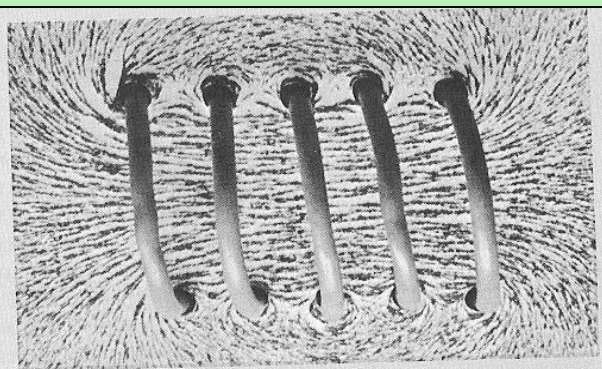
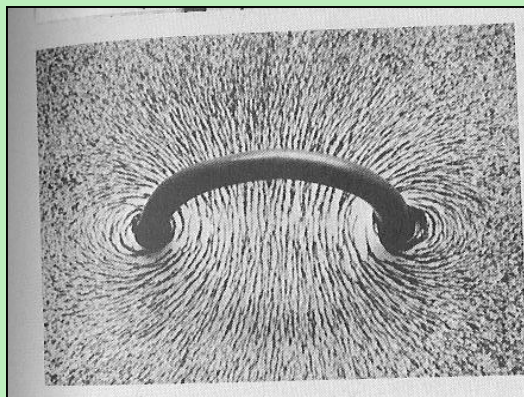
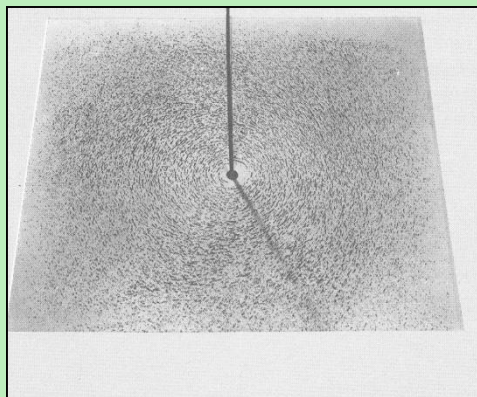


稳恒磁场两条重要的基本定理

two theorems about the character of magnetic field

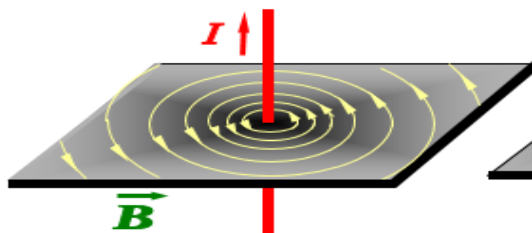
§ 7.5 磁通量 磁场的高斯定理

一、磁感应线(\vec{B} 线)

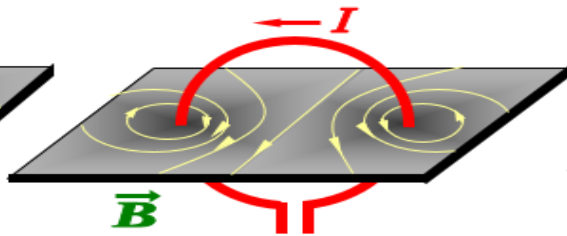


Such devices are called electromagnets.

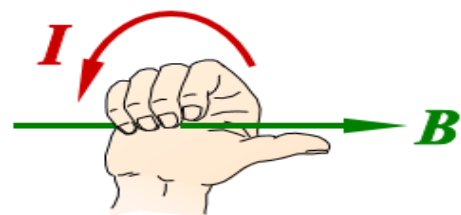
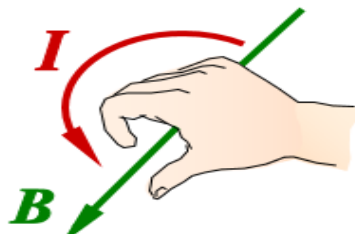
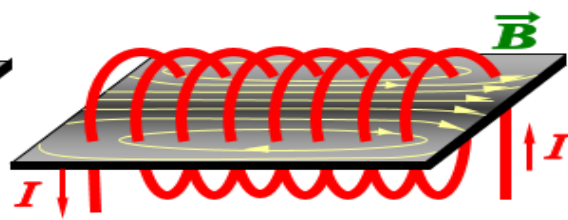
长直电流



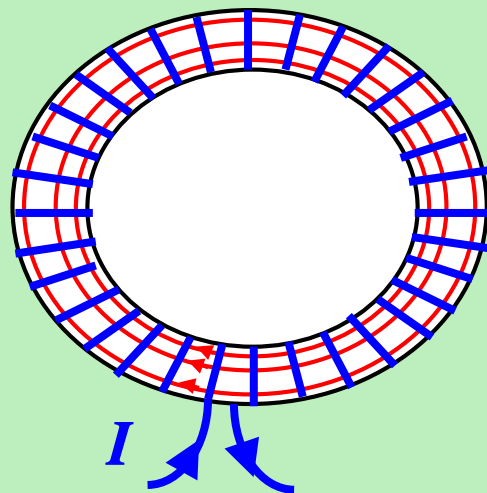
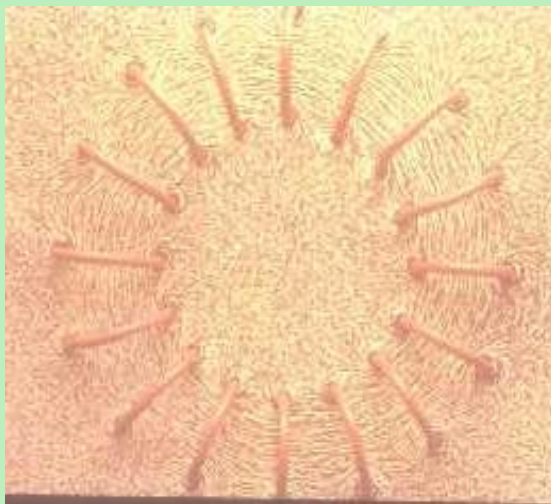
圆电流



螺线管电流



载流环形螺线管



规定

- 曲线任一点切线方向与该点 \vec{B} 方向一致.
- 垂直于通过某点附近单位面积的 \vec{B} 线 (即 \vec{B} 线密度) 等于该点 \vec{B} 的大小.

特点

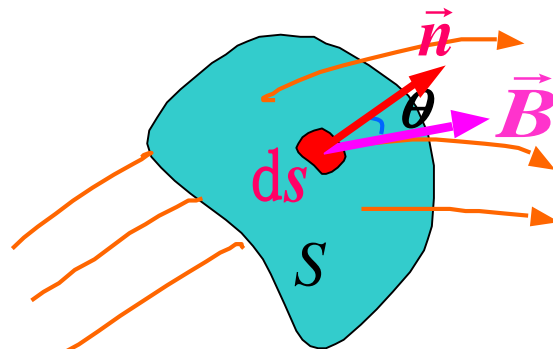
- \vec{B} 线恒闭合, 既无起点, 也无终点.
- \vec{B} 线不能相交.
- \vec{B} 线方向与电流流向组成右手螺旋关系.

二、磁通量 磁场的高斯定理

1. 磁通量 Φ_m :通过给定曲面的总磁感线数。

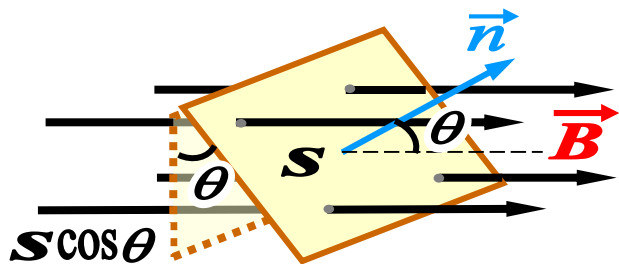
$$d\Phi_m = B \cos \theta dS = \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

$$\Phi_m = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \iint_S B dS \cos \theta$$

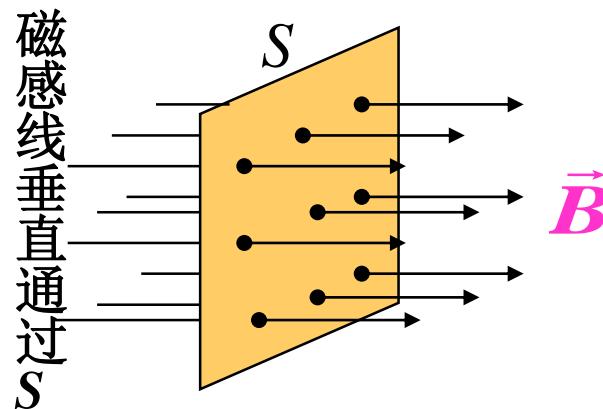


SI单位: 韦伯(Wb) $1 \text{ Wb} = 1 \text{ T} \cdot \text{m}^2$

讨论: (1) 均匀磁场中的磁通量

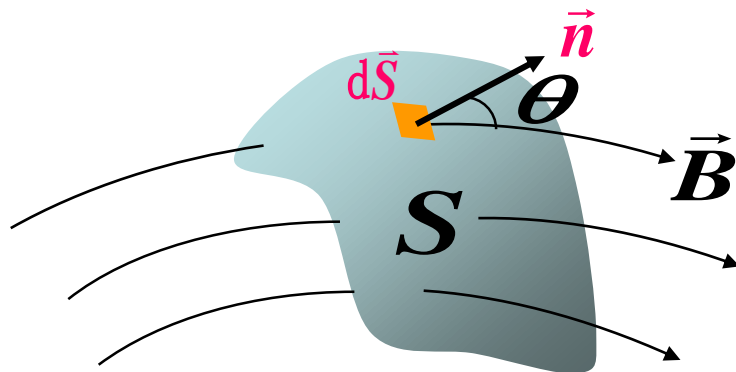


$$\Phi_m = B \cos \theta dS = \vec{B} \cdot \vec{S}$$



$$\Phi_m = BS$$

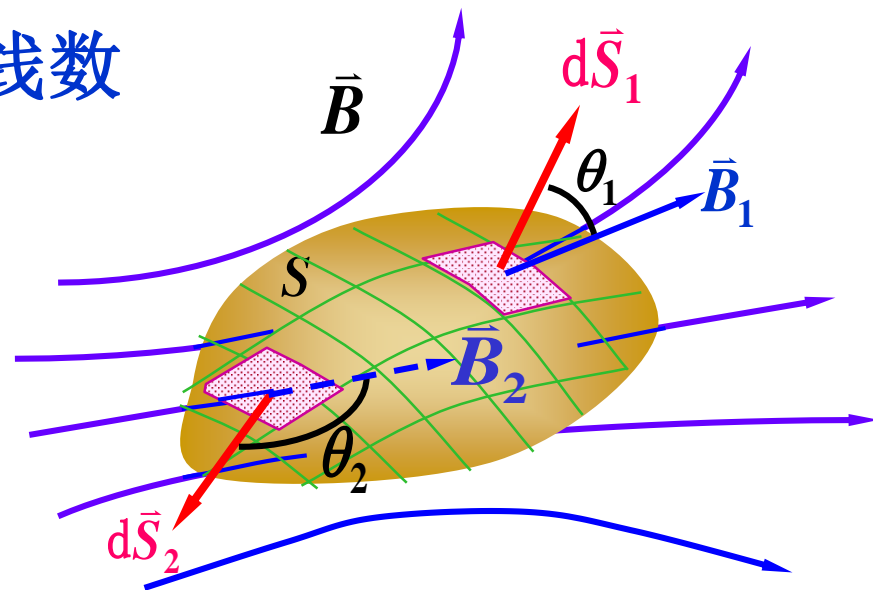
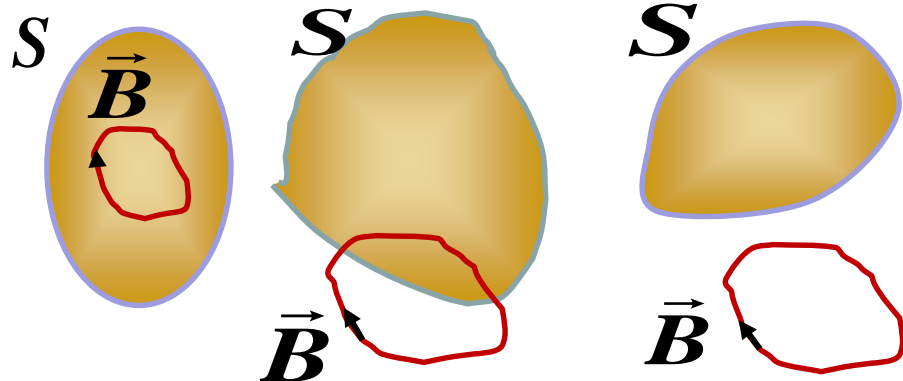
$$\Phi_m = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \iint_S B dS \cos \theta$$



讨论: (2) 通过任意封闭曲面的磁通量

$$\Phi_m = \oiint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \oiint_S B \cos \theta dS = \mathbf{0}$$

= 净穿出封闭曲面的磁感线数



磁感线穿入: Φ_m 为负

磁感线穿出: Φ_m 为正

2. 磁场的高斯定理

$$\oiint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \quad \text{-- 通过任意封闭曲面的磁通量等于零}$$

说明：（磁场是由电流产生的情况）

- 1) 磁力线是无头无尾的闭合曲线，
- 2) 磁场是无源场，磁场无磁荷存在。

比较：静电场高斯定理

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{i=1}^n q_i$$

- 1) 电场线不闭合，
- 2) 静电场是有源场，有单独的正、负电荷存在。

稳恒磁场和静电场的高斯定理的比较

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{i=1}^n q_i \quad \text{—静电场是有源场} \quad \text{电场线不闭合}$$

$$\oiint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \quad \text{—磁场是无源场} \quad \text{磁感应线闭合}$$

再比较：

$$\text{静电场中: } \oint_l \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \quad \text{—静电场是保守场}$$

$$\text{稳恒磁场: } \oint_l \vec{B} \cdot d\vec{l} = ? \quad \text{—磁场是?}$$

§ 7.5 安培环路定理

一、定理表述

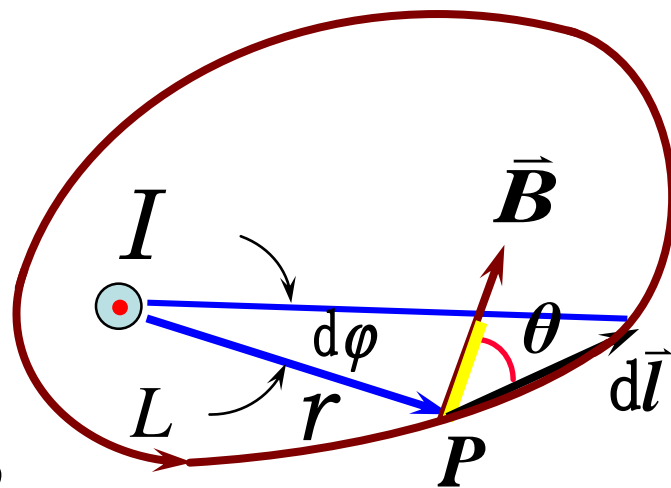
真空中的稳恒电流磁场中，磁感应强度 \vec{B} 沿任一闭合回路 L 的线积分等于路径 L 所包围的电流的代数和的 μ_0 倍。

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_i I_{i\text{内}}$$

二、验证（无限长载流直导线特例）

1. 积分回路包围长直电流
且在与直电流垂直的平面内

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



$$\cos \theta dl = r d\varphi$$

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

$$\vec{B} \cdot d\vec{l} = \frac{\mu_0 I}{2\pi} d\varphi$$

2. 积分回路不包围长直电流:

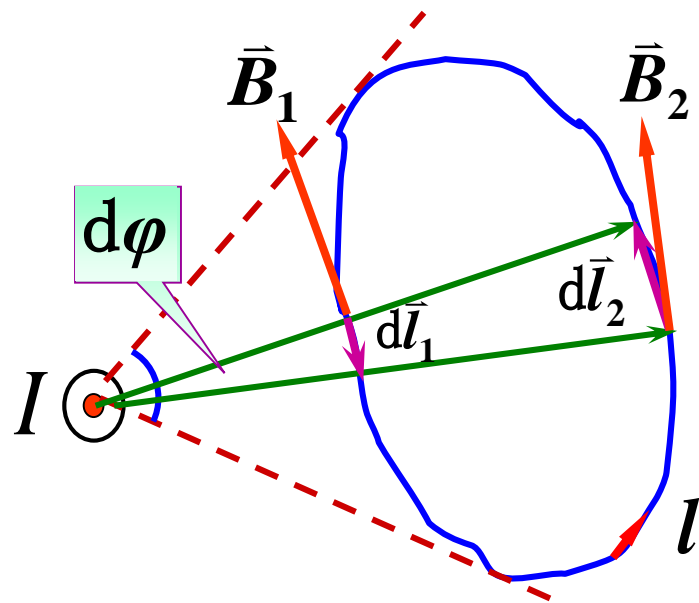
$$\oint_l \vec{B} \cdot d\vec{l} = \vec{B}_1 \cdot d\vec{l}_1 + \vec{B}_2 \cdot d\vec{l}_2 + \dots$$

$$\vec{B}_1 \cdot d\vec{l}_1 = -\frac{\mu_0 I}{2\pi} d\varphi$$

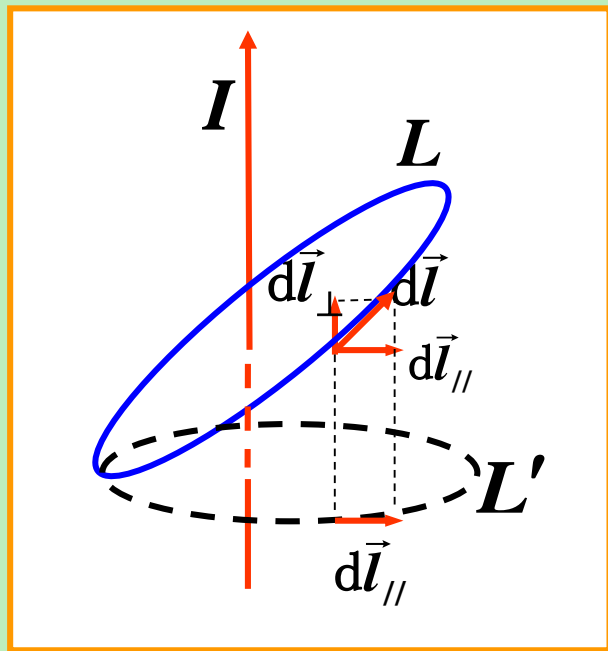
$$\vec{B}_2 \cdot d\vec{l}_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi} d\varphi$$

$$\oint_l \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0$$

安培环路定理成立



3. 闭合路径不在垂直于电流的平面内



$$\begin{aligned}\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \oint_L \vec{B} \cdot (d\vec{l}_{//} + d\vec{l}_{\perp}) \\ &= \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l}_{//} + \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l}_{\perp} \\ &= \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l}_{//} + 0 \\ &= \begin{cases} \mu_0 I & (I \text{ 穿过 } L) \\ 0 & (I \text{ 不穿过 } L) \end{cases}\end{aligned}$$

安培环路定理成立

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_i I_{i\text{内}}$$

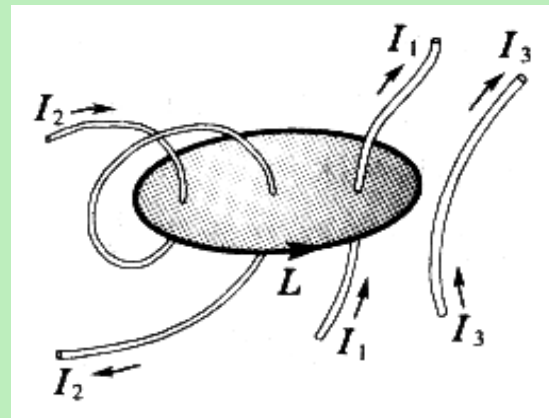
☆ 安培环路定理是稳恒电流磁场的基本性质方程。 \vec{B} 的环流不为零，表明磁场是非保守场（不能引入势的概念），是涡旋场。

说明：

（1）**电流正负规定：**电流方向与环路的绕行方向服从右手螺旋定则时，电流为正；反之为负。

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{i\text{内}} = \mu_0 (I_1 - 2I_2)$$

（2） \vec{B} ：环路上各点的磁感应强度（环路内、外所有电流的贡献）。



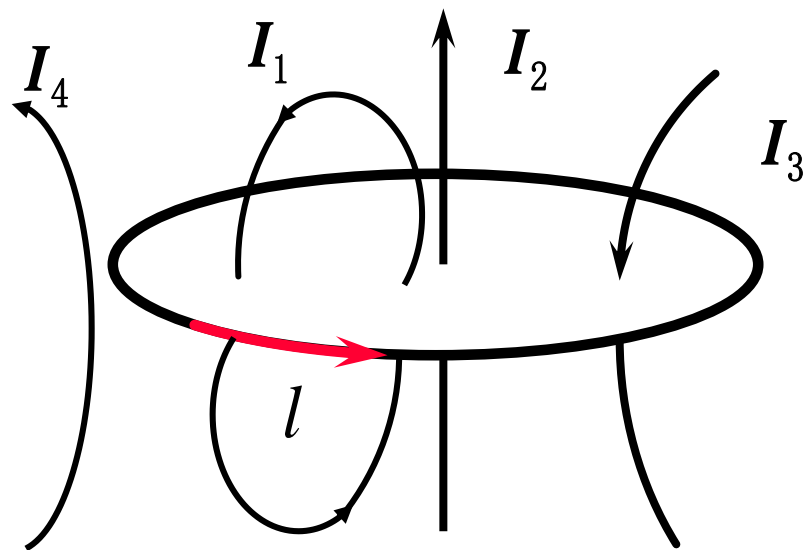
讨论

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{i\text{内}} = \mu_0 (I_2 - I_3)$$

环路上的磁感应强度
由环路内外电流产生

由环路内电流决定

环路所包围的电流



不穿过 L 的电流：对 L 上各点 \vec{B} 有贡献；

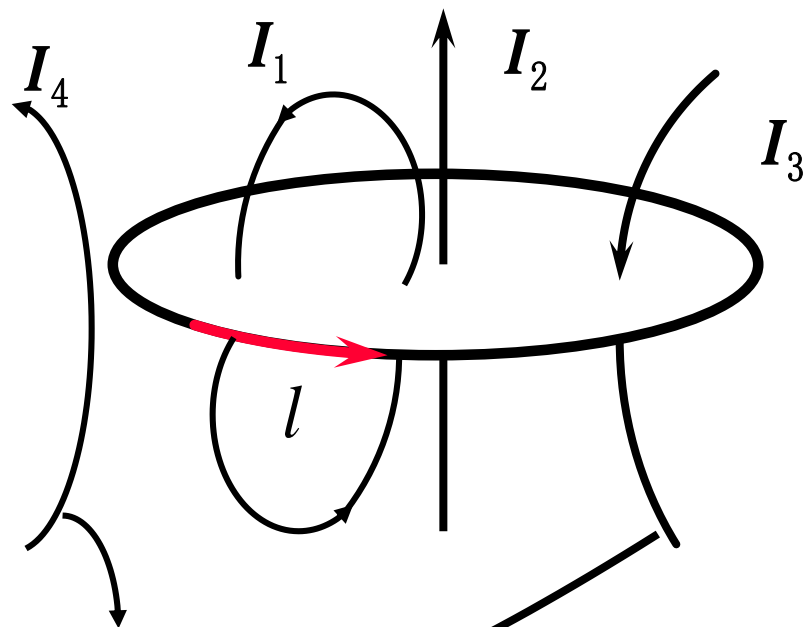
对 $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l}$ 无贡献



$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{i\text{内}} = \mu_0 (I_2 - I_3)$$

改变

不变



在原区域发生位置小移动

三、安培环路定理的应用举例

当电流分布具有某种对称性时，可利用安培环路定理计算磁感应强度。

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{i\text{内}}$$

步骤：

- 1、根据电流分布的对称性，分析磁场分布的对称性；
- 2、根据磁场分布的对称性，选取合适的回路。
 - (1) 回路上磁感大小相等， \vec{B} 的方向沿回路切线方向；
 - (2) 一部分回路上的 $\vec{B} = 0$ 或 $\vec{B} \perp d\vec{l}$ ，另一部分各点 \vec{B} 大小相等，方向沿回路切线方向。
- 3、计算，求出磁感 \vec{B} 。

例1: 无限长圆柱体电流的磁场 (设圆柱面半径为 R , 面上均匀分布的轴向总电流为 I)

解: 分析对称性

磁场分布 —— 轴对称

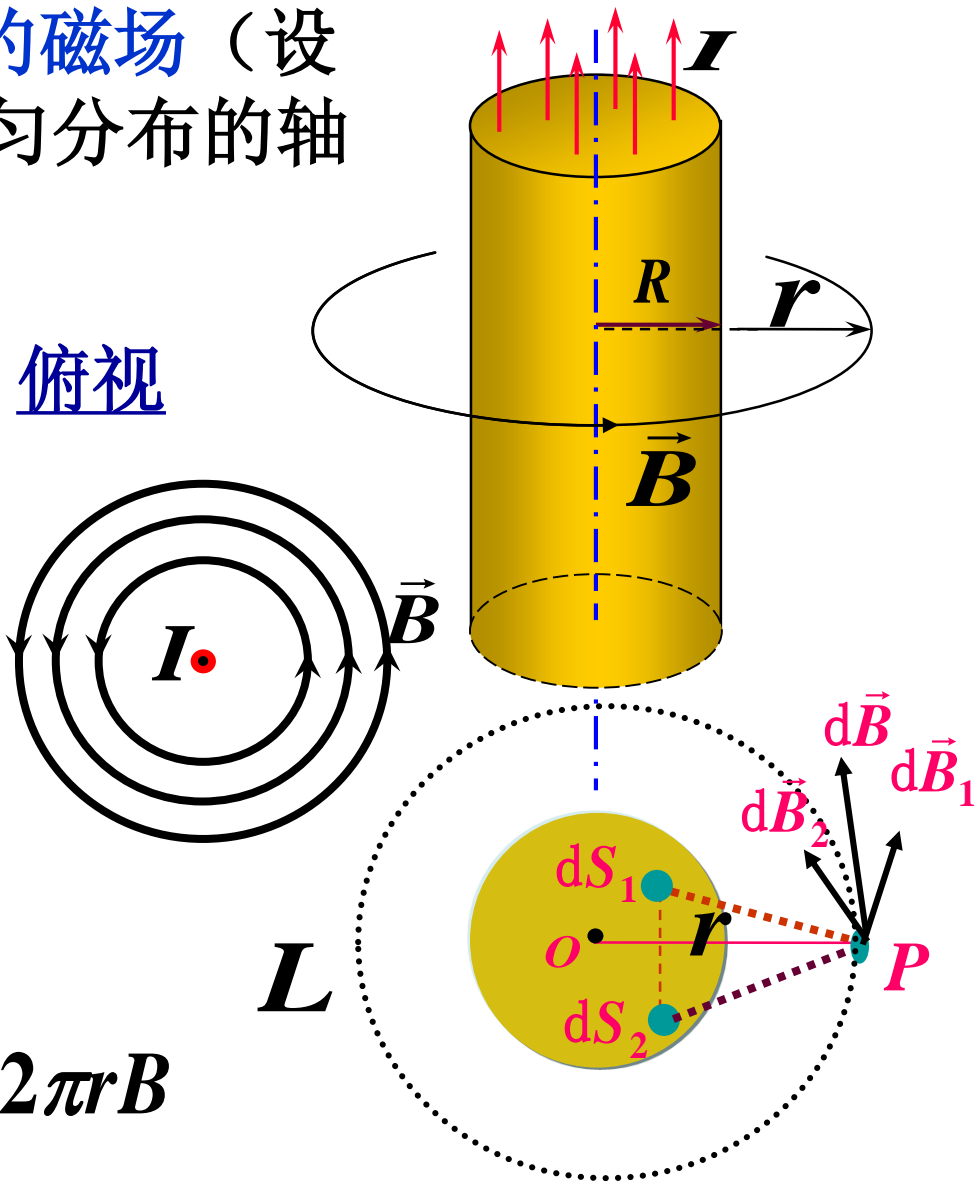
任意一点磁场的方向沿该点所在圆周的切向 (与电流满足右螺旋关系), 圆周上各点磁场的大小相等.

选圆形积分环路 L

$$r > R: \oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint B dl = 2\pi r B$$

据安环定理: $2\pi r B = \mu_0 I$

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

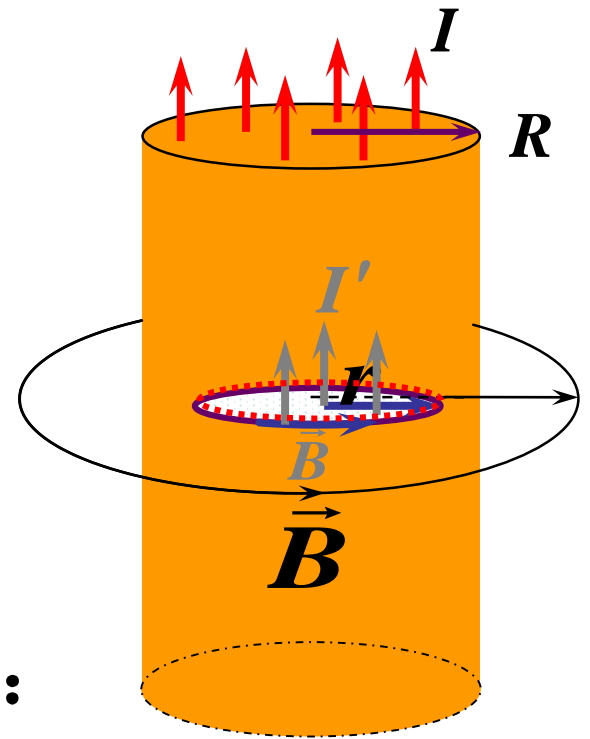


$$r < R \quad \oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint B dl = 2\pi r B$$

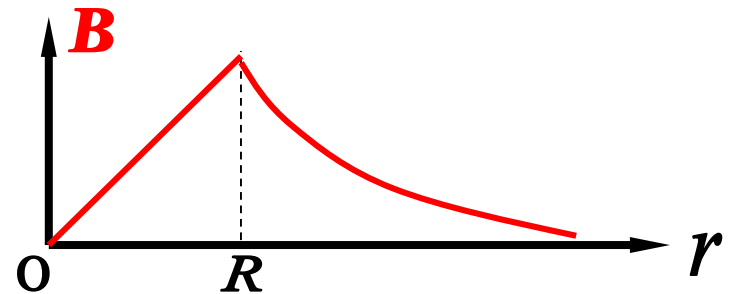
安环定理: $2\pi r B = \mu_0 I' = \mu_0 \frac{I}{\pi R^2} \pi r^2$

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

结论: 无限长均匀载流圆柱导体磁场:



$$B = \begin{cases} \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2} & 0 < r < R \\ \frac{\mu_0 I}{2\pi r} & r > R \end{cases}$$

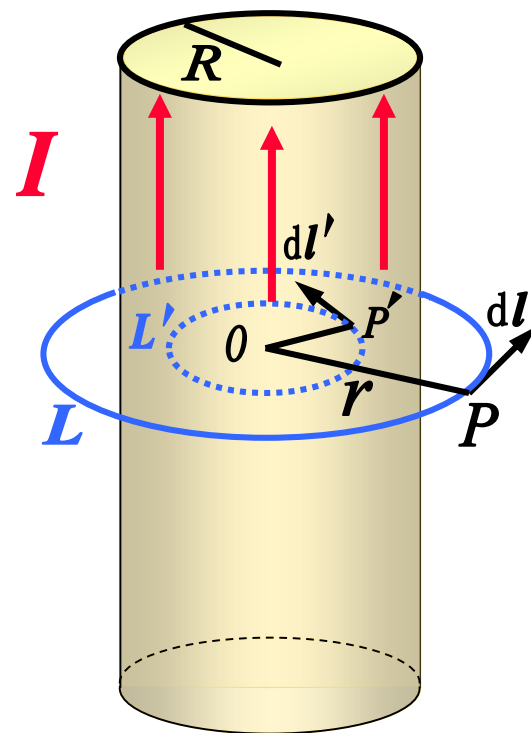
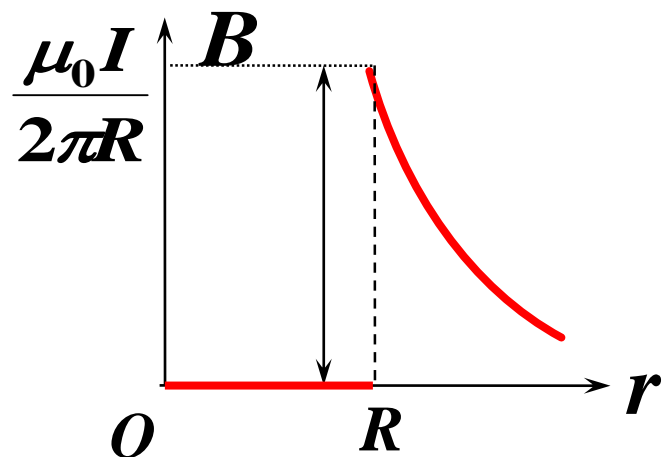


讨论：长直载流圆柱面的磁场。

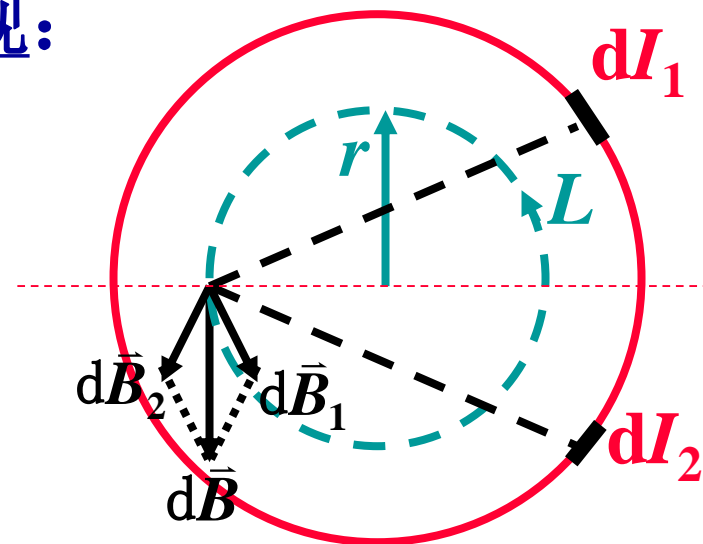
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint B dl = 2\pi r B$$

$$= \begin{cases} 0 & (r < R) \\ \mu_0 I & (r > R) \end{cases}$$

$$B = \begin{cases} 0 & 0 < r < R \\ \frac{\mu_0 I}{2\pi r} & r > R \end{cases}$$



俯视：

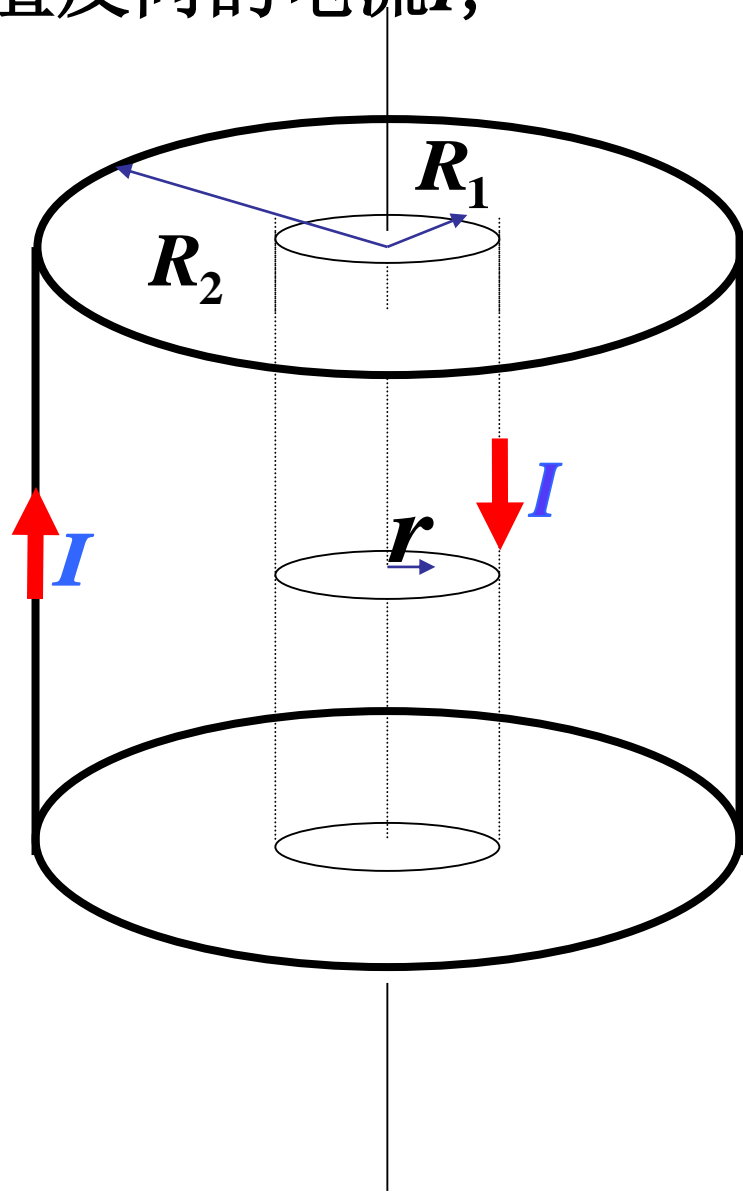


练习：同轴的两筒状导线通有等值反向的电流 I ，
求 \vec{B} 的分布。

(1) $r > R_2, B = 0$

(2) $R_1 < r < R_2, B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$

(3) $r < R_1, B = 0$



无限大载流导体薄板

例2. 无限大平面电流的磁场分布。

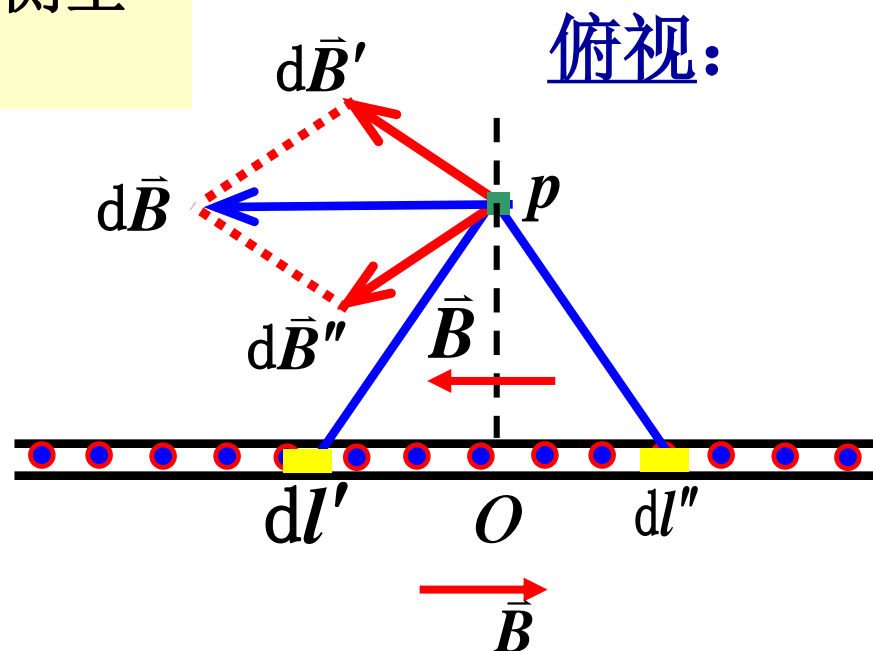
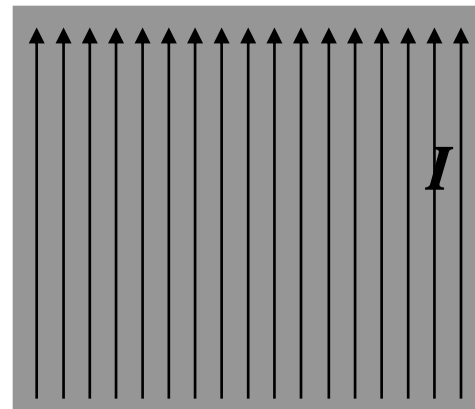
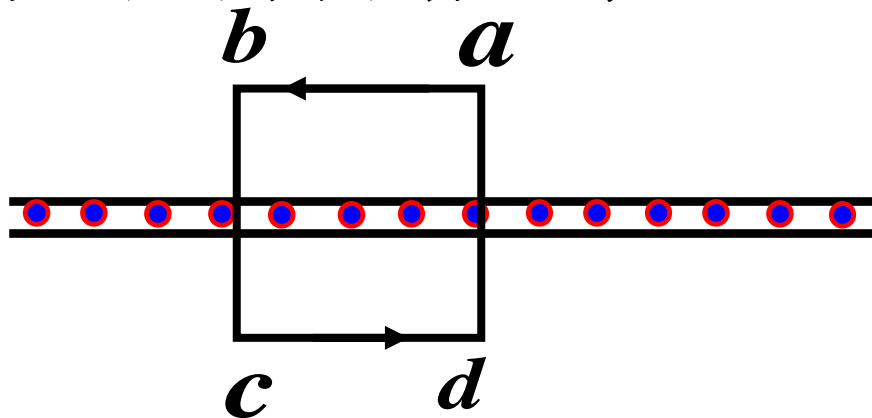
视为无限多电流为 I 的平行长直导线电流，
设：单位长度导线匝数 n ，则电流沿线密度

$$j = nI$$

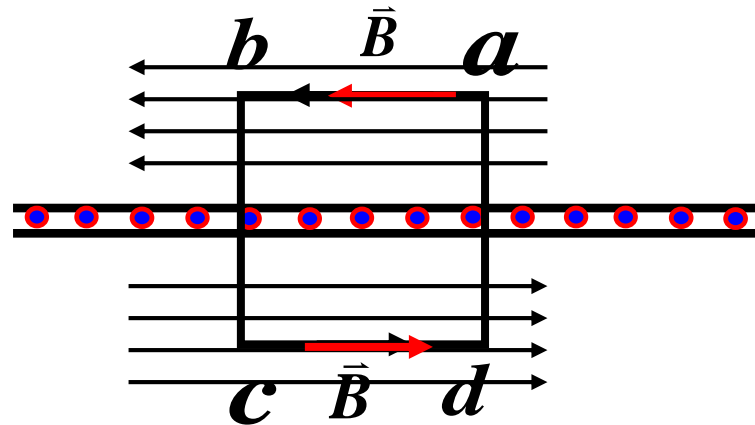
解： 分析对称性

- ① \vec{B} 方向平行于平面，且与电流垂直；
- ② 平面两侧 \vec{B} 的方向相反；
- ③ 平面两侧空间各的 \vec{B} 的大小相等。

选积分回路，如图： ab 和 cd 与电流平面平行、等距。



选积分回路，如图



计算回路环流：

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_a^b B dl \cos 0 + \int_b^c B dl \cos \frac{\pi}{2} + \int_c^d B dl \cos 0 + \int_d^a B dl \cos \frac{\pi}{2}$$
$$= B \cdot ab + B \cdot cd = 2B \cdot ab$$

安培环路定理： $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 n \cdot ab \cdot I = \mu_0 j \cdot ab$

$$B = \frac{\mu_0 j}{2}$$

板上下两侧为均匀磁场

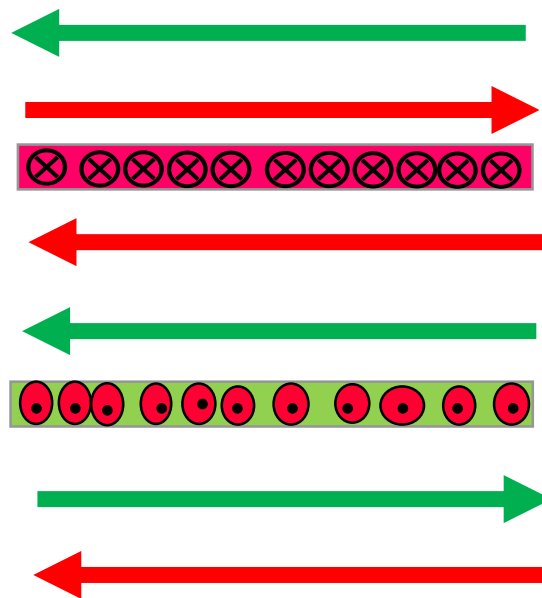
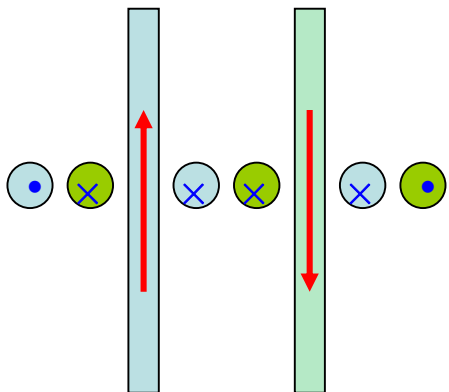
讨论：如图，两块无限大载流导体薄板平行放置。

通有相反方向的电流。求磁场分布。

已知：导线中电流强度 I 、单位长度导线匝数 n

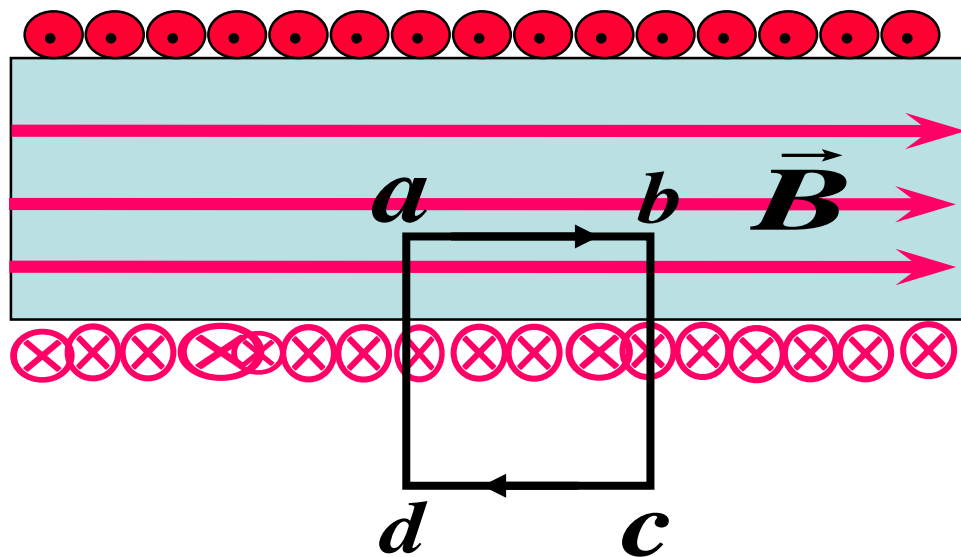
单个平板： $B = \mu_0 nI/2$

$$B = \begin{cases} 0 & \text{两板外侧} \\ \mu_0 nI & \text{两板之间} \end{cases}$$



例3. 长直载流螺线管的磁场分布

已知： 单位长度导线
匝数 n , 导线内通有电流 I



解： 分析对称性

管内磁力线平行于管轴

方向：右手螺旋

管外靠近管壁处磁场为零

选矩形安培环路，如图

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{l} + 0 + 0 + 0 = B \cdot ab$$

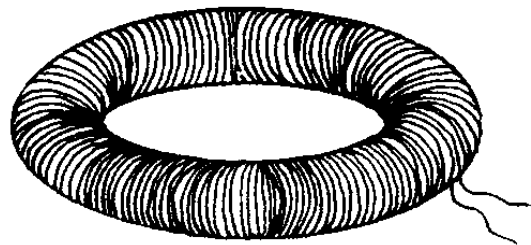
安培环路定理： $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 n \cdot ab \cdot I$

长直载流螺线管内部磁场均匀，外部磁场为零

$$B = \begin{cases} 0 & \text{管外} \\ \mu_0 n I & \text{管内} \end{cases}$$

例4. 载流密绕螺线环的磁场分布

均匀密绕在环形管上的线圈形成环形螺线管，称为螺绕环。

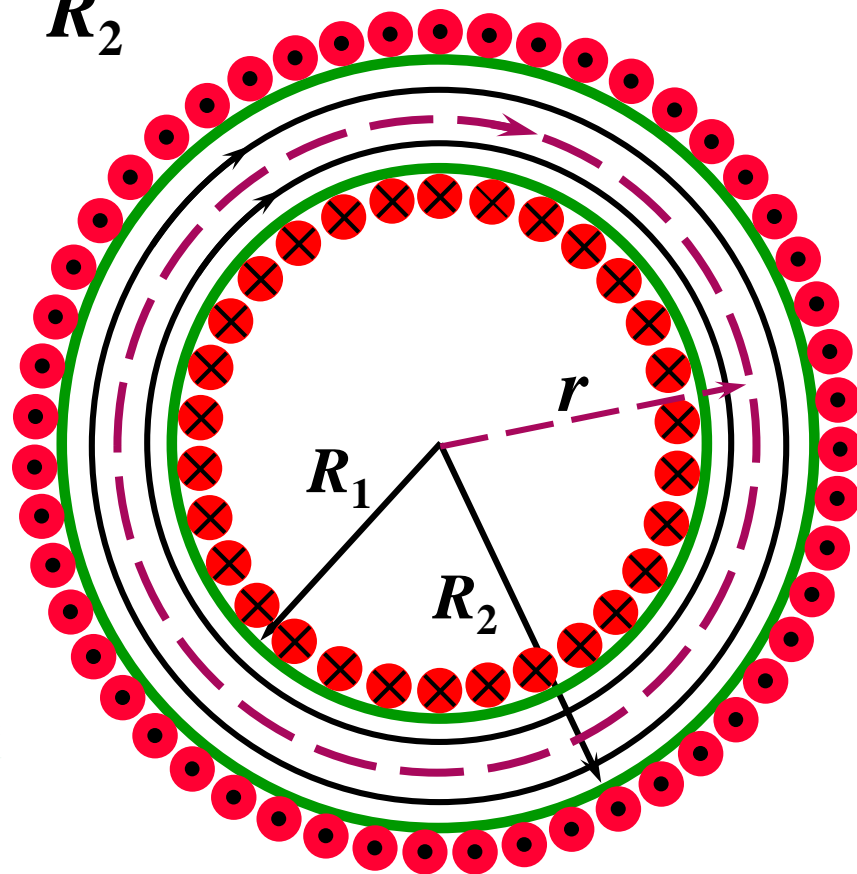


已知： I N R_1 R_2
(导线总匝数)

解： 分析对称性

磁场全部集中在管内，管内的磁力线都是同心圆。在同一条磁力线上， B 的大小相等，方向就是该圆形磁力线的切线方向。

右手螺旋



选圆形安培环路，如图

在管内作环路半径为 r 的圆环

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

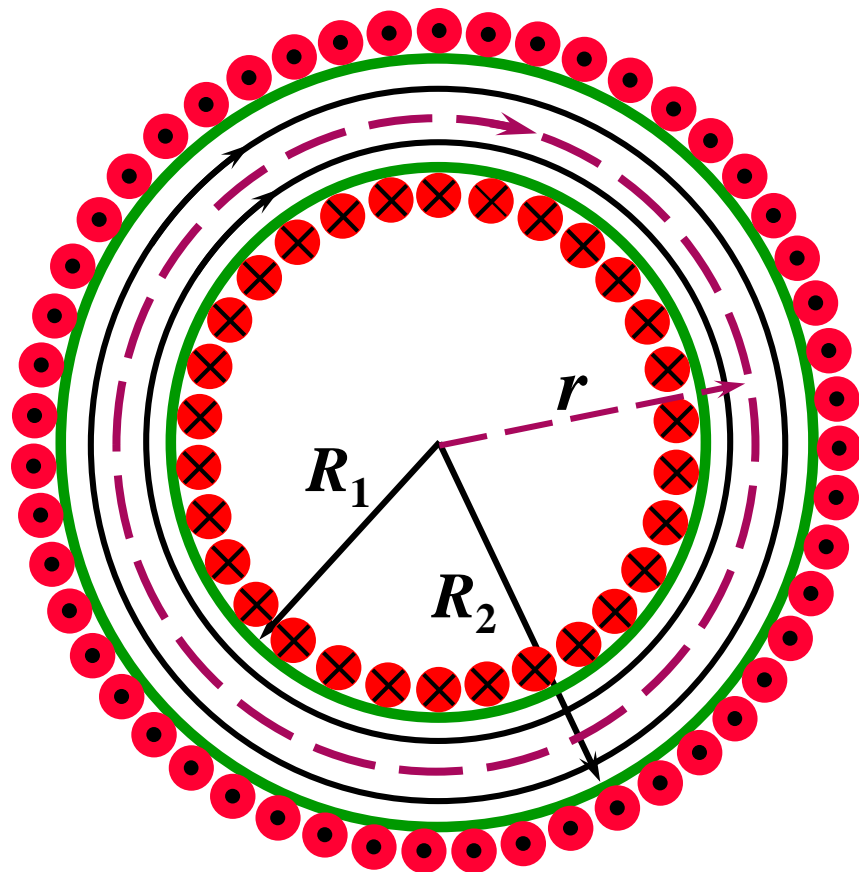
安培环路定理: $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 N I$

$$B = \begin{cases} \frac{\mu_0 N I}{2\pi r} & \text{管内} \\ 0 & \text{管外} \end{cases}$$

当: $R_1, R_2 \gg (R_2 - R_1)$

则: $\frac{N}{2\pi r} \approx \frac{N}{2\pi R_1} = n$ 沿轴向线圈密度

$$B = \mu_0 n I$$



习 题 课

★磁感强度的计算：

基本方法：

1 毕—萨定律和磁场叠加原理（典型场的叠加）

2. 某些对称分布，利用安培环路定理

★磁通量：

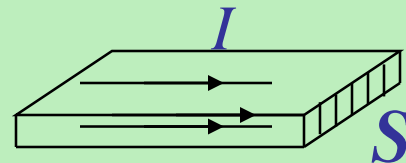
$$\Phi = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

★磁场的高斯定理和安培环路定理

电流密度

- (体) 电流 (面) 密度

如图 电流强度为 I 的电流通过截面 S

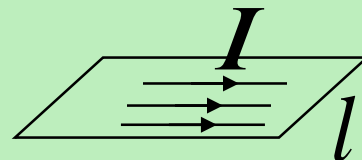


若均匀通过 电流面密度为

$$J = \frac{I}{S}$$

- (面) 电流 (线) 密度

如图 电流强度为 I 的电流通过截线 l



若均匀通过,

电流线密度为:

$$j = \frac{I}{l}$$

习题 在一个半径为 R 的无限长半圆筒形金属片中，沿轴向均匀通有电流 I ，求半圆筒轴线上的磁感应强度。

解：无限长直电流元： $dI = \frac{I}{\pi R} dl$

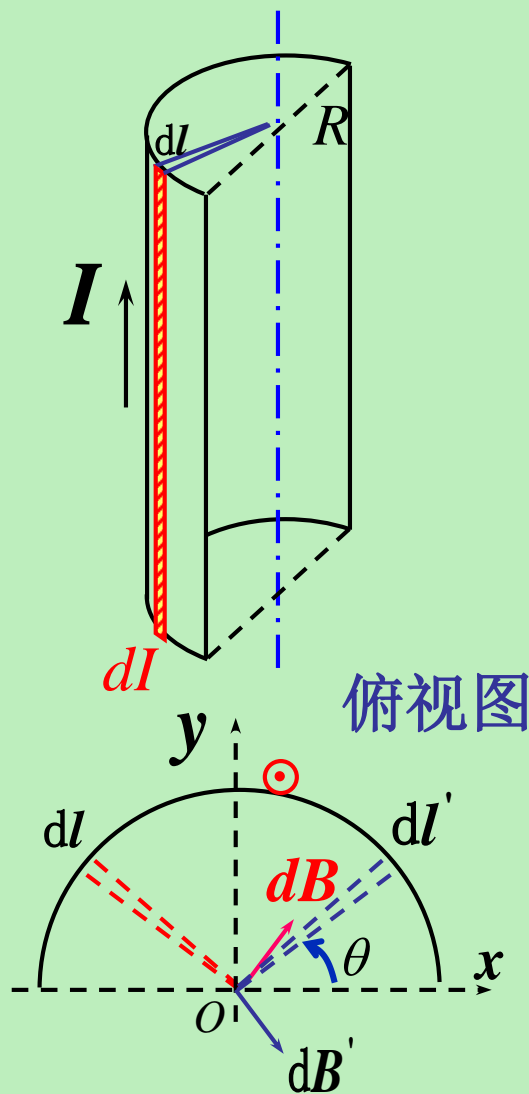
$$dB = \frac{\mu_0 dI}{2\pi R} = \frac{\mu_0 I}{2\pi^2 R^2} dl$$

由对称性有： $B_y = \int dB_y = 0$

$$B = B_x = \int dB_x = \int dB \sin \theta$$

$$= \int \frac{\mu_0 I}{2\pi^2 R^2} \sin \theta dl \quad dl = R d\theta$$

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



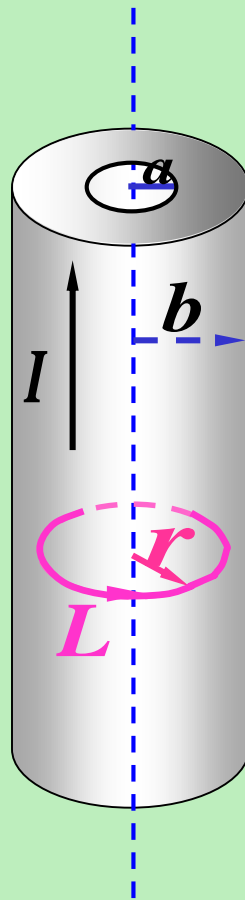
习题 空心长圆柱形导体的内、外半径分别为 a 和 b ，均匀流过电流 I 。求导体内部与轴线相距 r 的各点（ $a < r < b$ ）的磁感强度。

解：导体内的电流密度
$$j = \frac{I}{\pi(b^2 - a^2)}$$

电流和磁场分布具有轴对称性，磁感线是以轴为中心的系列同心圆，取半径为 r 的圆环为积分回路，由安培环路定理得：

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \cdot 2\pi r = \mu_0 j (\pi r^2 - \pi a^2)$$

$$B = \frac{\mu_0 I (r^2 - a^2)}{2\pi(b^2 - a^2)r}$$



习题: 在一半径为 R 的无限长导体圆柱内，在距柱轴为 d 处，沿轴线方向挖去一个半径为 r 的无限长小圆柱。导体内均匀通过电流，电流密度 \vec{J} 。

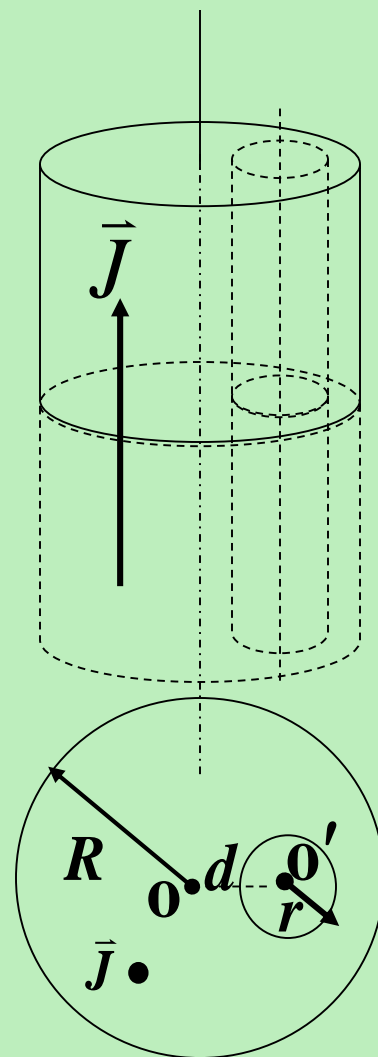
求小圆柱空腔内一点的磁感强度。

分析: 电流的分布失去了对轴线的对称性，所以无法整体用安培环路定理求解。可以利用**补偿法**，使电流恢复对轴线的对称性。

补偿法

设想在小圆柱内存在**等值反向**的电流密度值都等于 J 的两个均匀的电流

结果会出现电流密度值相同，电流相反的两个完整的圆柱电流



解：设场点对大圆柱中心o的位矢为 \vec{r}_1

对小圆柱中心o'的位矢为 \vec{r}_2

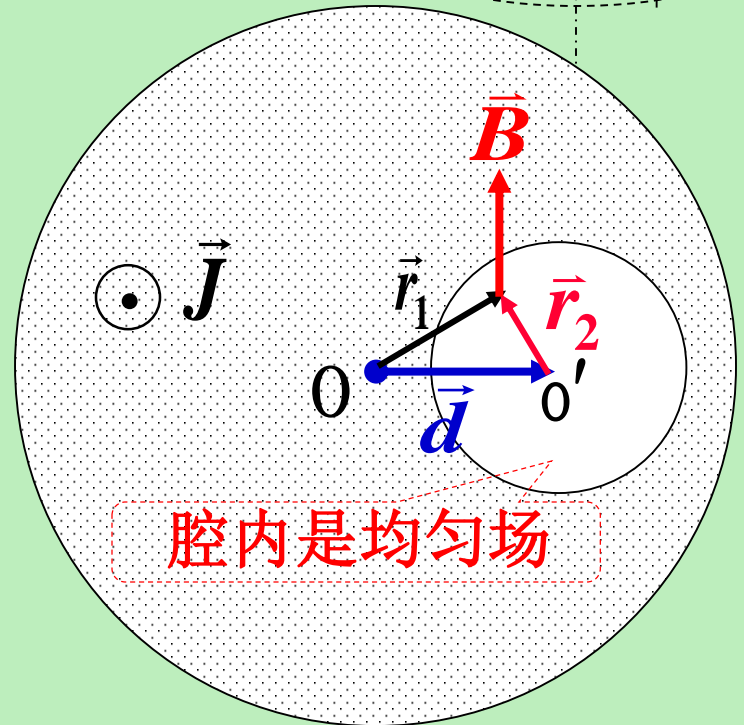
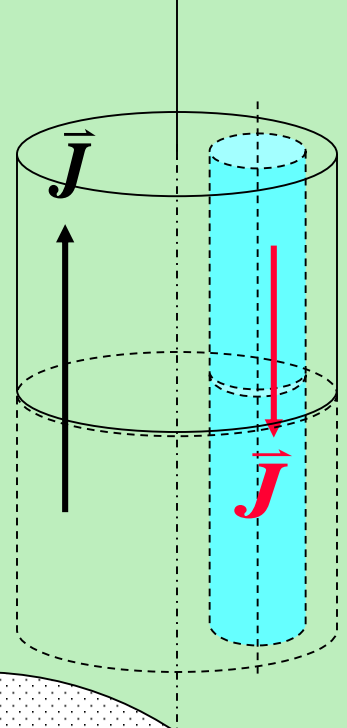
由安环定理求出圆柱体内： $B = \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2}$

$$\vec{B}_{\text{大圆柱}} = \frac{\mu_0}{2} \vec{J} \times \vec{r}_1$$

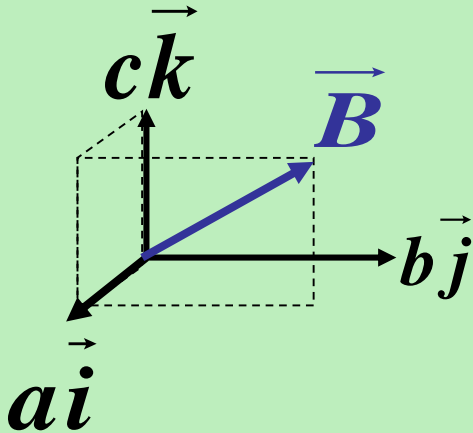
$$\vec{B}_{\text{小圆柱}} = \frac{\mu_0}{2} (-\vec{J}) \times \vec{r}_2$$

总场为： $\vec{B} = \vec{B}_{\text{大圆柱}} + \vec{B}_{\text{小圆柱}}$

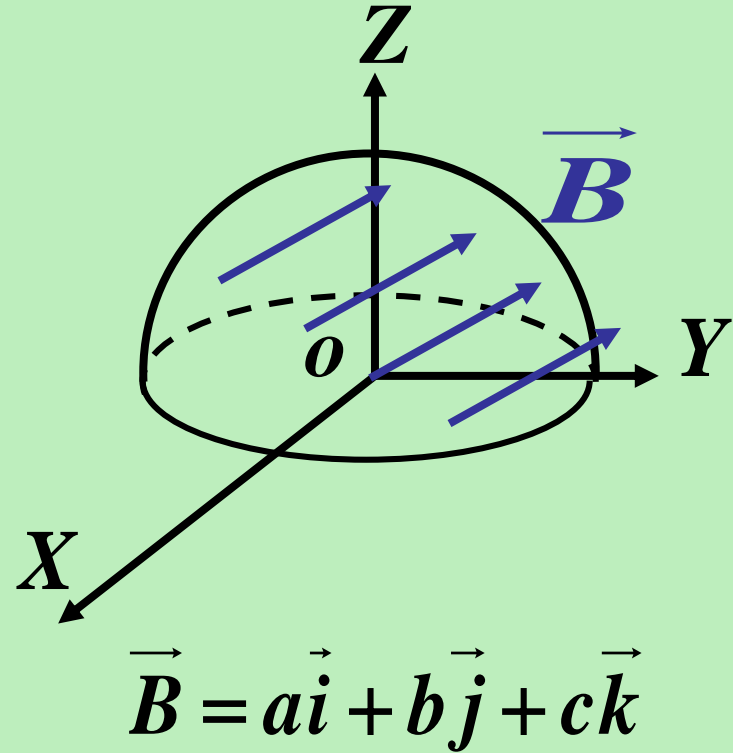
$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{2} \vec{J} \times (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) = \frac{\mu_0}{2} \vec{J} \times \vec{d}$$



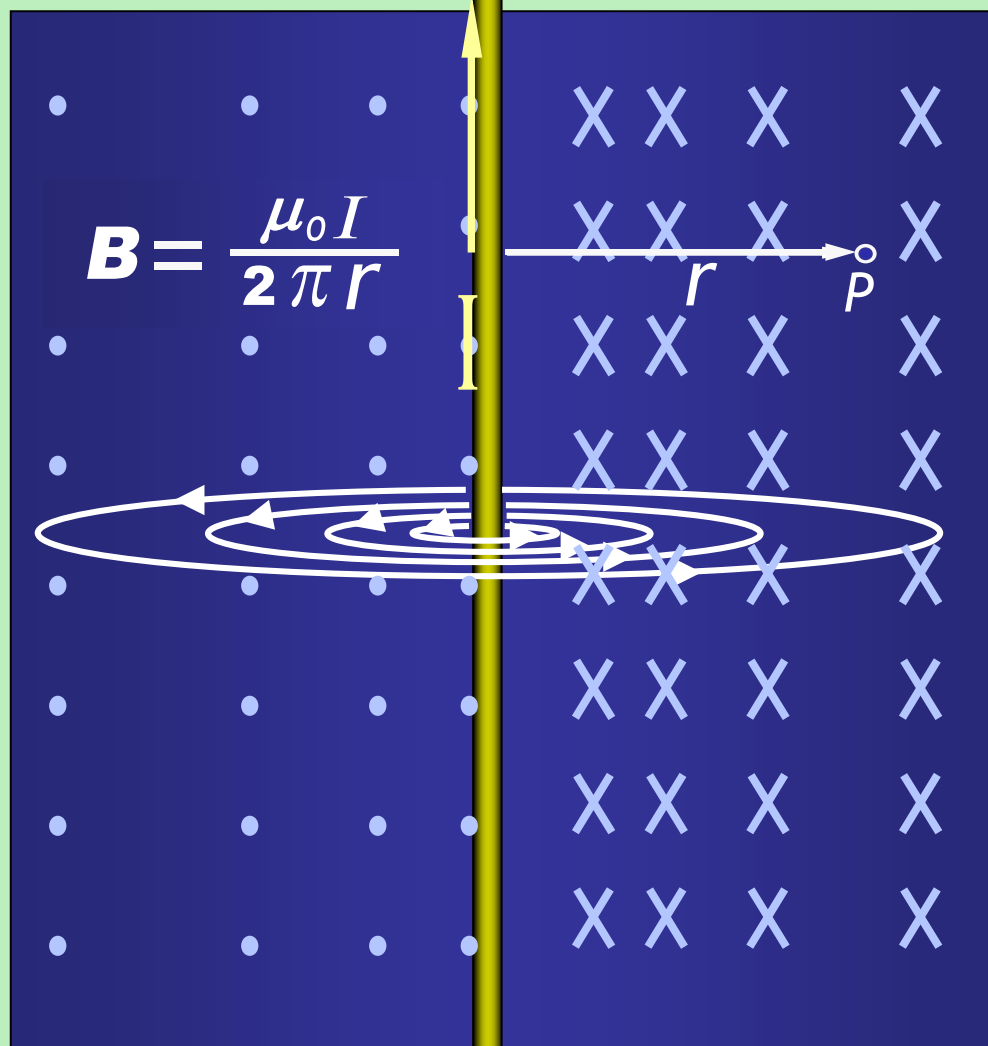
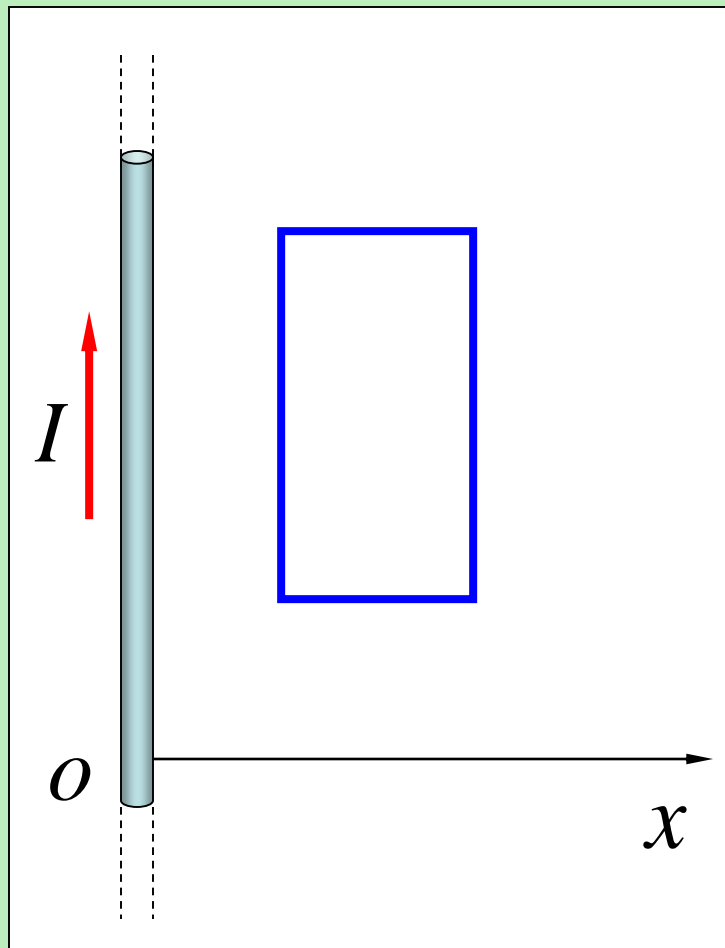
练习 求通过一半径为 R 、开口向 $-Z$ 方向的半球壳曲面的磁通量为_____.



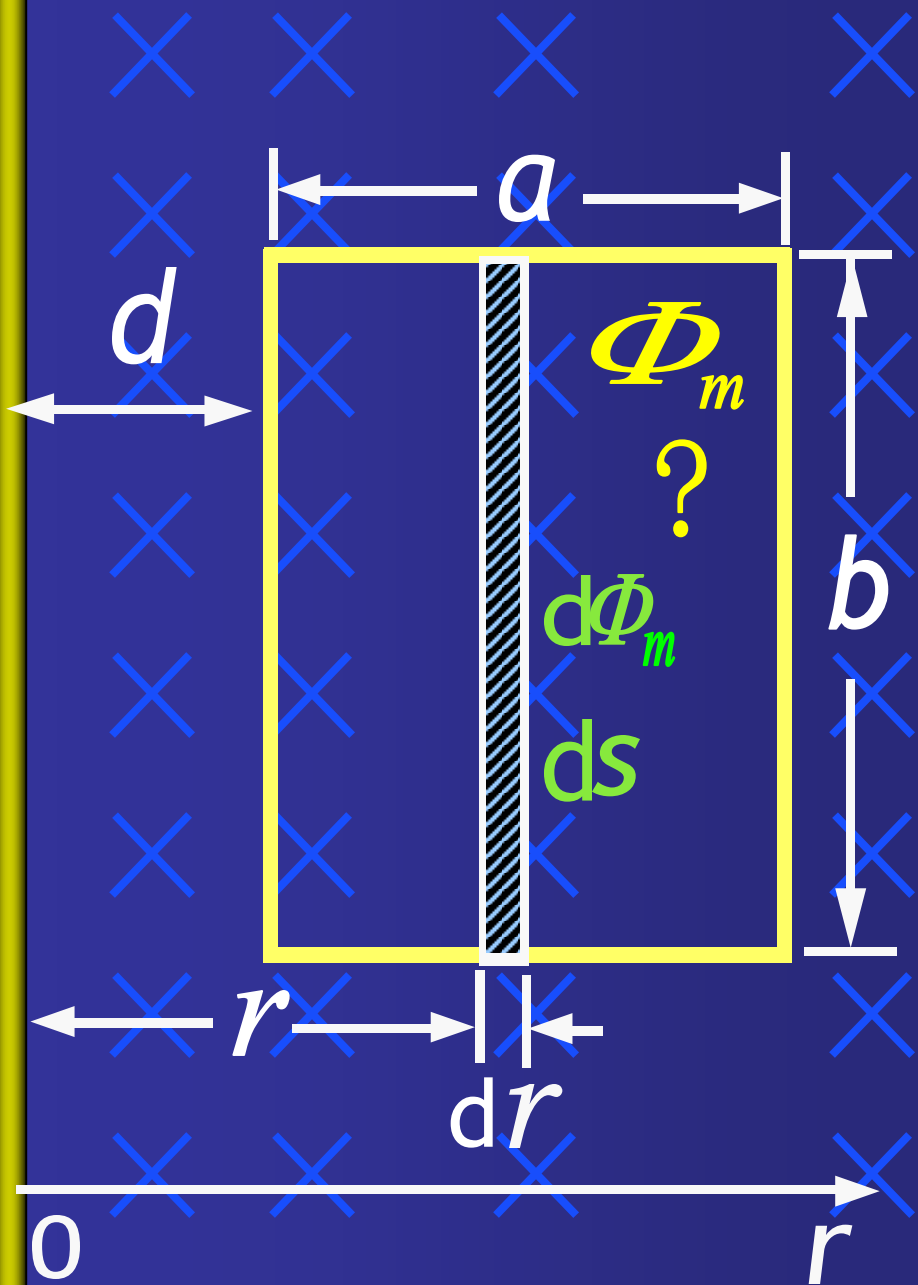
$$\pi R^2 c$$



例 如图载流长直导线的电流为 I ,
试求通过矩形面积的磁通量.

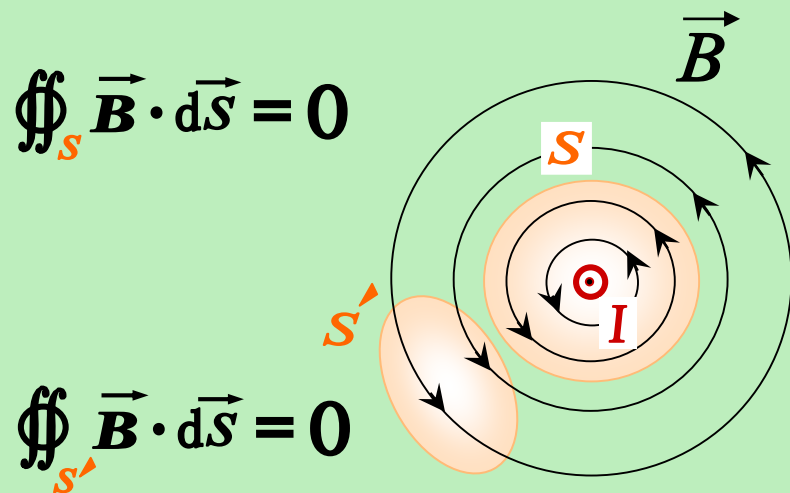
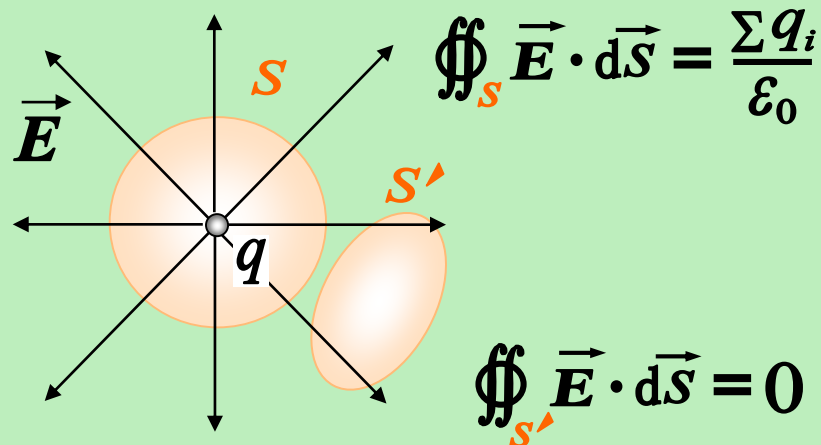


$$\begin{aligned}
 \mathbf{B} &= \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \\
 d\Phi_m &= \vec{\mathbf{B}} \cdot \vec{\mathbf{ds}} \\
 &= \frac{\mu_0 I}{2\pi r} b dr \mathbf{I} \\
 \Phi_m &= \iint d\Phi_m \\
 &= \int_d^{d+a} \frac{\mu_0 I b}{2\pi} \frac{dr}{r} \\
 &= \frac{\mu_0 I b}{2\pi} \ln \frac{d+a}{d}
 \end{aligned}$$

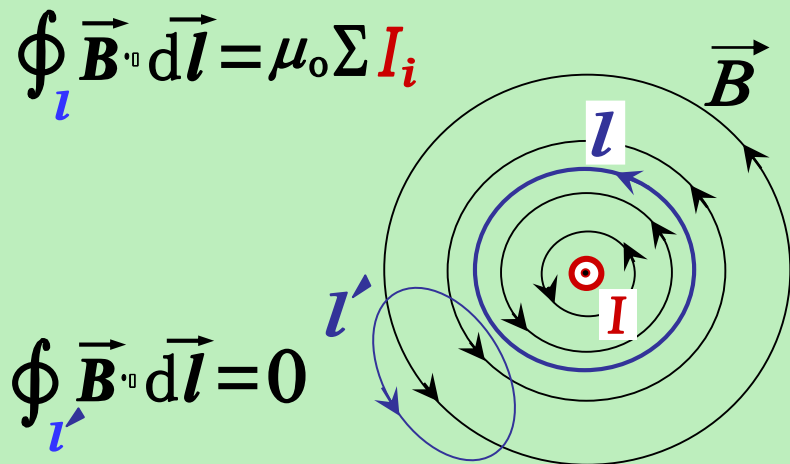
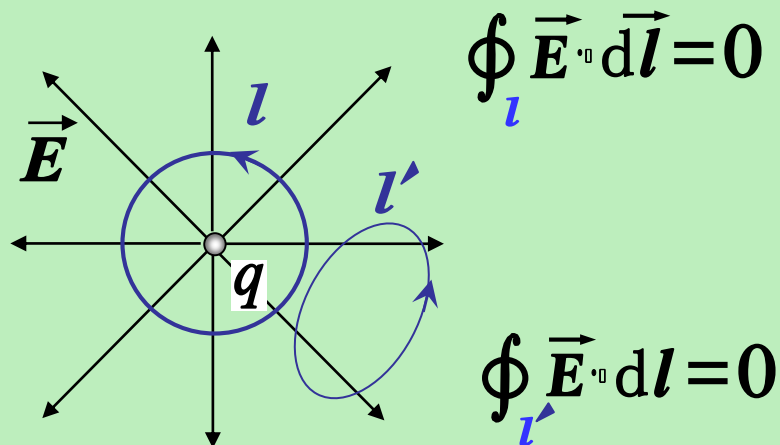


用 通量 和 环流 的概念研究磁场, 所得结果与电场大不相同。

通
量



环
流

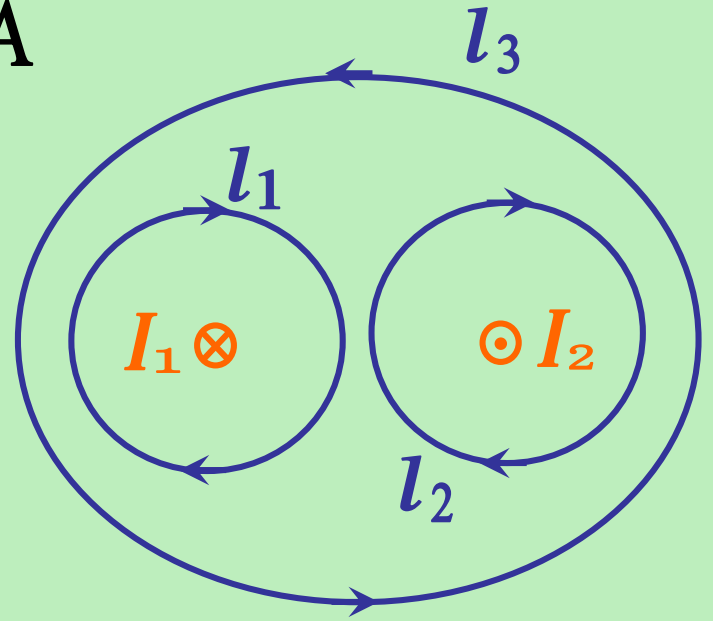


例 已知 $I_1 = I_2 = 5\text{ A}$

则 $\oint_{l_1} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \underline{\mu_0 5\text{ A}}$

$\oint_{l_2} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \underline{-\mu_0 5\text{ A}}$

$\oint_{l_3} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \underline{0}$



各环路的积分 $\oint_l \vec{B} \cdot d\vec{l}$ (\vec{B} 的环流) 的值

只与 环路所围绕的电流 有关。

而积分式中的 \vec{B} 则是 环路内、外一切电流

所激发的磁感应强度的矢量和。