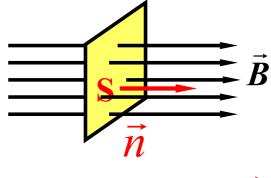
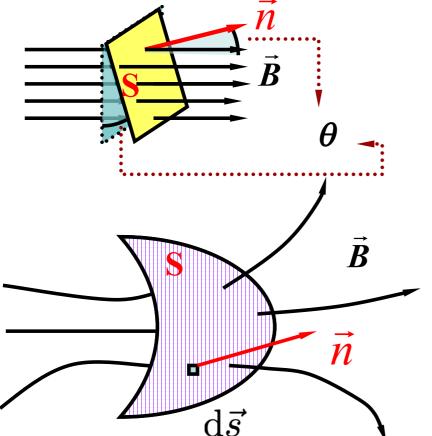
## § 2. 磁场的高斯定理

# 一、磁通量





- 1、均匀磁场  $ec{B} \parallel ec{n}$   $\Phi_m = BS$
- 2、均匀磁场,有一定夹角 $\Phi_m = BS{\cos} heta = ec{B} \cdot ec{S}$
- 3、非均匀磁场,任意曲面 $\mathrm{d}\Phi_m=ec{B}\cdot\mathrm{d}ec{S}$   $\Phi_m=\int_Sec{B}\cdot\mathrm{d}ec{S}$  单位:韦伯(Wb) 1Wb=1T·m²

# § 2. 磁场的高斯定理

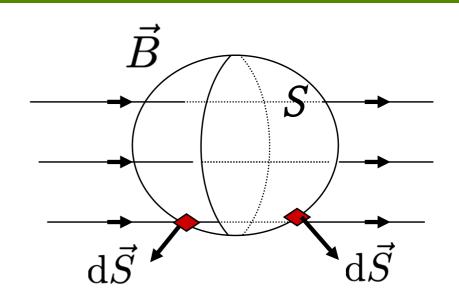
#### 一、磁通量

4、非均匀磁场,闭合曲面

$$\Phi_m = \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

规定: 面元法向方向

由闭合面内指向面外



$$ec{B}\cdot\mathrm{d}ec{S}<0$$
  $ec{B}\cdot\mathrm{d}ec{S}>0$  磁感线穿入 磁感线穿出

#### 二、磁场的高斯定理

磁感应线闭合 
$$\Phi_m = \oint_s \vec{B} \cdot \mathrm{d}\vec{S} = 0$$
 无源场

# 例:现有一无限长载流直导线,电流为 I,求通过面 abcd 的磁通量。

选取面元 面元距离直导线x, 宽度dx

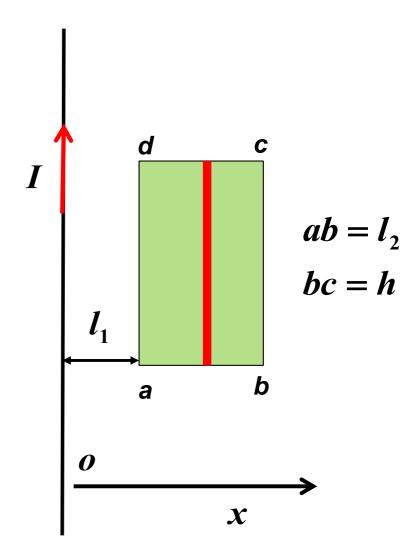
$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} \otimes$$

$$d\Phi_m = \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

$$= Bhdx = \frac{\mu_0 Ih}{2\pi x} dx$$

$$\Phi_m = \int_a^b \frac{\mu_0 Ih}{2\pi x} dx$$

$$=\frac{\mu_0 Ih}{2\pi} \ln \frac{l_2 + l_1}{l_1}$$



#### 一、安培环路定理

恒定磁场中,磁感应强度 B 沿任何闭合路径 L 的线积分(环路积分)等于路径 L所包围的电流强度的代数和的  $\mu_0$  倍

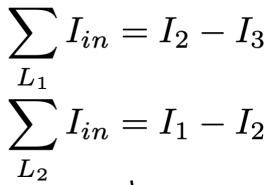
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{in}$$

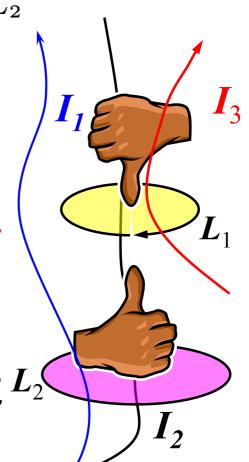
 $\vec{B}$  环路上各点的磁感应强度,由空间所有电流共同产生

 $I_{in}$  与L套连的电流

 $\sum I_{in}$  正向穿过以 L 为边界的任意曲面的电流  $L_2^{0}$  的代数和。

(与L绕行方向成右螺电流取正)





#### 二、定理验证 以无限长载流直导线为例

1. 环路在垂直与导线的平面内,且包围直导线

#### 沿任意环路L积分:

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

$$= \oint_{L} \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} r d\alpha = \frac{\mu_{0}I}{2\pi} \oint_{L} d\alpha$$

$$= \mu_{0}I$$

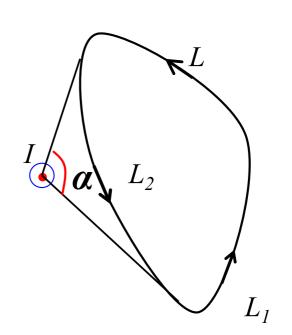
电流反向 
$$\Rightarrow$$
  $B$  反向  $\theta' = \pi - \theta$   $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = -\mu_0 I$ 

#### 2. 环路在垂直与导线的平面内,但不包围直导线

$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_{L_{1}} \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_{L_{2}} \vec{B} \cdot d\vec{l}$$

$$= \frac{\mu_{0}I}{2\pi} \left( \int_{L_{1}} d\alpha + \int_{L_{2}} d\alpha \right)$$

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



可以进一步证明:对于非平面的任意闭合环路及任意的闭合恒定电流,安培环路定理均成立。

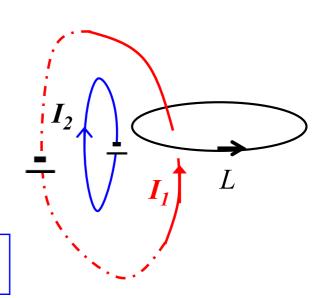
讨论: 
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_{in}$$

1.  $\vec{B}$ 是空间全部电流产生的磁场

对环路积分有贡献只有包围在内(套连)的电流

- 2. 环路积分为零时, 磁感应强度不一定为零;
- 3. 电流正向的规定满足右手法则 包围在内——套连
- 4. 微分形式  $\nabla imes ec{B} = \mu_0 ec{J}$
- 5. 稳恒磁场性质的基本方程

有旋场



#### 三、安培环路定理的应用 ---用来求解具有高度对称的磁场

选取合适的环路

常见的电流分布的对称性:

柱对称 面对称

无限长 无限大

线 平板

柱体(柱面) 平面

第一步: 根据电流的对称性分析磁场的对称性;

第二步:利用安培环路定理计算磁感应强度的大小和方向。

#### 求: 无限长直线电流的磁场

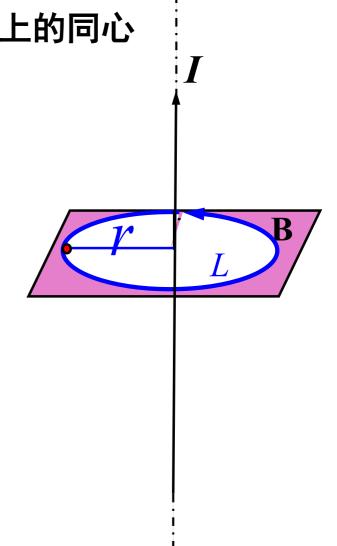
解:对称性分析:磁感应线是躺在垂直平面上的同心

圆,选环路

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I \qquad \vec{B} \parallel d\vec{l}$$

$$B \oint \mathrm{d}l = 2\pi r B = \mu_0 I$$

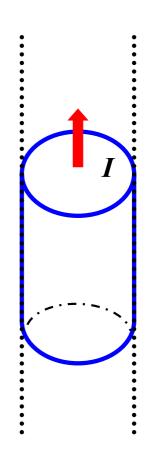
$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$



求:无限长直圆柱形载流导线的磁场。设圆柱面半径为R,面上均匀分布的总电流为I

解:对称性分析

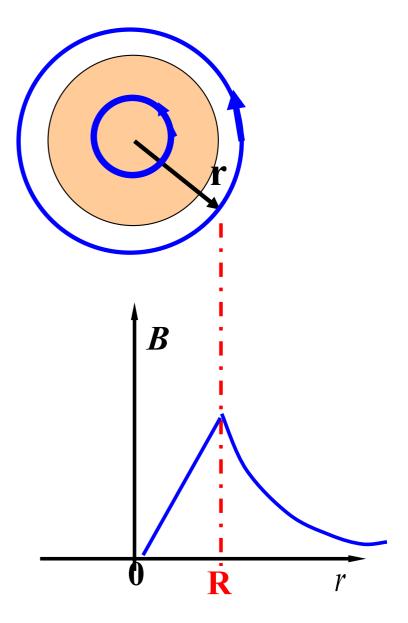
由分析可知:磁场是轴对称分布,磁感应线为垂直于轴线的同心圆



#### 选环路: 同心圆

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \begin{cases}
\mu_0 I & (r > R) \\
\mu_0 \frac{I}{\pi R^2} \pi r^2 & (r < R) \\
= B \cdot 2\pi r
\end{cases}$$

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

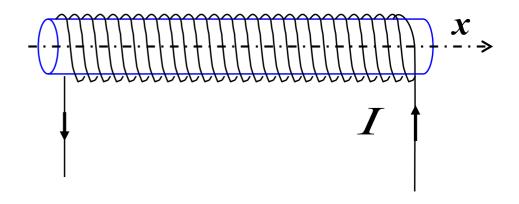


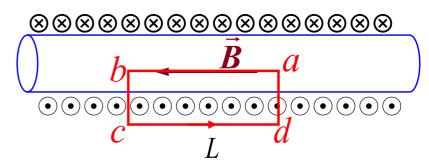
求:均匀密绕无限长直螺线管的磁场(已知单位长度匝数n,电流强度 I)

解:对称性分析——管内垂直于轴线平面内任意一点 B 的方向垂直于该平面

——与轴平行!



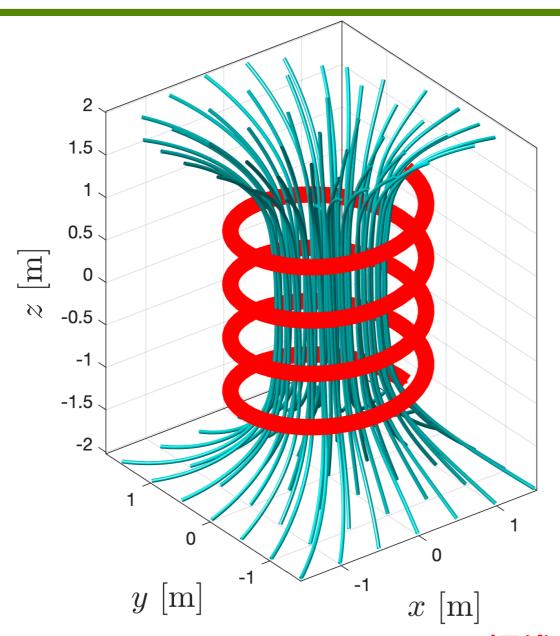


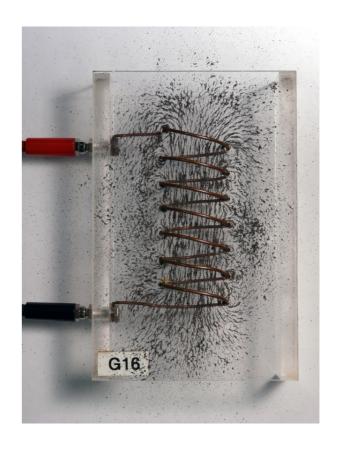


$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{r} = \int_{a}^{b} \vec{B} \cdot d\vec{r} + \int_{b}^{c} \vec{B} \cdot d\vec{r} + \int_{c}^{d} \vec{B} \cdot d\vec{r} + \int_{d}^{a} \vec{B} \cdot d\vec{r}$$

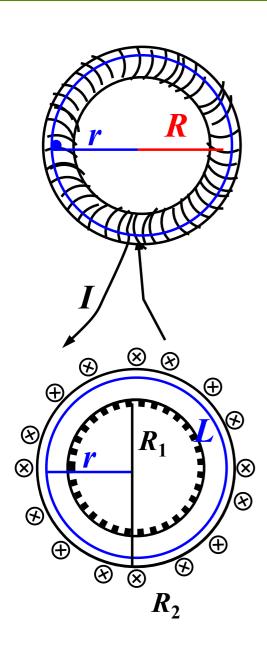
$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{r} = B \overline{ab} = \mu_{0} n \overline{ab} I \Longrightarrow B = \mu_{0} n I$$

有限长的螺线管:当 L>>R, 在中部也有此结果





#### 螺线管周围磁场



求:均匀密绕螺线环的磁场(已知中心 半径R,总匝数N,电流强度I)

解:对称性分析——管内任意一个垂轴平面都是对称面——磁感应线是一组同心圆

$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{r} = \begin{cases}
\mu_{0} NI & (R_{1} < r < R_{2}) \\
0 & (r > R_{2}, r < R_{1})
\end{cases}$$

$$B \oint dr = B \cdot 2\pi r \approx 2\pi RB$$

$$B = \begin{cases} \frac{\mu_0 NI}{2\pi R} = \mu_0 nI \ (R_1 < r < R_2) \\ 0 \ (r > R_2, r < R_1) \end{cases}$$

其中:  $n=N/2\pi R$  为螺绕环单位长度上的匝数



# 

