



电磁学复习

电 场

磁 场

电磁感应

电场复习

基本概念

一个定律

1、库仑定律

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{e}_r$$

两个定理

1、场强环路定理--静电场中，沿任一闭合路径的环流等于零。

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

反映静电场是保守力场（有势场）

2、高斯定理

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{真空中: } \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_i q_i^{in} \\ \text{电介质中: } \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_i q_i^{in} \quad \text{其中: } \vec{D} = \epsilon \vec{E} \end{array} \right.$$



两个基本物理量

出发点:

电场对外两个表现

{ 电场中电荷受到 电场力 $\Rightarrow \vec{E}$
电场可移动电荷 做功 $\Rightarrow U$

1、电场强度

定义:

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$

单位正电荷在电场中某点所受的电场力。

方向为**正电荷**在该点所受电场力的方向。

2、电势

电场力是保守力

$$W_{ab} = q_0 \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = -(E_{pb} - E_{pa})$$

① 取 $E_{pb}=0$, a 点电势能 $E_{pa} = q_0 \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$

② 电势 $U_a = \frac{E_{pa}}{q_0} = \int_a^{\text{参考点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$

③ 电势差 $U_{ab} = U_a - U_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$

④ 电场力的功 $W_{ab} = q_0 \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = q_0(U_a - U_b) = -(E_{pb} - E_{pa})$

2、 \vec{E} 和 U 计算:

计算电势的方法

1、点电荷场的电势及叠加原理

$$U = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i} \quad (\text{分立})$$

$$U = \int_Q dU = \int_Q \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} \quad (\text{连续})$$

2、根据电势的定义 $\vec{E} \Rightarrow U$

$$U = \int_P^{\text{参考点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

计算场强的方法

1、点电荷场的场强及叠加原理

$$\vec{E} = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i^2} \hat{r} \quad (\text{分立})$$

$$\vec{E} = \int_Q d\vec{E} = \int_Q \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} \quad (\text{连续})$$

2、高斯定理 (求高度对称电场)

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{(S\text{内})} q_i$$

3、可由 $U \Rightarrow \vec{E}$

$$-\nabla U = \vec{E} \quad -\frac{\partial U}{\partial x} = E_x$$



重点：高斯定理

注意：高斯定理是普遍成立的，但用于求场强则只适用于某些具有高度对称性的电场。

(1) 分析电场对称性（**球、面、轴**对称）

(2) 作高斯面（**闭合面**）

通常为球面或圆柱面（高斯面垂直或平行于电场线）

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{(S \text{ 内})} q_i$$

利用典型带电体场强或电势分布叠加。

应能记住或熟练计算一些典型的场强和电势分布！

典型带电体场强或电势

	场强	电势
点电荷	$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$	$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$
均匀带电球面	$\vec{E} = 0 \quad (r < R)$	$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} \quad (r \leq R)$
	$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r \quad (r > R)$	$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \quad (r > R)$
无限长均匀带电直线	$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \quad \text{方向垂直于直线}$	
无限大均匀带电平面	$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \quad \text{方向垂直于平面}$	

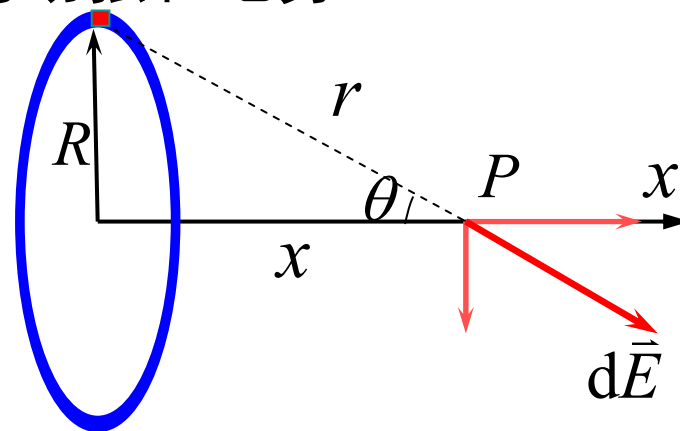
典型习题

例1 电荷 q 均匀地分布在一半径为 R 的圆环上。计算在圆环的轴线上任一给定点 P 的场强和电势。

\vec{E} 解法1

$$dq = \frac{q}{2\pi R} dl$$

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q dl}{8\pi^2 R \epsilon_0 r^2}$$



$$E = E_x = \int_L dE_x = \int_L dE \cos \theta = \int_L \frac{x}{r} \cdot dE$$

$$E = \int_0^{2\pi R} \frac{qx dl}{8\pi^2 \epsilon_0 R r^3} = \frac{qx}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

\vec{E} 解法2

$$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{x^2 + R^2}} \rightarrow E = E_x = -\frac{dU}{dx} = \frac{qx}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

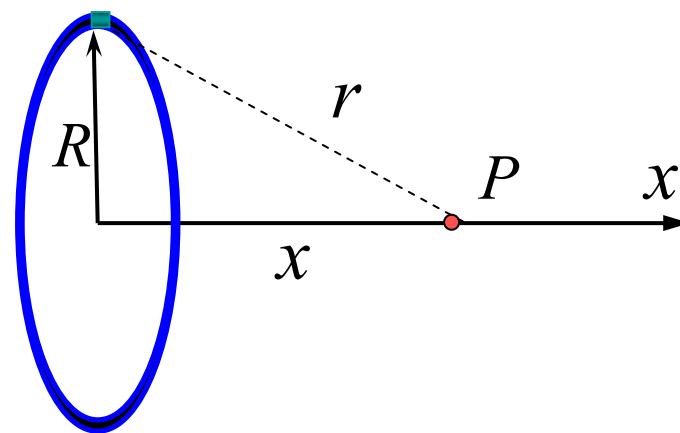
U 解法1

$$dq = \lambda dl = \frac{q}{2\pi R} dl$$

$$dU = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{q dl}{8\pi^2 \epsilon_0 R r}$$

$$U = \int dU = \frac{q}{8\pi^2 \epsilon_0 R r} \int_L dl = \frac{q \cdot 2\pi a}{8\pi^2 \epsilon_0 R r}$$

$$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{x^2 + R^2}}$$



可见，求电势比
场强容易，因为
电势是标量。

U 解法2

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qx}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$U = \int_x^\infty E dx = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_x^\infty \frac{x dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$\Rightarrow U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{x^2 + R^2}}$$

例2 均匀带电圆板，半径为 R ，电荷面密度为 σ 。
求轴线上任一点 P 的电场强度。

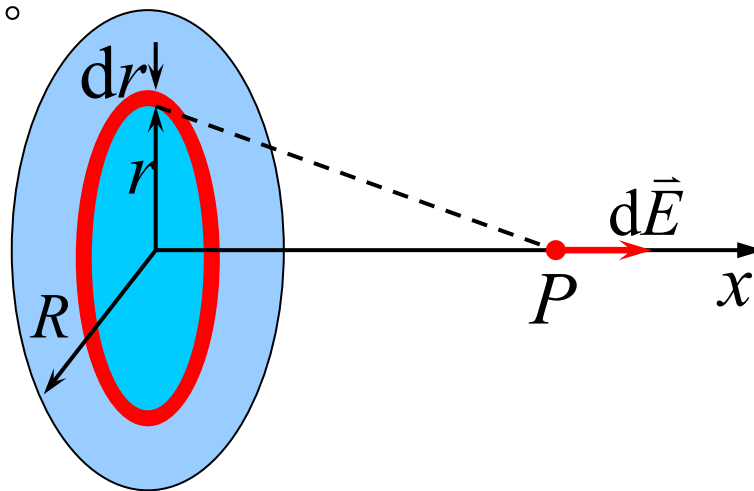
解 利用带电圆环场强公式

$$E = \frac{qx}{4\pi\epsilon_0(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$dq = \sigma 2\pi r dr$$

$$dE = \frac{x \cdot \sigma 2\pi r dr}{4\pi\epsilon_0(x^2 + r^2)^{3/2}}$$

$$E = \int_0^R dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[1 - \frac{x}{(x^2 + R^2)^{1/2}} \right]$$



例3 均匀带电线，长为 l ，带电量为 q ，求延长线上一点 P 的电场强度和电势。

解：(1) 电场强度

$$dq = \lambda dx$$

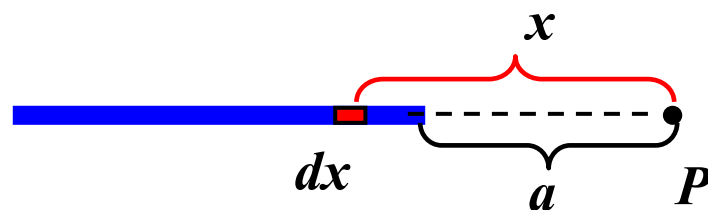
$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{x^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \frac{dx}{x^2}$$

$$E = \int dE = \int_a^{a+l} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \frac{dx}{x^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{a+l} \right)$$

(2) 电势

$$dU = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{x} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \frac{dx}{x}$$

$$U = \int dU = \int_a^{a+l} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \frac{dx}{x} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} \ln \frac{a+l}{a}$$



高斯定理应用举例:

例4 求均匀带电球面的场强和电势分布。(已知球面半径为 R , 带电荷为 $+q$) $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_i q_i$

解 (1) 球面内某点的场强($r < R$)

$$\oint_S E dS = E \oint_S dS = E \cdot 4\pi r^2 = 0 \rightarrow E = 0$$

(2) 求球面外一点的场强($r > R$)

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_i}{\epsilon_0} \rightarrow E \oint_S dS = \frac{q}{\epsilon_0}$$

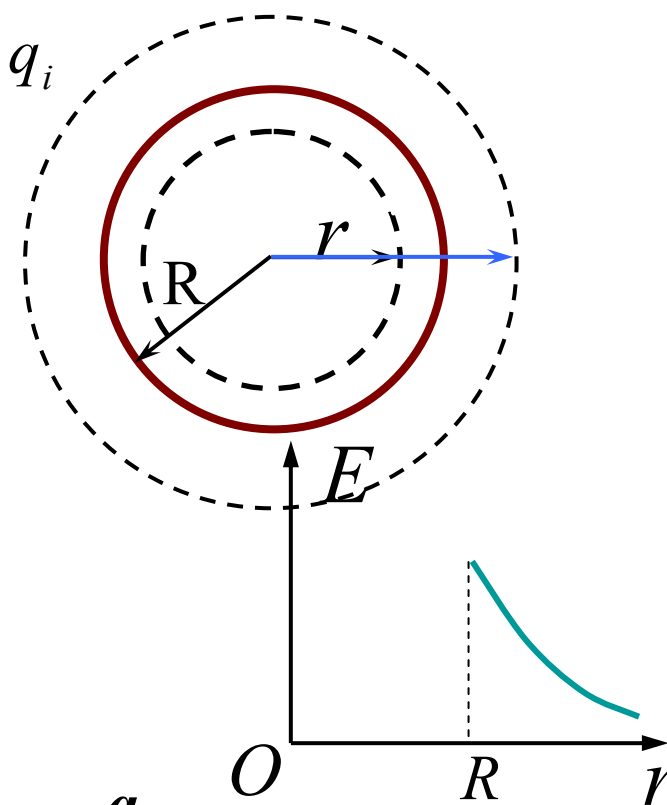
$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0} \rightarrow E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

($r < R$)

$$U_1 = \int_r^R E_1 dr + \int_R^\infty E_2 dr = \int_R^\infty \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

($r > R$)

$$U_2 = \int_r^\infty E_2 dr = \int_r^\infty \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$



例5 求均匀带电球体的场强分布。（已知球体半径为 R ，带电荷为 q ，电荷密度为 ρ ）

解 (1) 球外某点的场强

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q}{\varepsilon_0} \quad q = \rho \frac{4}{3} \pi R^3$$

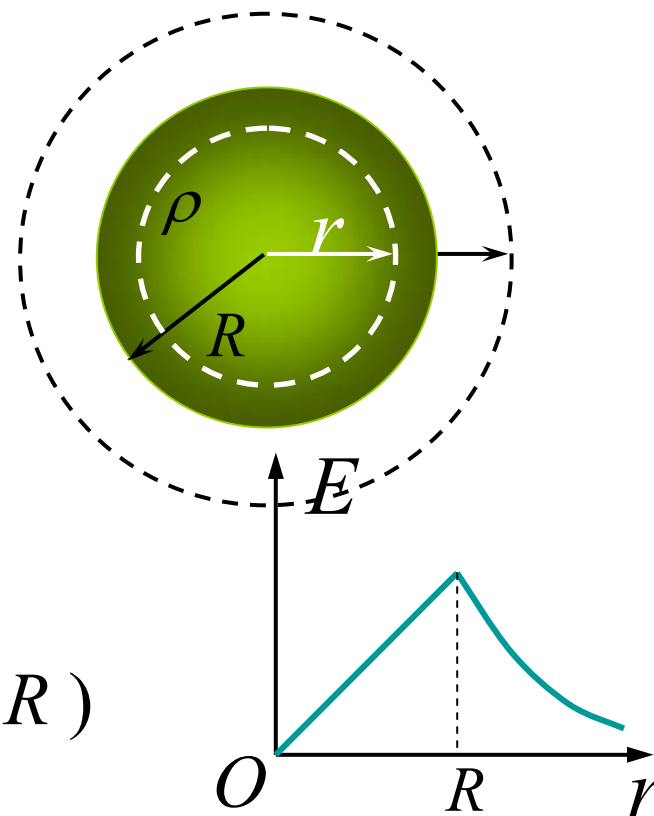
$$E \oint_S dS = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

$$E = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} = \frac{\rho R^3}{3\varepsilon_0 r^2} \quad (r \geq R)$$

(2) 求球体内一点的场强

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_i}{\varepsilon_0} \quad E \oint_S dS = \frac{1}{\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{4\pi R^3/3} \cdot \frac{4}{3} \pi r^3$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{qr^3}{\varepsilon_0 R^3} \quad E = \frac{qr}{4\pi\varepsilon_0 R^3} = \frac{\rho r}{3\varepsilon_0} \quad (r < R)$$



例6 求无限长带电直线的场强分布. (已知线电荷密度为 λ)

解

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_i}{\epsilon_0}$$

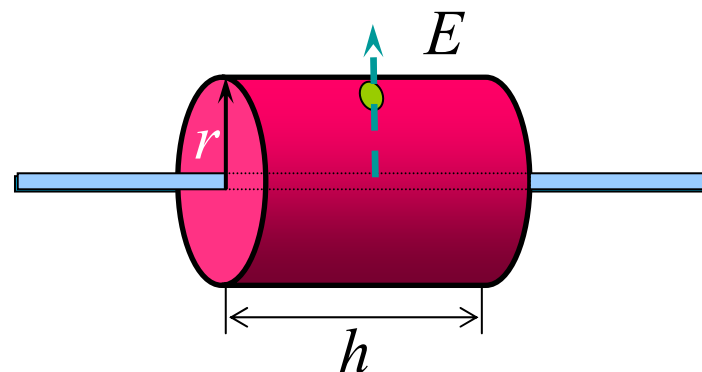
$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \Phi_{e1} + \int_{S_2} E dS + \Phi_{e3}$$

$$\Phi_{e1} = \Phi_{e3} = 0$$

$$\int_{S_2} E \cdot dS = E \cdot 2\pi r h$$

$$E \cdot 2\pi r h = \frac{\lambda h}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$



例7 计算无限大均匀带电平面的场强分布。(电荷密度为 σ)

解

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

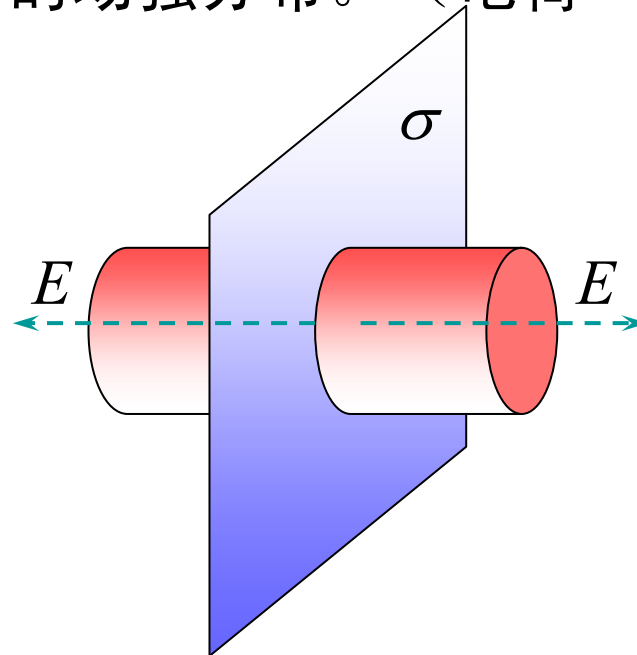
$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = 2\Phi_{\text{e底}} + \Phi_{\text{e侧}}$$

$$\Phi_{\text{e侧}} = 0$$

$$\Phi_{\text{e底}} = 2ES$$

$$2ES = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

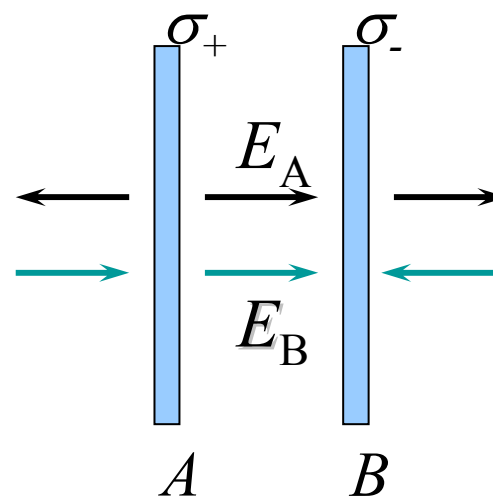


例8 计算两无限大均匀带异号电荷平面的场强分布。

$$E_A = E_B = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

平面之间: $E_{\text{内}} = E_A + E_B = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$

两平面外侧: $E_{\text{外}} = E_A - E_B = 0$



例9 半径为 R 的均匀带电球体，带电荷量为 q 。求电势分布。

解

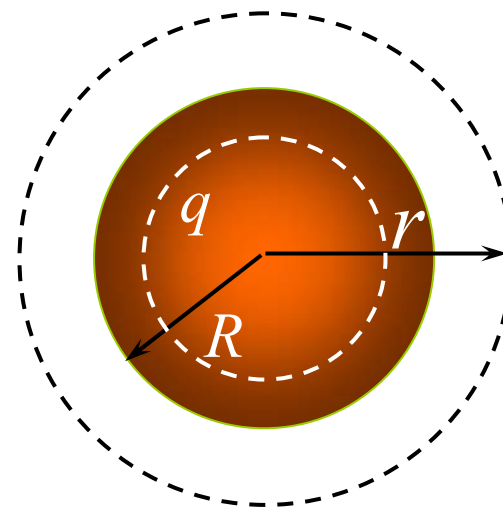
$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_i$$

$$E_1 \cdot 4\pi r^2 = \frac{1}{\varepsilon_0} \frac{q}{4\pi R^3/3} \frac{4\pi r^3}{3}$$

$$E_1 = \frac{qr}{4\pi\varepsilon_0 R^3} \quad E_2 = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2}$$

$$\begin{aligned} U_1 &= \int_r^R E_1 \mathbf{d}r + \int_R^\infty E_2 \mathbf{d}r = \int_r^R \frac{qr}{4\pi\varepsilon_0 R^3} \mathbf{d}r + \int_R^\infty \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \mathbf{d}r \\ &= \frac{q}{8\pi\varepsilon_0 R^3} (R^2 - r^2) + \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 R} = \frac{q(3R^2 - r^2)}{8\pi\varepsilon_0 R} \end{aligned}$$

$$U_2 = \int_r^\infty E_2 \mathbf{d}r = \int_r^\infty \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \mathbf{d}r = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r}$$





静电场对

导体 \longleftrightarrow 静电感应

电介质 \longleftrightarrow 极化

静电场中的导体

静电平衡时:

$$\vec{E}_{\text{内}} = 0,$$

$\vec{E}_{\text{面}} \perp$ 表面, 导体等势,

$$\vec{E}_{\text{面}} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

◆ 平板板电荷分布问题

- ① 两板带电等值同号, 电荷分布在两板外侧
- ② 两板带电等值异号, 电荷分布在两板内侧
- ③ 两板带电不等值, 则四个面都有电荷
- ④ 接地时, 电荷在两板内侧, 外侧电荷为0, 接地板电势 $U=0$



例1 两块导体平板，面积为 S ，分别带电荷 q_1 和 q_2 ，两极板间距远小于平板的线度。求平板各表面的电荷密度。

解 电荷守恒:

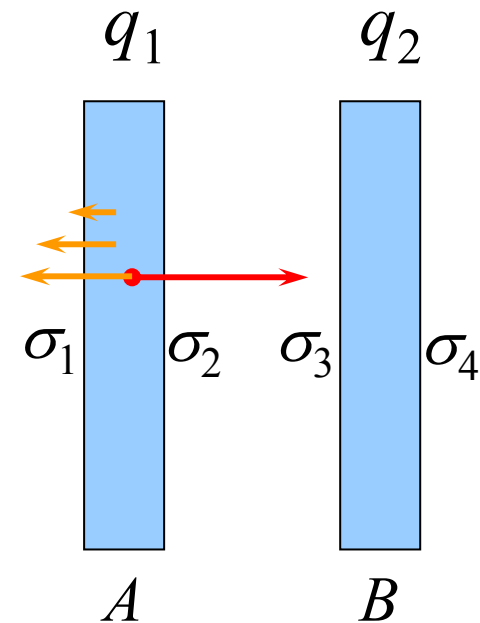
$$\sigma_1 S + \sigma_2 S = q_1$$
$$\sigma_3 S + \sigma_4 S = q_2$$

由静电平衡条件，导体板内 $E = 0$

$$E_A = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0$$

$$E_B = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0$$

$$\sigma_1 = \sigma_4 = \frac{q_1 + q_2}{2S} \qquad \sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{q_1 - q_2}{2S}$$



两板内侧等值异号，外侧等值同号。



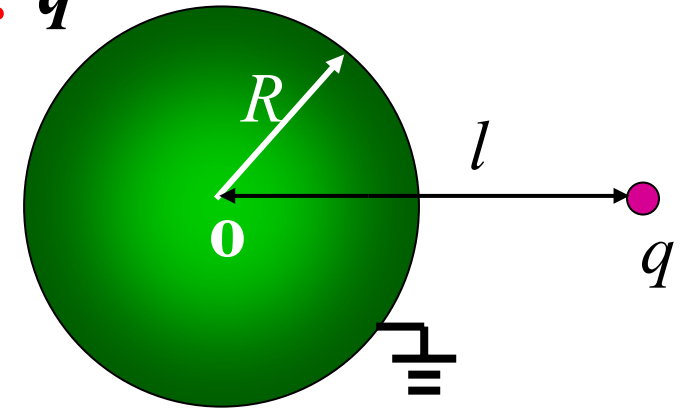
例2 半径为 R 的金属球与地相连接，在与球心相距 l 处有一点电荷 q (>0)，问球上的感应电荷 $q' = ?$

$$q' \neq q$$

解： 金属球是等势体

球体上处处电势： $V = 0$

球心处： $V_o = 0$



$$\text{即：} \int_0^{q'} \frac{dq'}{4\pi\epsilon_o R} + \frac{q}{4\pi\epsilon_o l} = 0$$

$$\int_0^{q'} \frac{dq'}{4\pi\epsilon_o R} = -\frac{q}{4\pi\epsilon_o l} \quad \Rightarrow \quad \frac{q'}{R} = -\frac{q}{l}$$

$$\therefore q' = -\frac{R}{l} q$$

静电场中的电介质

极化 { 位移极化
取向极化

⇒ 极化电荷
(束缚电荷)



电介质存在时
的高斯定理

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i$$

$\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$ (各向同性电介质)

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

$$\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r$$

$$\epsilon_r = 1 + \chi_e, \quad \epsilon_r > 1, \quad \chi_e > 0$$

$$\sigma' = \vec{P} \cdot \vec{n} = P \cos \theta$$

电介质中的电场

外电场: \vec{E}_0

极化电荷的电场: \vec{E}'

总电场: \vec{E}

$$\left. \begin{array}{l} \vec{E}_0 \\ \vec{E}' \\ \vec{E} \end{array} \right\} \longrightarrow \vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}'$$

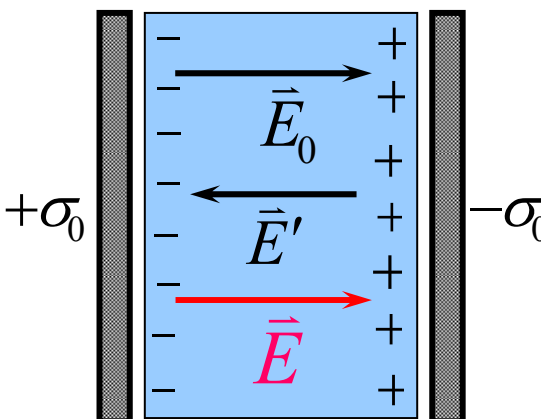
以平行板电容器为例:

$$E = E_0 - E'$$

$$E_0 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0} \quad E' = \frac{\sigma'}{\epsilon_0}$$

注意到: $\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$ $P = \sigma'$

令 $\epsilon_r = 1 + \chi_e$: 相对介电常数



$$E = \frac{E_0}{\epsilon_r}$$

$$\longrightarrow U = Ed = \frac{U_0}{\epsilon_r}$$

$$C = \epsilon_r C_0$$



有介质时静电场的计算

1. 根据介质中的高斯定理计算出电位移矢量。

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i$$

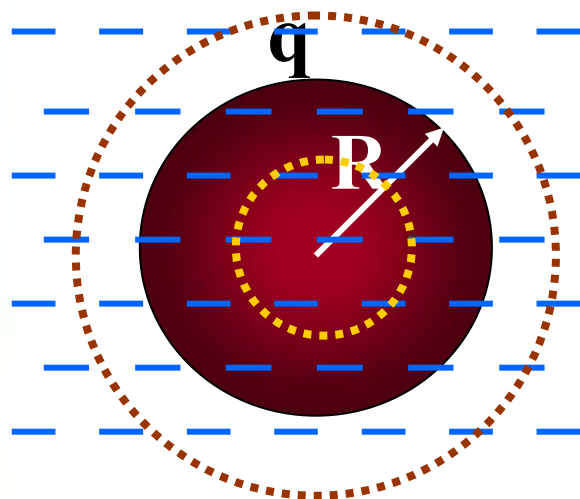
2. 根据电场强度与电位移矢量的关系计算场强。

$$\vec{D} = \varepsilon \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{D}}{\varepsilon}$$

3. 可计算电极化强度。 $\vec{P} = \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$

4. 可计算极化电荷面密度。 $P_n = P \cos \theta = \sigma'$

例3. 一个带正电的金属球，半径为 R ，带电量为 q ，浸在一个大油箱中，油的相对介电常数为 ϵ_r 。求 E 、 U 、 P 。



分析： 电荷 q 及电介质呈球对称分布

则 E 、 D 也为球对称分布

解： 取半径为 r 的同心球面为高斯面

$$r < R \quad \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i = 0 \quad \therefore D = 0$$

$$r > R \quad \left. \begin{aligned} \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} &= D \cdot 4\pi r^2 \\ \sum q_i &= q \end{aligned} \right\} D = \frac{q}{4\pi r^2}$$

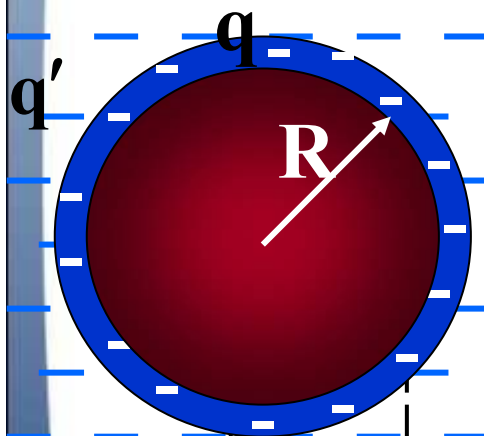
$$\text{则有： } E = \frac{D}{\epsilon} \left\{ \begin{aligned} r < R & \quad E = 0 \\ r > R & \end{aligned} \right.$$

$$E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r^2}$$

$$U = \int_a^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} \left\{ \begin{aligned} r < R & \quad U_1 = \int_r^R E_1 \cdot dr + \int_R^\infty E_2 \cdot dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r R} \\ r \geq R & \quad U_2 = \int_r^\infty E_2 \cdot dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r} \end{aligned} \right.$$



$$\left\{ \begin{array}{ll} r < R & D = 0 \\ r > R & D = \frac{q}{4\pi r^2} \end{array} \right. \quad E = \left\{ \begin{array}{ll} r < R & E = 0 \\ r \geq R & E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r^2} \end{array} \right. \quad U = \left\{ \begin{array}{ll} r < R & U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r R} \\ r \geq R & U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r} \end{array} \right.$$



$$r > R$$

$$P = \chi_e \epsilon_0 E = (\epsilon_r - 1) \epsilon_0 E = \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right) \frac{q}{4\pi r^2}$$

结论:

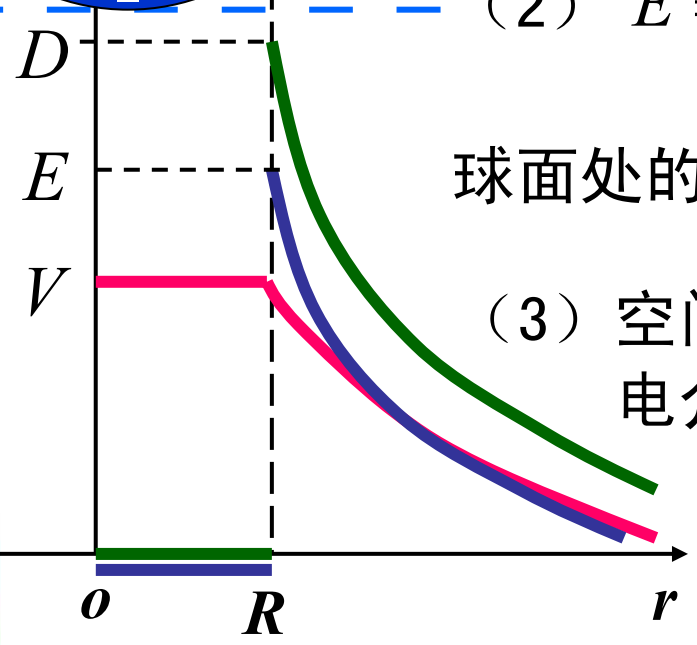
(1) r 不同, 各点极化程度不同

(2) $E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r^2} < \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$ 减弱 $\frac{1}{\epsilon_r}$

球面处的介质油面上出现了束缚电荷 q'

(3) 空间某点处的 E 仅与该点的电介质有关,

而该处的 U 与积分路径上所有电介质有关。



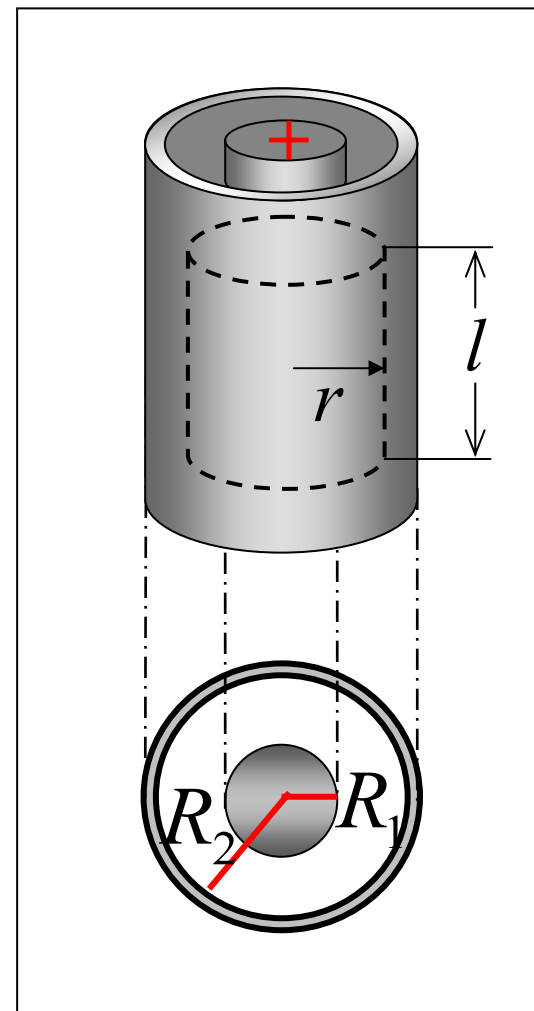
例4 图中是由半径为 R_1 的长直圆柱导体和同轴的半径为 R_2 的薄导体圆筒组成，其间充以相对电容率为 ε_r 的电介质。设直导体和圆筒单位长度上的电荷分别为 $+\lambda$ 和 $-\lambda$ 。求（1）电介质中的电场强度、电位移和极化强度，（2）电介质内、外表面的极化电荷面密度。

解：（1） $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \lambda l$

$$D 2\pi r l = \lambda l \quad D = \frac{\lambda}{2\pi r}$$

$$E = \frac{D}{\varepsilon} = \frac{D}{\varepsilon_0 \varepsilon_r} = \frac{\lambda}{2\pi \varepsilon_0 \varepsilon_r r} \quad (R_1 < r < R_2)$$

$$P = (\varepsilon_r - 1)\varepsilon_0 E = \frac{\varepsilon_r - 1}{2\pi \varepsilon_r r} \lambda$$



(2) 电介质内、外表面的极化电荷面密度。

$$\because E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r r}$$

电介质内、外表面处的电场强度分别为：

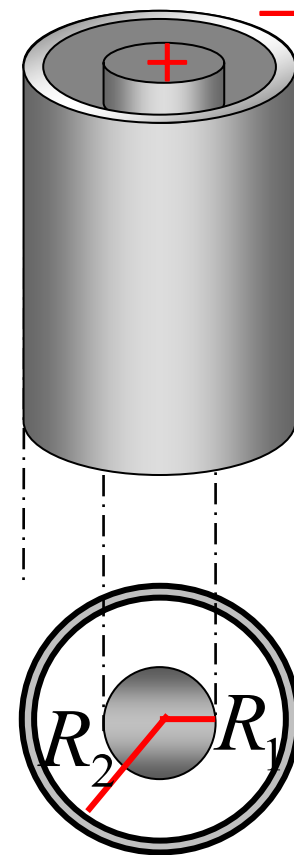
$$E_1 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r R_1} \quad (r = R_1)$$

$$E_2 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r R_2} \quad (r = R_2)$$

所以，电介质两表面极化电荷面密度分别为：

$$-\sigma'_1 = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 E_1 = (\epsilon_r - 1) \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_r R_1}$$

$$\sigma'_2 = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 E_2 = (\epsilon_r - 1) \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_r R_2}$$





电容和电容器

$$\left\{ \begin{array}{l} 1、孤立导体的电容 \quad C = \frac{q}{U} \\ 2、电容器的电容 \quad C = \frac{q}{U_A - U_B} = \frac{q}{U_{AB}} \end{array} \right.$$

电容的大小仅与导体的**形状**、**相对位置**、其间的**电介质**有关，与所带电荷量**无关**。

计算电容器电容的步骤：

1. 设两极板分别带电 $\pm Q$

2. 计算极板间的场强 E

3. 计算极板间的电势差

$$U_{AB} = \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

4. 由电容器电容定义计算 C

$$C = \frac{q}{U_{AB}}$$

1. 平板电容器

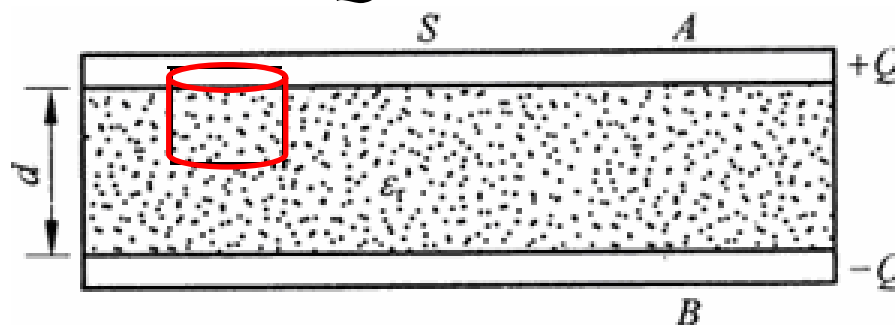
平行板电容器由两块彼此靠得很近的平行极板组成，两个极板的面积为 S ，内表面间的距离为 d ，两个极板间充满了相对电容率为 ϵ_r 的电介质。求电容器的电容。

解 每块极板上的电荷面密度分别为 $\sigma = Q/S$

作圆柱形高斯面， $D = \sigma$

$$E = \frac{\sigma}{\epsilon} = \frac{\sigma}{\epsilon_0 \epsilon_r} = \frac{Q}{\epsilon_0 \epsilon_r S}$$

$$U = Ed = \frac{Qd}{\epsilon_0 \epsilon_r S}$$



$$C = \frac{Q}{U} = \frac{\epsilon_0 \epsilon_r S}{d}$$

2. 球形电容器

球形电容器是由两个内外半径分别为 R_1 和 R_2 的同心导体球壳组成, 两个极板间充满了电容率为 ε 的电介质, 求电容。

解

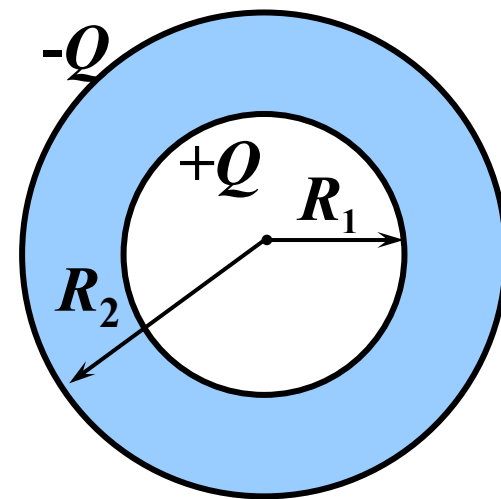
$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q \quad \Rightarrow \quad D = \frac{Q}{4\pi r^2}$$

$$E = \frac{D}{\varepsilon} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon r^2} \quad (R_1 < r < R_2)$$

$$U = \int_{R_1}^{R_2} \frac{Q}{4\pi\varepsilon r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\varepsilon} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$



$$C = \frac{q}{U} = \frac{4\pi\varepsilon R_1 R_2}{R_2 - R_1}$$



3. 圆柱形电容器

圆柱形电容器是由两个内外半径分别为 R_1 和 R_2 的同轴圆柱导体面组成的，圆柱面长度为 L ，且 $L \gg R_2$ ，两个圆柱面之间充满了相对电容率为 ϵ_r 的电介质。求此圆柱形电容器的电容。

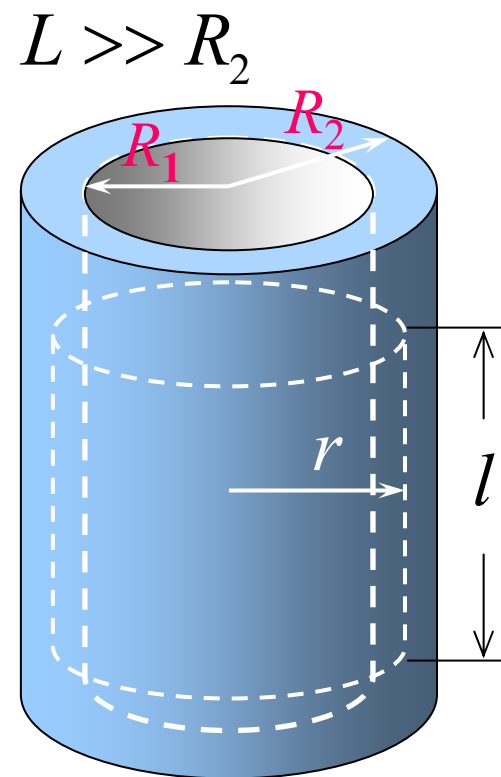
解

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r r} = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r L} \frac{1}{r}$$

$$U_{AB} = \int_l \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_{R_1}^{R_2} \frac{Q}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r L} \frac{dr}{r} = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r L} \ln \frac{R_2}{R_1}$$

圆柱形电容器电容：

$$C = \frac{Q}{U} = \frac{2\pi\epsilon_0\epsilon_r L}{\ln(R_2/R_1)}$$



例5 球形电容器由半径为 R_1 的导体球和内半径为 R_3 的导体球壳构成，其间有两层均匀电介质，分界面的半径为 R_2 ，相对介电常数分别为 ϵ_{r1} 和 ϵ_{r2} 。求电容。

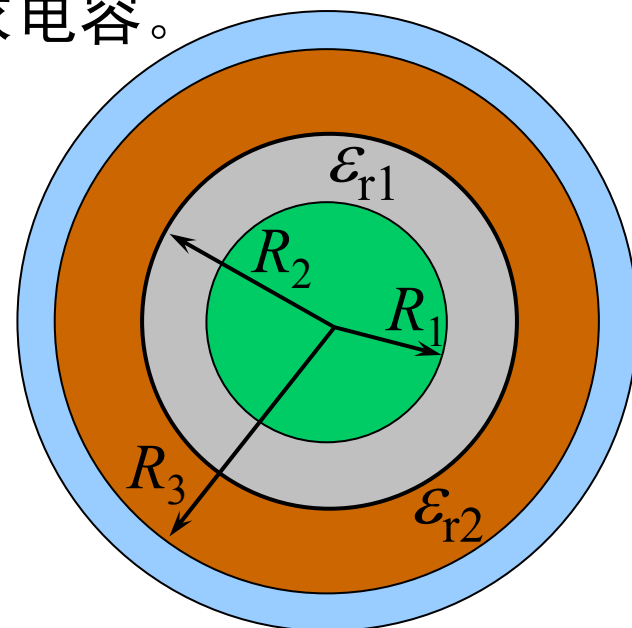
解： $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = 4\pi r^2 \cdot D = q$

$$D = \frac{q}{4\pi r^2} \quad \Rightarrow \quad E = \frac{D}{\epsilon_0 \epsilon_r}$$

$$E_1 = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r1} r^2} \quad E_2 = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r2} r^2}$$

$$\begin{aligned} \Delta U &= \int_{R_1}^{R_2} \frac{q dr}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r1} r^2} + \int_{R_2}^{R_3} \frac{q dr}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r2} r^2} \\ &= \frac{q \left[\epsilon_{r2} R_3 (R_2 - R_1) + \epsilon_{r1} R_1 (R_3 - R_2) \right]}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r1} \epsilon_{r2} R_1 R_2 R_3} \end{aligned}$$

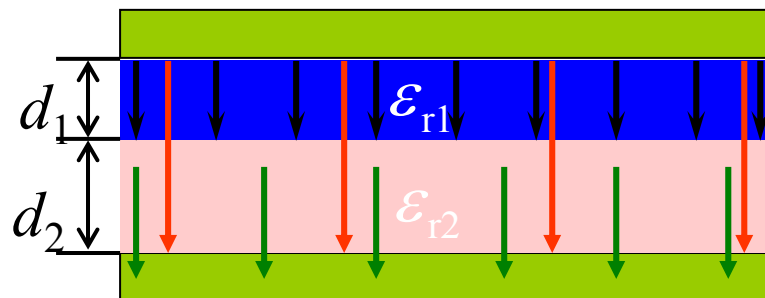
$$C = \frac{q}{\Delta U} = \frac{4\pi \epsilon_0 \epsilon_{r1} \epsilon_{r2} R_1 R_2 R_3}{\epsilon_{r2} R_3 (R_2 - R_1) + \epsilon_{r1} R_1 (R_3 - R_2)}$$



例6 一平行板电容器，中间有两层厚度分别为 d_1 和 d_2 的电介质，它们的相对介电常数分别为 ϵ_{r1} 和 ϵ_{r2} ，极板面积为 S 。求电容。

解 $D = \sigma_0$ 两种介质中 D 相等。

$$E_1 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0 \epsilon_{r1}} \quad E_2 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0 \epsilon_{r2}}$$



$$\Delta U = E_1 d_1 + E_2 d_2 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0} \left(\frac{d_1}{\epsilon_{r1}} + \frac{d_2}{\epsilon_{r2}} \right)$$

$$C = \frac{\sigma_0 S}{\Delta U} = \frac{\epsilon_0 S}{\frac{d_1}{\epsilon_{r1}} + \frac{d_2}{\epsilon_{r2}}}$$

$$\frac{1}{C} = \frac{\frac{d_1}{\epsilon_{r1}} + \frac{d_2}{\epsilon_{r2}}}{\epsilon_0 S} = \frac{1}{\frac{\epsilon_0 \epsilon_{r1} S}{d_1}} + \frac{1}{\frac{\epsilon_0 \epsilon_{r2} S}{d_2}}$$

可看成两个
电容器串联

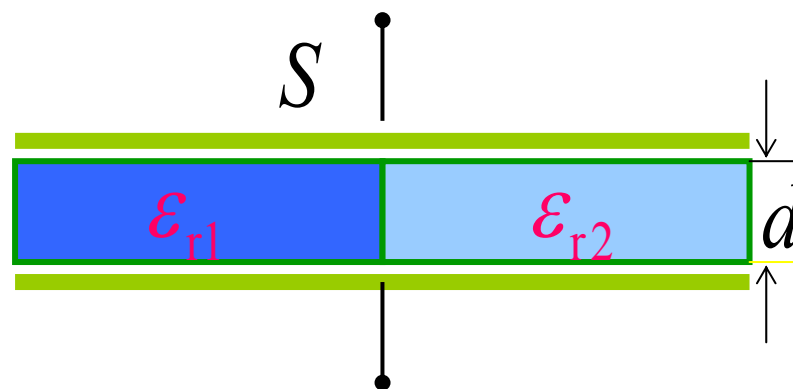
例7 一平行板电容器充以两种不同的介质，每种介质各占一半体积。求其电容。

解 可看成两个电容器并联

$$C_1 = \frac{\epsilon_0 \epsilon_{r1} S}{2d}$$

$$C_2 = \frac{\epsilon_0 \epsilon_{r2} S}{2d}$$

$$C = C_1 + C_2 = \frac{\epsilon_0 S}{2d} (\epsilon_{r1} + \epsilon_{r2})$$





静电场的能量 能量密度

电能储存在（定域在）电场中

静电场的能量 $W_e = \frac{1}{2}CU^2$

电场能量密度：单位体积电场所具有的能量

$$w_e = \frac{1}{2}\varepsilon E^2$$

或

$$w_e = \frac{1}{2}\vec{D} \cdot \vec{E}$$

注意：对于任意电场，上式普遍适用。

当电场不均匀时，电场能的一般计算式：

$$W_e = \int w_e dV$$

例8 球形电容器的内、外半径分别为 R_1 和 R_2 ，所带电荷为 $\pm Q$ ，若在两球壳间充以电容率为 ε 的电介质，问此电容器贮存的电场能量为多少？

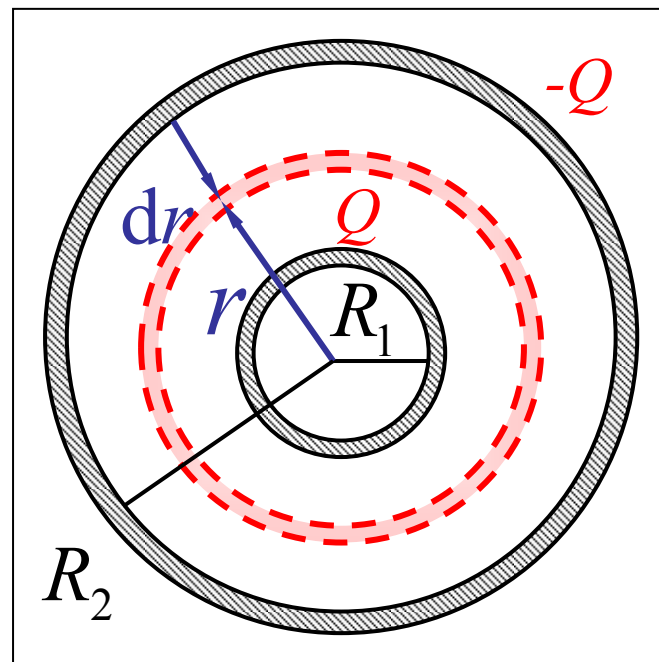
解

$$E = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \frac{Q}{r^2}$$
$$w_e = \frac{1}{2} \varepsilon E^2 = \frac{Q^2}{32\pi^2 \varepsilon r^4}$$

$$dW_e = w_e dV = \frac{Q^2}{8\pi\varepsilon r^2} dr$$

$$W_e = \int dW_e = \frac{Q^2}{8\pi\varepsilon} \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{r^2}$$
$$= \frac{Q^2}{8\pi\varepsilon} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$dV = 4\pi r^2 dr$$



磁场复习

1、毕奥——萨伐尔定律: $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{e}_r}{r^2}$

更方便!

2、安培环路定理: $\oint_l \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$ $\xrightarrow{\text{作用}}$ 对称磁场的计算

3、磁场高斯定理: $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$ (说明磁场是无源场)

4、安培定律: $d\vec{f} = Id\vec{l} \times \vec{B}$ 磁场对电流元的作用力——安培力

磁场对带电粒子及电流的作用

◆ 磁场对运动电荷的作用力——洛伦兹力: $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$

◆ 磁场对载流导线的安培力: $d\vec{F} = \int_l Id\vec{l} \times \vec{B}$

◆ 磁场对载流线圈的作用力: $\vec{F} = I\vec{S} \times \vec{B} = \vec{P} \times \vec{B}$

毕奥---萨伐尔定律

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{e}_r}{r^2}$$

结论

- 1、电流元或一段载流直导线在其延长线上不产生磁场
- 2、一段载流直导线产生的磁场：

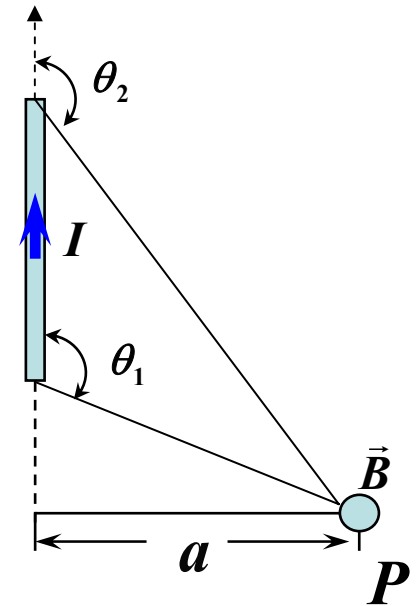
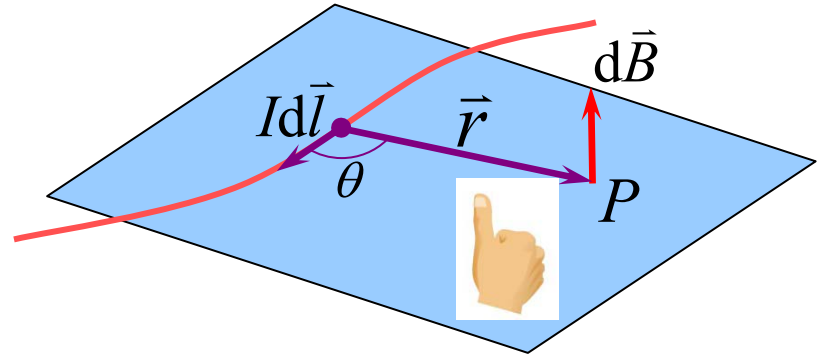
$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

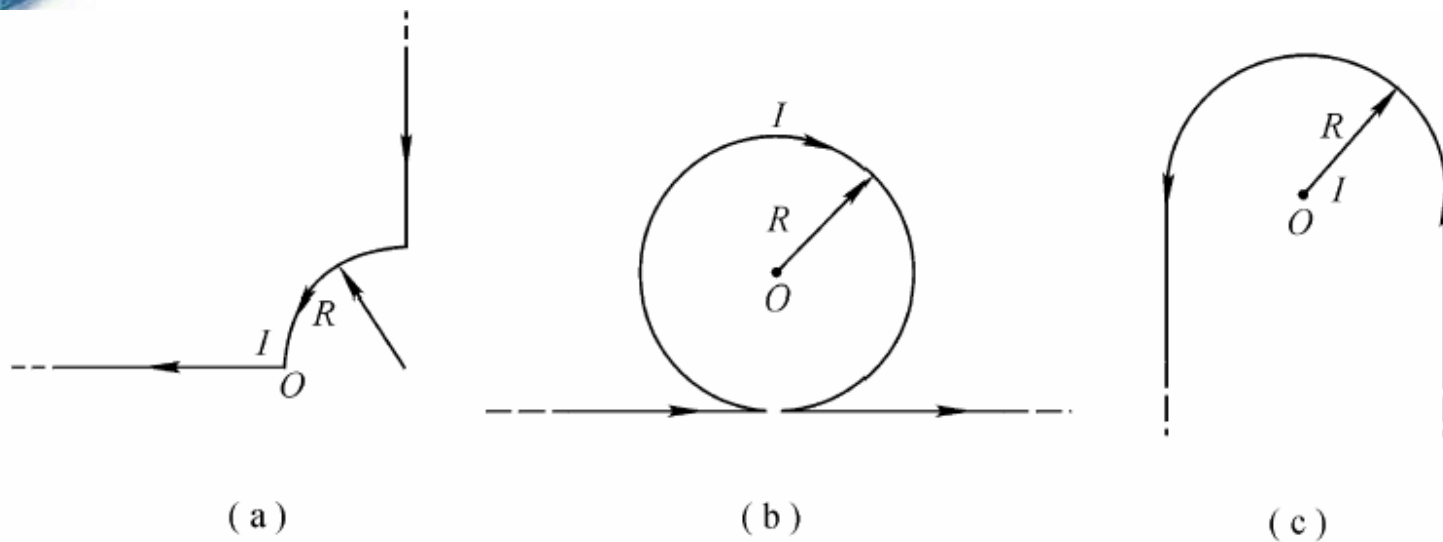
- 3、“无限长”载流直导线产生的磁场： $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi a}$

- 4、圆电流在圆心处产生的磁场： $B = \frac{\mu_0 I}{2R}$

- 5、半径为 R ，圆心角为 θ 的载流圆弧在圆心处产生的磁场：

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





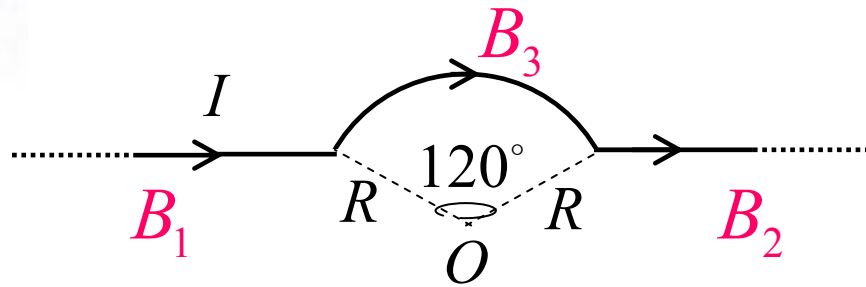
点O 的磁感强度?

叠加原理:

$$(a) \quad B = \frac{\mu_0 I}{8R} \quad (\text{向外}) \quad (b) \quad B = \frac{\mu_0 I}{2R} - \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \quad (\text{向里})$$

$$(c) \quad B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} + \frac{\mu_0 I}{4R} \quad (\text{向外})$$

点O 的磁感强度?



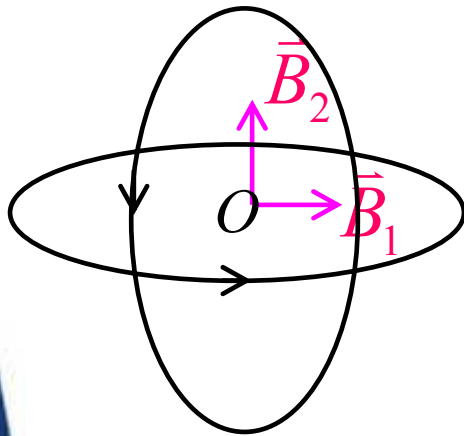
$$\vec{B}_O = \vec{B}_1 + \vec{B}_2 + \vec{B}_3$$

方向都垂直向里

$$B_3 = \frac{\mu_0 I}{2R} \cdot \frac{1}{3}$$

$$B_1 = B_2 = \frac{\mu_0 I}{4\pi r_0} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2) \quad r_0 = \frac{R}{2}, \quad \theta_1 = 0, \quad \theta_2 = 30^\circ$$

$$B_O = B_1 + B_2 + B_3 = \frac{\mu_0 I}{3R} + \frac{\mu_0 I}{2\pi R} (2 - \sqrt{3}) \quad \text{方向垂直向里}$$



$$B_1 = \frac{\mu_0 I}{2R} \quad B_2 = \frac{\mu_0 I}{2R}$$

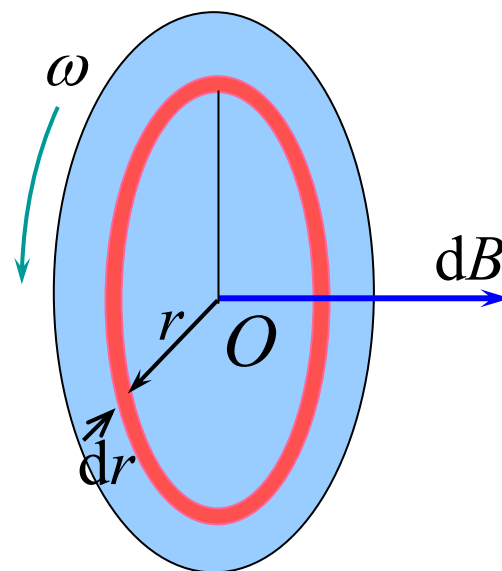
$$B_O = \sqrt{B_1^2 + B_1^2} = \frac{\sqrt{2}\mu_0 I}{2R} \quad \text{方向....}$$

例2 半径为 R 的圆盘均匀带电，电荷密度为 σ 。若该圆盘以角速度 ω 绕圆心 O 旋转，求圆心 O 处的磁感应强度以及磁矩。

解
$$dB = \frac{\mu_0 dI}{2r} \quad dI = \frac{\omega}{2\pi} dq$$

$$dq = \sigma \cdot 2\pi r dr \quad dI = \omega \sigma r dr$$

$$B = \int dB = \int_0^R \frac{\mu_0 \omega \sigma dr}{2} = \frac{\mu_0 \omega \sigma R}{2}$$



磁矩:
$$dp_m = \pi r^2 dI = \pi r^2 \omega \sigma r dr = \pi r^3 \omega \sigma dr$$

$$p_m = \int_0^R \pi r^3 \omega \sigma dr = \frac{1}{4} \pi \omega \sigma R^4$$

安培环路定理的应用

可计算电流分布具有一定对称性的恒定磁场。

1. 长直螺线管内的磁感应强度

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_b^c \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_c^d \vec{B} \cdot d\vec{l} + \int_d^a \vec{B} \cdot d\vec{l}$$

$$\int_b^c \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_d^a \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0$$

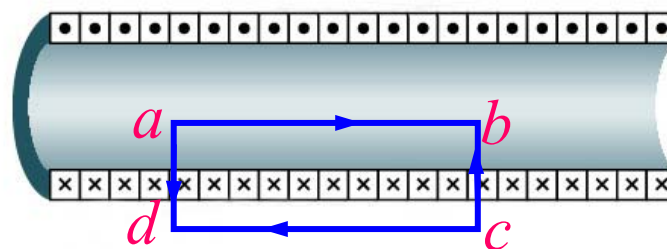
$$\int_c^d \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0 \quad \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \cdot l$$

穿过矩形环路的电流强度: $\sum I_i = I \cdot n \cdot l$

$$B \cdot l = \mu_0 I \cdot n \cdot l$$

$$B = \mu_0 n I$$

结论: 长直螺线管内为均匀磁场。两端: $B = \frac{1}{2} \mu_0 n I$



2. 螺绕环内的磁感应强度

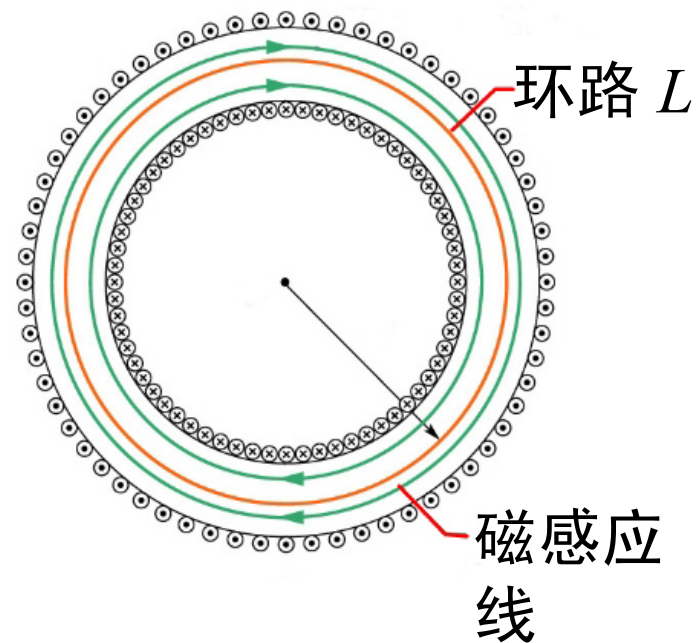
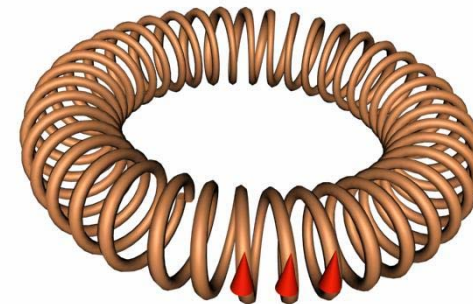
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I$$

$$B \cdot 2\pi r = \mu_0 NI$$

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

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

$$B = \mu_0 nI$$



3. 无限长载流圆柱形导体的磁场分布

(1) 圆柱外的磁场:

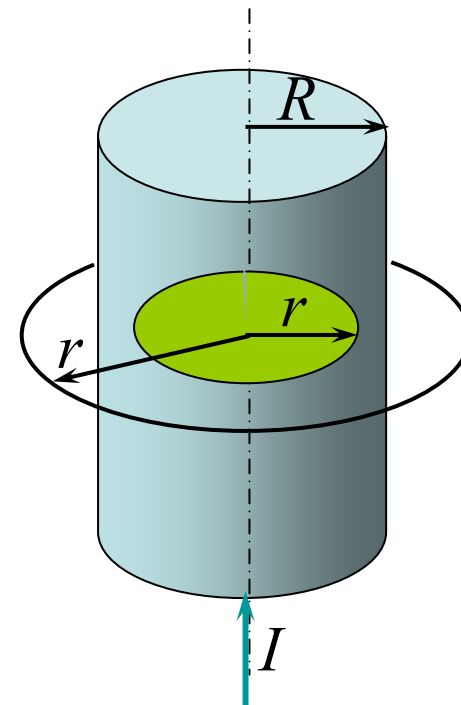
$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \cdot 2\pi r = \mu_0 I$$

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

(2) 圆柱内的磁场:

$$I' = \frac{I}{\pi R^2} \cdot \pi r^2 = \frac{r^2}{R^2} I$$

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \cdot 2\pi r = \mu_0 \frac{r^2}{R^2} I$$



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

磁场对运动电荷的作用

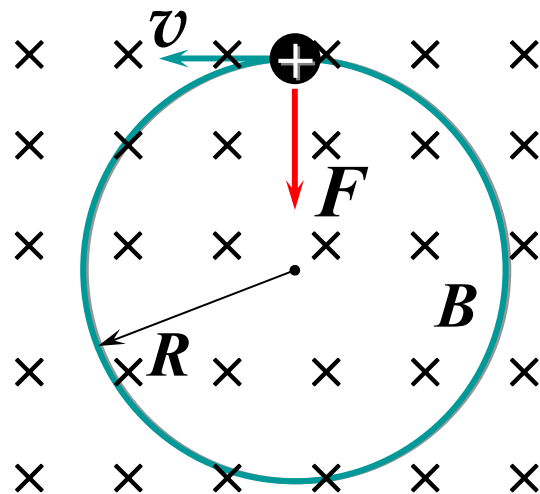
1. 运动方向与磁场方向平行——带电粒子做匀速直线运动。

2. 运动方向与磁场方向垂直

运动方程: $F = qvB \Rightarrow qvB = m \frac{v^2}{R}$

周期: $T = \frac{2\pi R}{v} = \frac{2\pi m}{qB}$

结论: 带电粒子做匀速圆周运动, 其周期和频率与速度无关。

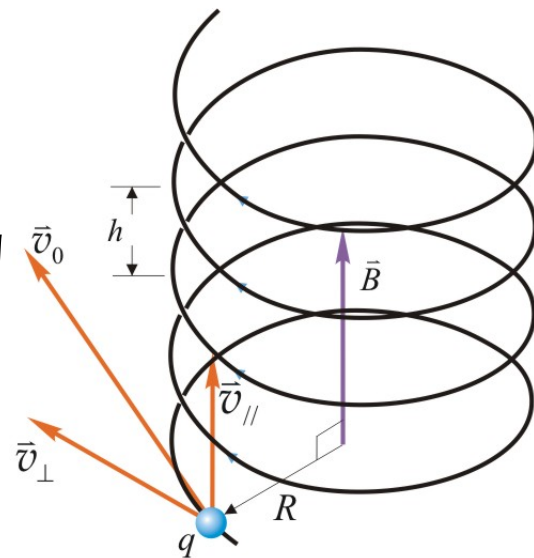


3. 运动方向沿任意方向

v_{\perp} : 匀速圆周运动 v_{\parallel} : 匀速直线运动

结论: 带电粒子做螺旋运动

螺距: $h = v_{\parallel} T = \frac{2\pi m}{qB} v \cos \theta$



载流导线在磁场中所受的力

安培定律: $d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$

安培力: 磁场对电流的作用力

安培力的基本计算公式: $\vec{F} = \int_L I d\vec{l} \times \vec{B}$

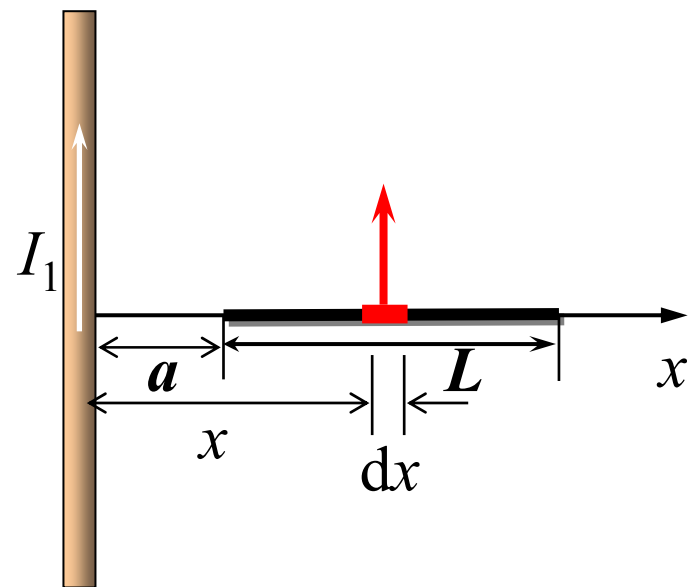
典型结论

- 1) 均匀磁场中, 一段任意形状载流导线所受的力, 等于电流的起点、终点与之相同的载流直导线所受的力;
- 2) 均匀磁场中, 任意形状载流平面线圈所受合力为零.

例7 无限长直载流导线通有电流 I_1 ，在同一平面内有长为 L 的载流直导线，通有电流 I_2 （如图所示）。求长为 L 的导线所受的磁场力。

解

$$dF = I_2 dx B = I_2 dx \frac{\mu_0 I_1}{2\pi x}$$
$$F = \int dF = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi} \int_a^{a+L} \frac{dx}{x}$$
$$= \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi} \ln \frac{a+L}{a}$$



载流线圈在磁场中所受的磁力矩

线圈所受磁力偶矩: $\vec{M} = I\vec{S} \times \vec{B} = \vec{P}_m \times \vec{B}$

注意: 上式对均匀磁场中任意形状的平面载流线圈都适用。

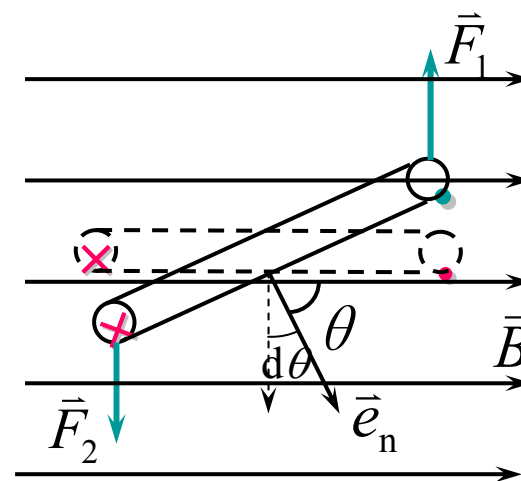
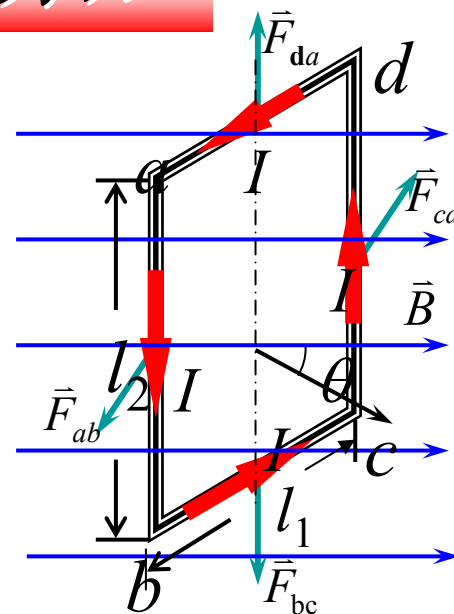
载流线圈在磁场中转动时磁场力的功

力矩的功: $W = \int -M d\theta$

磁力矩: $M = ISB \sin \theta$

$$\begin{aligned} W &= \int -BIS \sin \theta d\theta = I \int d(BS \cos \theta) \\ &= I \int d\Phi = I\Delta\Phi \end{aligned}$$

$$W = I\Delta\Phi$$



例8 有一半半径为 R 的闭合载流线圈, 通过电流 I . 今把它放在均匀磁场中, 磁感应强度为 B , 其方向与线圈平面平行. 求 (1) 以直径为转轴, 线圈所受磁力矩的大小和方向; (2) 在力矩作用下, 线圈转过 90° , 力矩做了多少功?

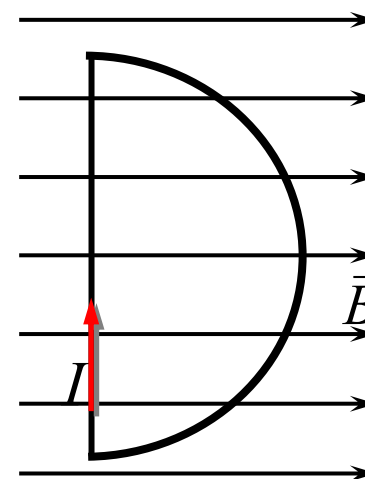
解 $\vec{M} = I\vec{S} \times \vec{B} \quad \because \theta = 90^\circ$

$$\therefore M = ISB \sin \theta = I \cdot \frac{\pi R^2}{2} B = \frac{1}{2} \pi I B R^2$$

线圈转过 90° 时, 磁通量的增量为

$$\Delta\Phi = \frac{\pi R^2}{2} B$$

$$W = I\Delta\Phi = \frac{\pi R^2}{2} IB$$



真空中的磁场

电流的磁场

电流元的磁场 毕--萨定律

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

载流导线的磁场

$$\vec{B} = \int d\vec{B}$$

运动电荷的磁场

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \vec{v} \times \vec{r}_0}{r^2}$$

磁场的描述

基本方程 1、高斯定理

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

2、安培环路定理

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

磁通量

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

磁感应线

磁感应强度

$$B = \frac{F_m}{q v}$$

磁场对电流的作用

磁场
对载流导线的
作用

安培定理

$$d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

磁场
对载流
线圈的
作用

$$\vec{F} = I \vec{S} \times \vec{B}$$

磁场对
运动电
荷作用

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

电磁感应

1、电磁感应

电磁感应定律 $\varepsilon_i = -\frac{d\Phi}{dt}$

楞次定律 感应电流的方向总是反抗引起感应电流的原因

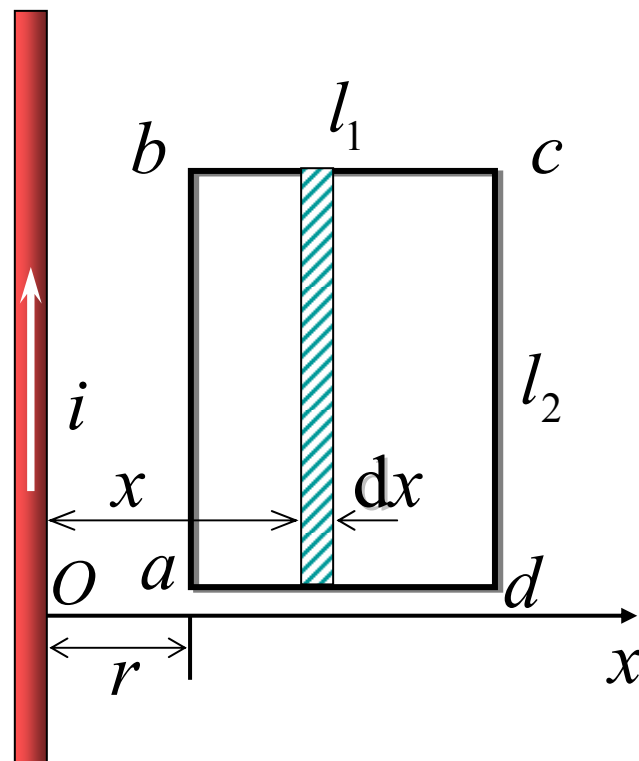
2、动生电动势 $\varepsilon_i = \int (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$

感生电动势 $\varepsilon_i = \oint_l \vec{E}_k \cdot d\vec{l} = -\int_s \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$

例1 一长直导线通以电流*i*=*I*₀sin*ωt*，旁边有一个共面的矩形线圈*abcd*。求：线圈中的感应电动势。

解

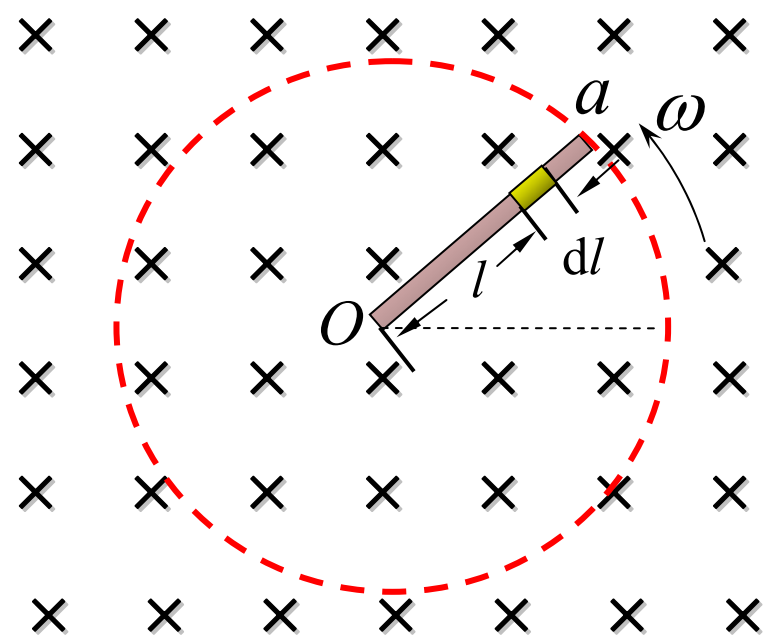
$$\begin{aligned}\Phi &= \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_r^{r+l_1} \frac{\mu_0 i}{2\pi x} l_2 dx \\ &= \frac{\mu_0 I_0 l_2}{2\pi} \sin \omega t \ln \frac{r+l_1}{r} \\ \varepsilon_i &= -\frac{d\Phi}{dt} \\ &= -\frac{\mu_0 I_0}{2\pi} l_2 \omega \cos \omega t \ln \frac{r+l_1}{r}\end{aligned}$$



例2 一根长为 L 的铜棒，在均匀磁场 B 中以角速度 ω 在与磁场方向垂直的平面上做匀速转动。求棒的两端之间的感应电动势大小。

解

$$\begin{aligned}\varepsilon_i &= \int_0^L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \\ &= - \int_0^L v B dl \\ &= - \int_0^L B \omega l dl \\ &= - \frac{1}{2} B \omega L^2\end{aligned}$$



动生电动势方向: $a \rightarrow O$

例3 一长直导线中通电流 I ，有一长为 l 的金属棒与导线垂直共面。当棒以速度 v 平行与长直导线匀速运动时，求棒产生的动生电动势。

解
$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x}$$

$$d\varepsilon_i = (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{x} = -Bv dx$$

$$\begin{aligned}\varepsilon_i &= -\int_a^{a+l} \frac{\mu_0 I v}{2\pi} \frac{dx}{x} \\ &= -\frac{\mu_0 I v}{2\pi} \ln \frac{a+l}{a}\end{aligned}$$

