小为,通过板的中线并与**愐**垂直的平面上有一点P,P到板的垂直距离为,设板厚忽略不

- 计,求:
- (1) P点的磁感应强度;
- (2) 当 $a \to \infty$,但 $i = \frac{I}{2a}$ 为一常量时 P点的磁感应强度。

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





解:

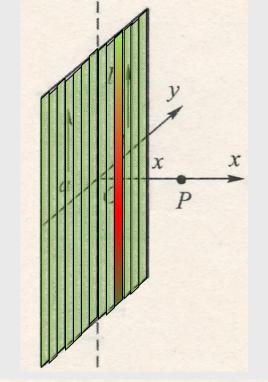
把薄板分成宽度为y的无限长细条每根细条载流 $i = \frac{Idy}{2a}$ 。

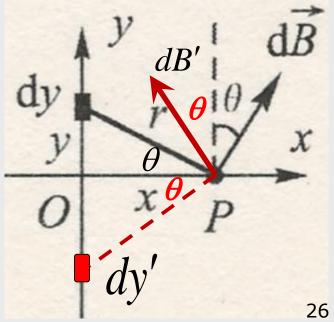
di在P点产生的磁感应强度太:

$$dB = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{di}{r} = \frac{\mu_0 I dy}{4\pi ar} = \frac{\mu_0 I dy \cos \theta}{4\pi ax}$$

只有y分量 $dB\cos\theta$ 有贡献

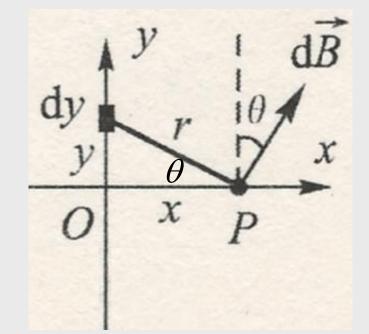
$$B = \int dB \cos\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi ax} \int \cos^2\theta dy$$





$$B = \int dB \cos\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi ax} \int \cos^2\theta dy$$

$$\therefore y = x \tan \theta; \quad \therefore dy = x \frac{d\theta}{\cos^2 \theta}$$



$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi ax} \int_{-\arctan \frac{a}{x}}^{\arctan \frac{a}{x}} x d\theta = \frac{\mu_0 I}{2\pi a} \arctan \frac{a}{x},$$
 方向沿坡軸正向。

$$\stackrel{\Psi}{=} a \rightarrow \infty$$
,

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\theta = \frac{\mu_0}{2} i$$
,方向沿y轴正方向。

小结:

- 原则上,B-S定理加上叠加原理可以求任何载流导 线在空间某点的B
- 实际上,只在电流分布具有一定对称性,能够判断其磁场方向,并可简化为标量积分时,才易于求解;
- 为完成积分,需要利用几何关系,统一积分变量;
- 一些重要的结果 可直接利用;

重要结论

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

无限长载流长直导线的磁场

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

载流圆线圈轴线上的磁场

$$\frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + r_0^2)^{3/2}}$$

圆环形电流中心的磁场

$$B = \frac{\mu_0 I}{2R}$$

载流螺线管中的磁场 =
$$\frac{\mu_0 nI}{2} (\cos \beta_1 - \cos \beta_2)$$

无限长载流螺线管中的磁场

$$B = \mu_0 nI$$

二、磁场的高斯定理:

- ■磁感应线的特点:
 - ■环绕电流的无头无尾的闭合线或伸向无 穷远
 - 磁场高斯定理 无源场

$$\Phi_{B} = \iint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\iiint_{V} \nabla \cdot \vec{B} dV = 0 \implies \nabla \cdot \vec{B} = 0$$

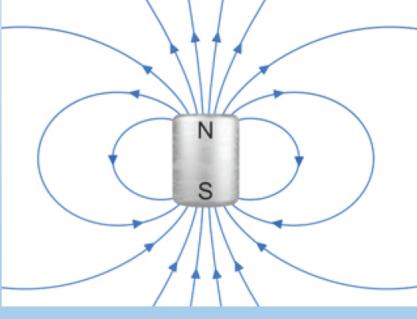
■说明恒磁场的散度为零——无源场

永磁体产生的稳恒磁场

Concept Question: Magnetic Field Lines

The picture shows the field lines outside a permanent magnet The field lines inside the magnet point:

- ¶. Up
- 2. Down
- 3. Left to right
- 4. Right to left
- 5. The field inside is zero
- 6. I don't know



磁单极不存在

电偶极子



电单极

磁偶极子



切开 磁偶极子

$$\Phi_E = \iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = q_{in} / \varepsilon_0$$

高斯定理

$$\Phi_B = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

磁高斯定理

例题.多层密绕螺线管中心点的 场强,总匝数为N,长度21。

单层:
$$\frac{\mu_0 nI}{2}(\cos\beta_1 - \cos\beta_2)$$

$$\therefore \beta_2 = \pi - \beta_1; \quad \therefore \cos \beta_1 - \cos \beta_2 = 2\cos \beta_1$$

$$\frac{dr}{|}$$

$$\beta_1$$

$$\beta_2$$

$$R_2$$

单层:
$$\frac{\mu_0 nI}{2} 2\cos\beta_1$$

单层:
$$\frac{\mu_0 nI}{2} 2\cos\beta_1$$
 $j = \frac{NI}{2l(R_2 - R_1)} = \frac{dI}{2ldr}$,表示电流密度。

dI/2l即为厚度dr层上单位长度上的电流nI。 : nI = jdr

dr层在O点产生的磁感应强度

$$dB = \frac{\mu_0}{2} j dr 2 \cos \beta_1, \qquad \cos \beta_1 = \frac{l}{\sqrt{l^2 + r^2}}$$

$$B = \mu_0 j l \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{\sqrt{l^2 + r^2}} = \mu_0 j l \ln \frac{R_2 + \sqrt{R_2^2 + l^2}}{R_1 + \sqrt{R_1^2 + l^2}}$$

例题7. 如图所示,一个半径为R的无限长半圆柱面导体,沿长度方向的电流I在柱面上均匀分布。求半圆柱面轴线上的磁感强度。

解:由于长直细线中的电流, $dI = Idl/\pi R$

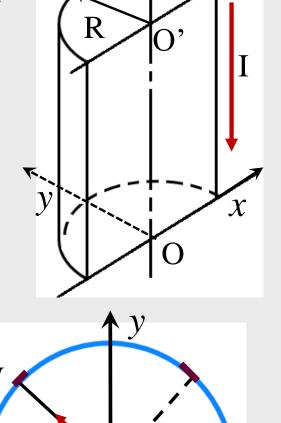
它在轴线上一点激发的磁感强度的大小为:

$$dB = \frac{\mu_0}{2\pi R} dI = \frac{\mu_0}{2\pi R} \frac{Idl}{\pi R} = \frac{\mu_0}{2\pi R} \frac{Id\theta}{\pi}$$

其方向在oxy平面内,且与由dl引向点 O的半径垂直,如下图所示.

由对称性可知,半圆柱面上细电流在轴线 OO' 上产生的磁感强度叠加后,得:

$$B_{y} = \int dB \cos\theta = 0$$

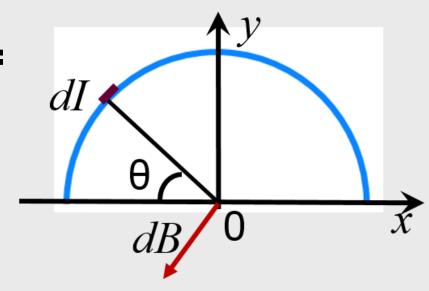


$$dB = \frac{\mu_0}{2\pi R} \frac{I}{\pi} d\theta$$

$$B_{x} = \int_{0}^{\pi} dB \sin \theta = \int_{0}^{\pi} \frac{\mu_{0}}{2\pi R} \frac{I}{\pi} d\theta \cdot \sin \theta = \frac{\mu_{0}I}{\pi^{2}R}$$

则轴线上总的磁感强度大小为:

$$B = B_{x} = \frac{\mu_{0}I}{\pi^{2}R}$$



 \vec{B} 的方向指向ox轴负向。

思考1.

- (a) 对于一静止的电荷, 磁场能使其运动吗?
- (b) 一个恒磁场可以改变一带电粒子的速度吗?
- (c)一个带电粒子在一区域直线运动,这一区域的磁场必然为0吗?
 - (d) 想一想电力和磁力有哪些异同?