例3 载流螺旋管在其轴上的磁场

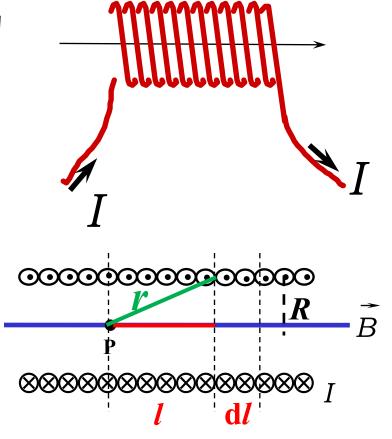
求: 半径为 *R*,总长度 *L*,单位长度的匝数是 *n* 的螺线管在其轴线上的磁场?

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

$$dI = nIdl$$

$$dm = SdI = \pi R^2 dI = \pi R^2 nIdl$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 d\vec{m}}{2\pi r^3} \qquad d\vec{B} = \frac{\mu_0 n I R^2 dl}{2r^3}$$

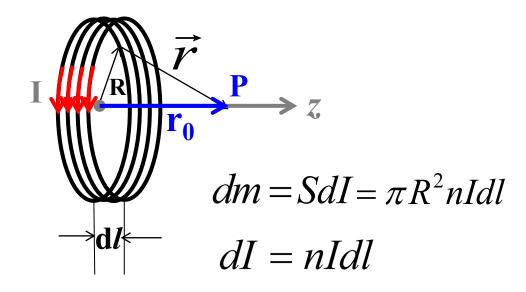


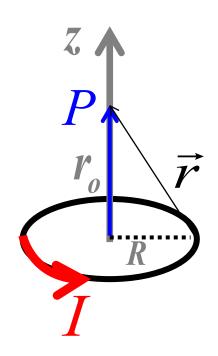
载流圆线圈在其轴上的磁场

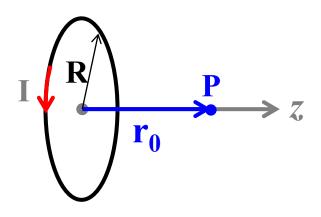
$$B_z = \frac{\mu_0 R^2 I}{2r^3}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \vec{m}}{2\pi r^3}$$

磁矩
$$\vec{m} = I \pi R^2 \vec{n}$$





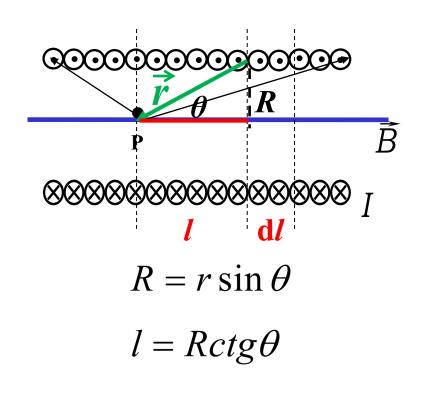


$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 n I R^2 dl}{2r^3}$$

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

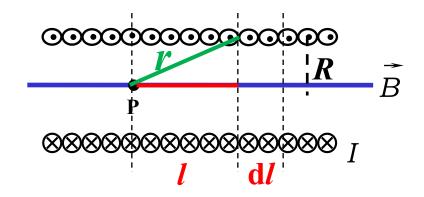
$$dB = -\frac{\mu_o nI}{2} \sin \theta d\theta$$

$$B = -\int_{\theta_o}^{\theta_2} \frac{\mu_o nI}{2} \sin\theta d\theta$$



$$B = \frac{\mu_o n I}{2} (\cos \theta_2 - \cos \theta_1)$$

$$B = \frac{\mu_o nI}{2} (\cos \theta_2 - \cos \theta_1)$$



载流螺旋管在其轴上的磁场,磁场 方向与电流满足**右手螺旋**法则。

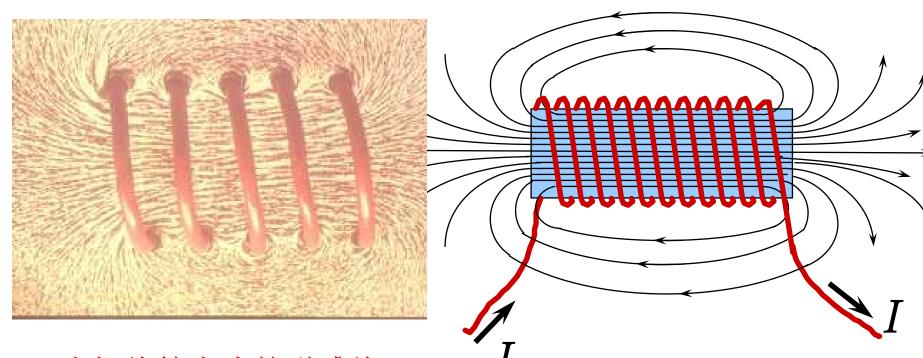
$$\theta_2 = 0, \ \theta_1 = \pi$$
 $B = \mu_0 nI$
 $\theta_1 = \pi, \ \theta_2 = \pi/2$
 $B = \frac{1}{2} \mu_0 nI$
 $\frac{B}{5R}$

L=10R

在管端口处,磁场等于中心处的一半。

在距管轴中心约七个管半径处,磁场就几乎等于零了。

通电螺线管的磁力线

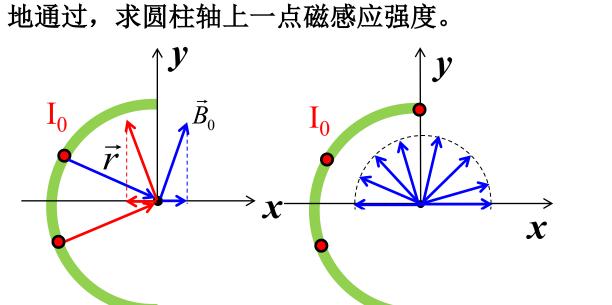


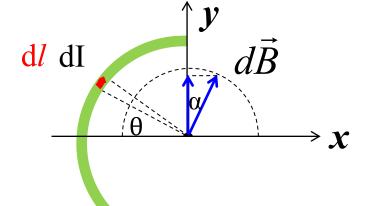
直螺线管电流的磁感线

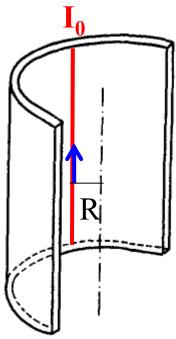
$$B = \frac{\mu_o nI}{2} (\cos \theta_2 - \cos \theta_1)$$

作业1:

在半径R=1cm的"无限长"半圆柱形金属箔,有电流I₁=5A,自下而上





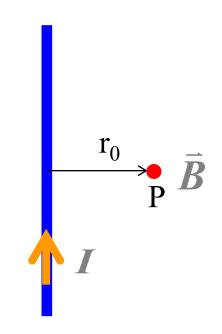


$$B_0 = \frac{\mu_o I_0}{2\pi R}$$

直线电流的磁场

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

$$\stackrel{r_0}{\longrightarrow} \bar{B}$$



无限长直流电流

$$\theta_1 = 0$$
 $\theta_2 = \pi$ $B = \frac{\mu_o I}{2\pi r_o}$

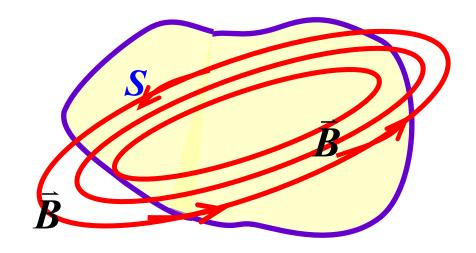
13.4 磁通连续定理和安培环路定理

一、磁通连续定理:

任何磁场中通过任意封闭曲面的磁通量等于零。

——磁场的高斯定理

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$



解释: 磁感应线是闭合的,因此有多少条磁感应线进入闭合曲面,就一定有多少条磁感应线穿出该曲面。

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{i}}{\varepsilon_{0}}$$

二、安培环路定理

在静电场中 $\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$, 说明静电场是保守场;

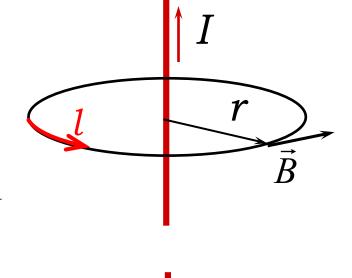
在稳恒电流的磁场中 $\int_{l}^{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = ?$

(1)圆形积分回路

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l} \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} dl = \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} \int_{l} dl = \mu_{0}I$$

即:
$$\oint_{I} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{l} = \mu_0 I$$

改变电流方向 $\oint_{I} \vec{B} \cdot d\vec{l} = -\mu_0 I$



(2)任意积分回路

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l} B \cos \theta dl$$

$$= \oint_{l} \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} \cos \theta dl$$

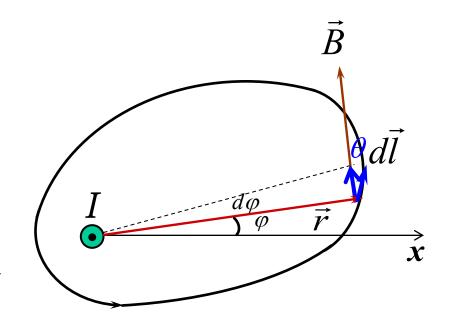
$$= \oint_{l} \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} r d\varphi = \mu_{0}I$$

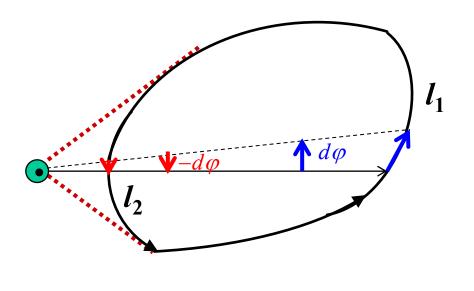
即.
$$\oint_I \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{l} = \mu_0 I$$

(3) 回路不环绕电流

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \frac{\mu_{0}I}{2\pi} \left(\int_{l_{1}} d\varphi + \int_{l_{2}} d\varphi \right)$$

$$= \frac{\mu_{0}I}{2\pi} \left[\alpha + (-\alpha) \right] = 0$$





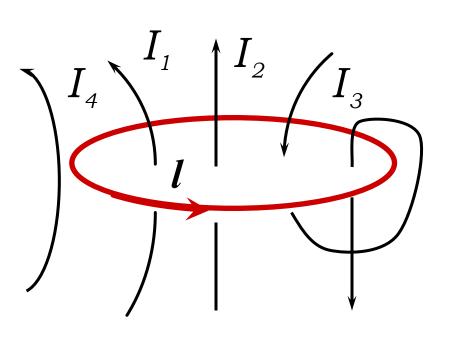
由前面分析可知:

在真空中的稳恒电流磁场中,磁感应强度 \vec{B} 沿任意闭合曲线的线积分(也称 \vec{B} 的环流),等于穿过该闭合曲线的所有电流强度(即穿过以闭合曲线为边界的任意曲面的电流强度)的代数和的 μ_0 倍。

即:
$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

与环路成右旋关系的电流取正

如图:
$$\oint_{l} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{l} = \mu_0 \left(I_1 + I_2 - 2I_3 \right)$$



- *关于安培环路定理的讨论:
- ①若电流方向与环路的正方向满足右旋关系,则: I>0 否则 I<0
- ② $\mu_0 \sum I_i$ 中 $\sum I_i$ 为环路包含的总电流,环路外不计。
- ③磁感应强度的环流只与环路内的电流有关,但环路上一点的磁感应强度是由环路内、外电流共同产生的。
- ④安培环路定理是反映磁场普遍性质的基本定理之一, 也是普遍的电磁场理论的基本方程之一。
- ⑤安培环路定理揭示了磁场的基本性质,磁场是有旋场,是非保守场,故不能引入势能的概念。

静电场

稳恒磁场

$$\oint_{l} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$\oint_{I} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_{o} \sum_{i} I_{i}$$

电场有保守性,它是 保守场,或有势场 磁场没有保守性,它是 非保守场,或无势场

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_{o}} \sum_{i} q_{i}$$

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

电力线起于正电荷、 止于负电荷。 静电场是有源场 磁力线闭合、 无自由磁荷 磁场是无源场

三、安培环路定理求磁场的分布

适用范围: 磁场的分布具有一定的对称性。

- 1. 依据电流的对称性分析磁场分布的对称性
- 2. 选取合适的闭合路径,该路径包含求磁感应强度的 场点,且在该路径上B以标量形式提出积分符号。
- 3. 利用安培环路定理计算B的数值和方向 (注意环路方向与电流方向的右旋关系)

例1: 求无限长圆柱面电流的磁场分布 (半径为 R)

- 电流分布轴对称
- 磁场分布也具有轴对称性 仅有B₁,而B₁和B₃皆是零
 - (1)对于 B_r ,利用磁通连续定理,有

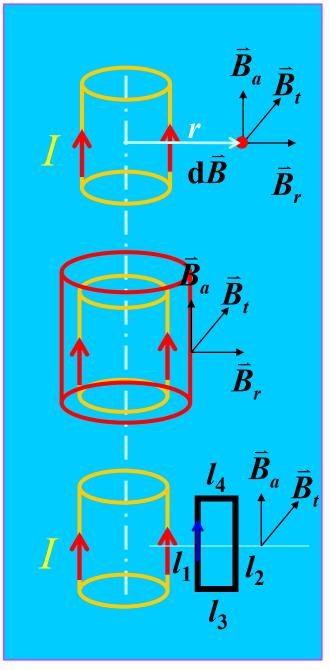
$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \oint_{S_1} B_r dS = B_r 2\pi r l = \mathbf{0}$$

(2)对于B_a,利用安培环路积分

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l1} B_{a} dl + \oint_{l2} B_{a} dl$$

$$= B_{a} l - B'_{a} l = \mathbf{0}$$

$$B_{a} = B'_{a}$$



(3)对于 B_l ,以轴上一点为圆心,取垂直于轴的平面内半径是r的圆为积分环路

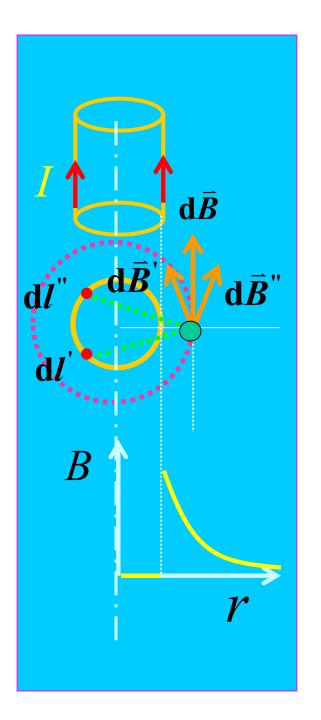
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = 2\pi r B = \mu_o I$$

$$B = 0$$

$$r \leq R$$

$$B = \frac{\mu_o I}{2\pi r} \qquad r > R$$

无限长圆柱面电流外面的磁场与电流都 集中在轴上的直线电流的磁场相同



例2: "无限长"载流圆柱导体内外磁场的分布

已知: *I*、*R*,电流沿轴向在截面上均匀分布电流及其产生的磁场具有轴对称分布

作积分回路如图

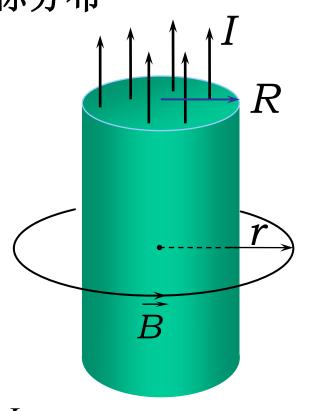
(1)当r > R时,如图

则B沿该闭合回路的环流为:

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l} Bdl = 2\pi rB$$

根据安培环路定理:

$$\oint_{l} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{l} = \mu_{0}I \qquad \text{M:} \quad B = \frac{\mu_{0}I}{2\pi r}$$



(2)当r < R时,如图示

作积分回路如图

则 \vec{B} 沿该闭合回路的环流为:

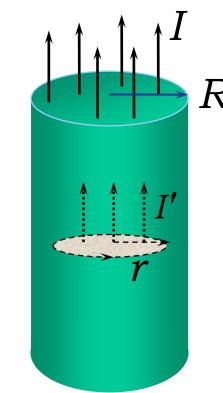
$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l} B dl = 2\pi r B$$

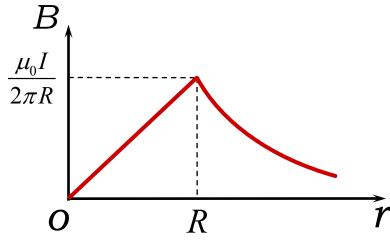
根据安培环路定理:

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_{0} I'$$

$$= \mu_{0} \frac{I}{\pi R^{2}} \pi r^{2}$$

则:
$$B = \frac{\mu_0 Ir}{2\pi R^2}$$





例3: 环形载流螺线管内的磁场分布

已知: I、N、 R_1 、 R_2

N — 导线总匝数

磁力线分布如图

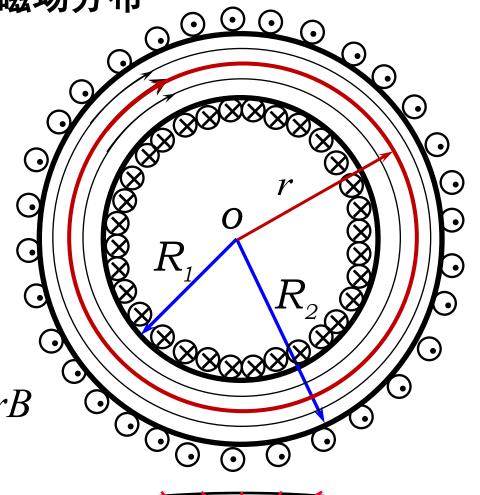
作积分回路如图

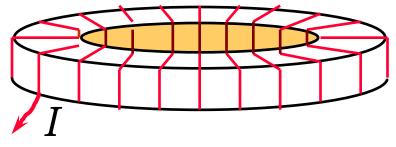
则 \overline{B} 沿该闭合回路的 $\overline{\mathbf{x}}$ 流为:

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{l} Bdl = 2\pi rB$$

根据安培环路定理:

$$\oint_{l} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 NI$$



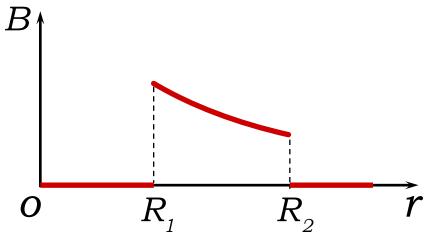


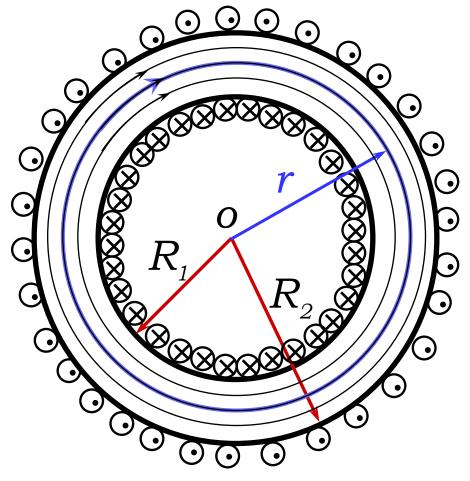
$$B = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r}$$

若 R_1 、 R_2 >> R_2 - R_1

$$n = \frac{N}{2\pi R_1}$$

则: $B \approx \mu_0 nI$





作业2:

有一导体片,由无限多根邻近的导线组成,每根导线都无限长,并且载有电流i。试证明B的方向如图所示,且在无限电流片外各点B的大小满足:

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

这里n表示每单位长度上导线的根数。