

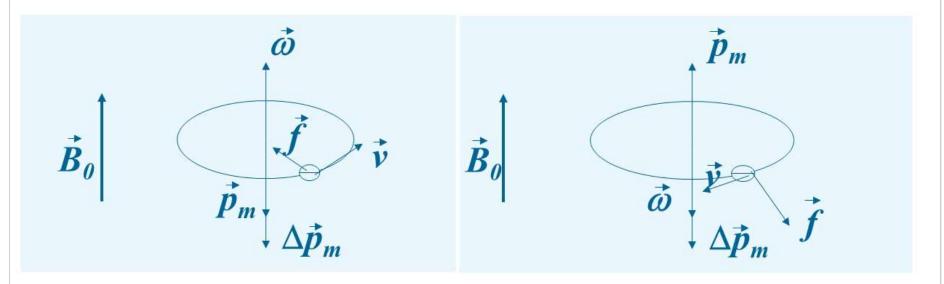


题型九、磁介质









结论: 无论 \overrightarrow{o} 与 $\overrightarrow{B_0}$ 同向,还是反向, $\overrightarrow{\Delta o}$ 总是与 $\overrightarrow{B_0}$ 同向,导致 $\overrightarrow{\Delta p_m}$ 总与 $\overrightarrow{B_0}$ 反向,在理论上可以证明当 \overrightarrow{o} 与 $\overrightarrow{B_0}$ 成任意角时, $\overrightarrow{\Delta o}$ 总是与 $\overrightarrow{B_0}$ 的方向一致,从而导致 $\overrightarrow{\Delta p_m}$ 总是与 $\overrightarrow{B_0}$ 方向相反。







由于顺磁质和抗磁质电结构不同,导致它们产生磁效应的根源不同。

磁介质的电结构:

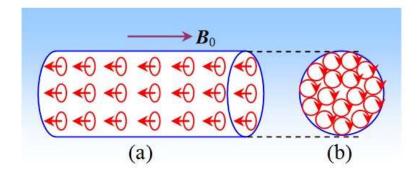
- (1) 分子中,各电子的磁矩不完全抵消,整个分子具有磁矩 $P_{\rm m}$
- (2) 分子中,各电子的磁矩完全抵消,整个分子不具有磁矩,即 $P_{\rm m}=0$

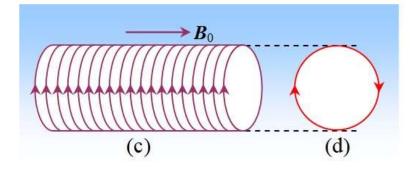
构成顺磁质的分子为(1)类分子;抗磁质的分子为(2)类分子。



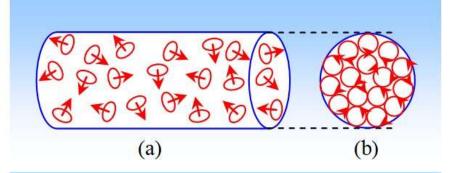


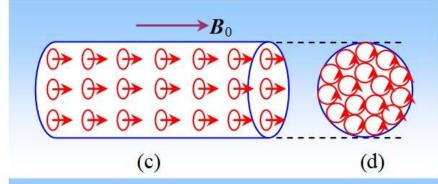


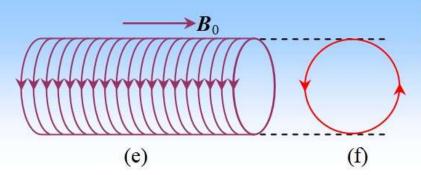




抗磁质磁化的微观机制和宏观效果







顺磁质磁化的微观机制和宏观效果





§ 3.3 磁介质的磁场 磁场强度

1. 有介质存在时的安培环路定理

$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_{L} I + \mu_0 \sum_{L} I_s$$

其中: B为总场强; I为传导电流; I。分子电流

定义磁场强度
$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$
则有: $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_L I$







$$\vec{H} \equiv \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_L I$$

$$\vec{B} = \mu_0 (1 + \chi_m) \vec{H}$$

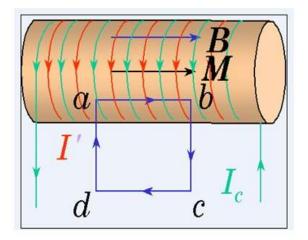
$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu \vec{H}$$

$$\mu_r = (1 + \chi_m)$$

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H} = (\mu_r - 1) \vec{H}$$

$$M = \frac{\sum p_m}{V} = \frac{j_s Sl}{Sl} = j_s$$

 μ_r 称为相对磁导率 $\mu = \mu_0 \mu_r$ 磁导率







- 1 有两个半径分别为R和r的"无限长"同轴圆筒形导体,在它们之间充以相对磁导率为 μ_r 的磁介质.当两圆筒通有相反方向的电流I时,试 求(1)磁介质中任意点P的磁感应强度的大小;
 - (2) 圆柱体外面一点 Q 的磁感强度.

解 对称性分析

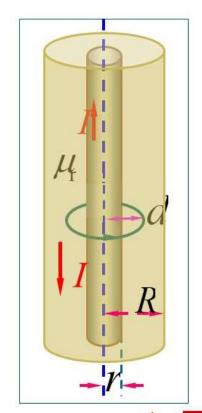
$$r < d < R$$

$$2\pi dH = I$$

$$B = \mu H = \frac{\mu_0 \mu_r I}{2\pi d}$$

$$I = I$$

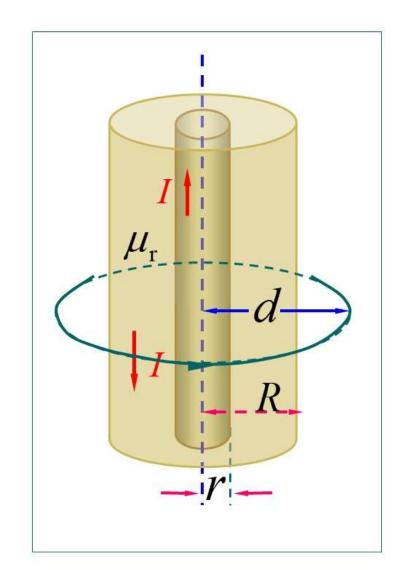
$$I = \frac{I}{2\pi d}$$











$$r < d < R \qquad B = \frac{\mu_0 \mu_r I}{2\pi \ d}$$

$$d > R$$

$$\oint_{l} \vec{H} \cdot d\vec{l} = I - I = 0$$

$$2\pi dH = 0, \quad H = 0$$

$$B = \mu H = 0$$

同理可求 d < r, B = 0

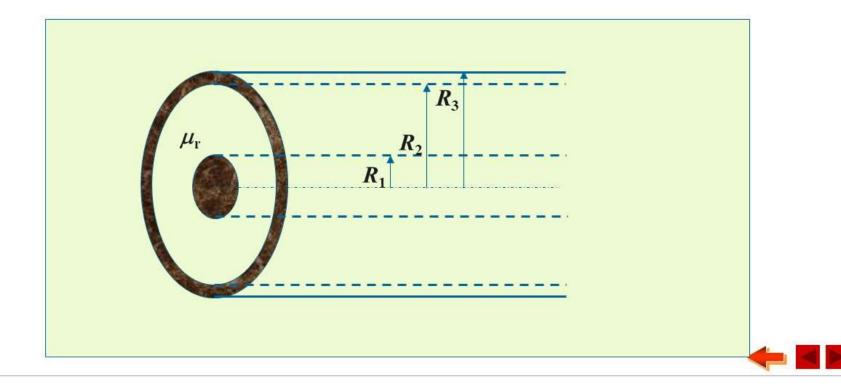




《稳恒磁场3(新)》



2.如图所示,一根长直同轴电缆,内、外导体之间充满磁介质,磁介质相对磁导率为 μ_r (μ_r <1),导体的磁化可以忽略不计。电缆沿轴向有稳恒电流I通过。内、外导体上电流的方向相反,几何尺寸如图。求空间各区域的磁感应强度和磁化强度;磁介质表面的磁化电流



雨课堂 Rain Classroom

- 9/9页 -