

1. 库仑定律

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{r}^0$$

\vec{r}^0 由施力电荷指向受力电荷

2. 场强的计算

点电荷的电场

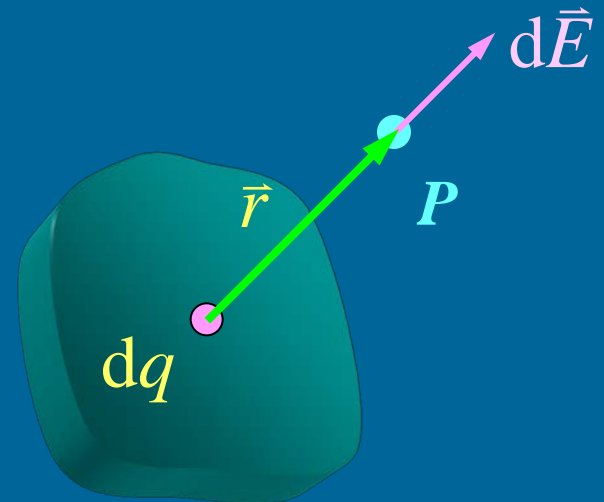
$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{r}^0$$

点电荷系的电场

$$\vec{E} = \sum_k \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_k}{r_k^2} \vec{r}_k^0$$

连续分布带电体

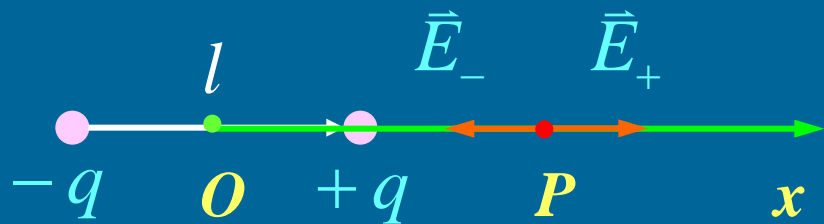
$$\vec{E} = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{r}^0$$



例 求电偶极子在延长线上和中垂线上一点产生的电场强度。

解 $\vec{E}_+ = \frac{q}{4\pi\epsilon_0(x-l/2)^2}\vec{i}$

$$\vec{E}_- = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0(x+l/2)^2}\vec{i}$$

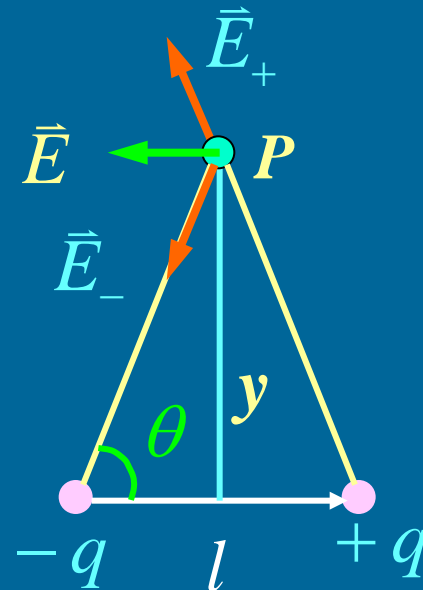


$$\vec{E} = \vec{E}_+ + \vec{E}_- = \frac{q \cdot 2xl}{4\pi\epsilon_0(x^2 - l^2/4)^2}\vec{i} \quad \text{令: 电偶极矩 } \vec{p} = q\vec{l}$$

$$= \frac{2x\vec{p}}{4\pi\epsilon_0(x^2 - l^2/4)^2} \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2\vec{p}}{x^3} \quad (\because x \gg l)$$

在中垂线上 $E_+ = E_- = \frac{q}{4\pi\epsilon_0(y^2 + l^2/4)}$

$$E = 2E_+ \cos \theta \quad \cos \theta = \frac{l/2}{(y^2 + l^2/4)^{1/2}}$$



➡ $E = \frac{ql}{4\pi\epsilon_0(y^2 + l^2/4)^{3/2}} \quad y \gg l$

➡ $E = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 y^3} \quad \vec{E} = -\frac{\vec{p}}{4\pi\epsilon_0 y^3}$

例 长为 L 的均匀带电直杆，电荷线密度为 λ

求 它在空间一点 P 产生的电场强度（ P 点到杆的垂直距离为 a ）

解 $dq = \lambda dx$ $dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2}$

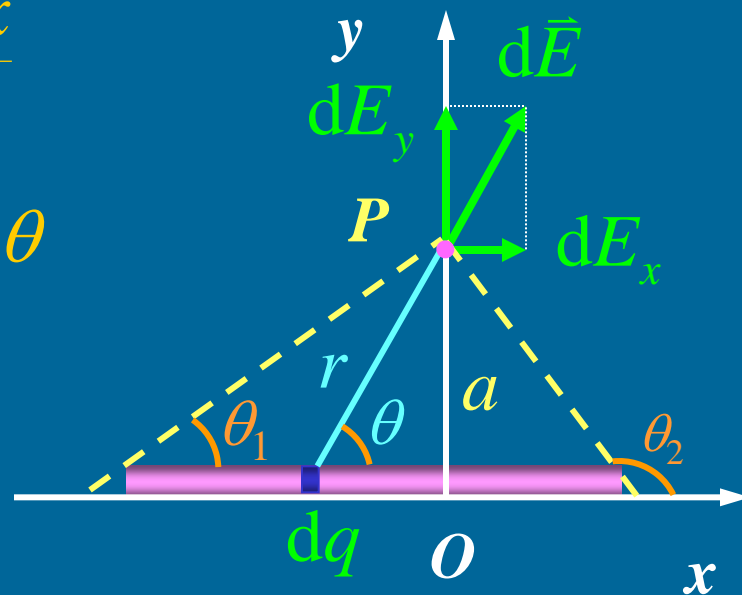
$$dE_x = dE \cos \theta \quad dE_y = dE \sin \theta$$

由图上的几何关系

$$x = a \tan\left(\theta - \frac{\pi}{2}\right) = -a \cot \theta$$

$$dx = a \csc^2 \theta d\theta$$

$$dE_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cos \theta d\theta$$



$$r^2 = a^2 + x^2 = a^2 \csc^2 \theta$$

$$dE_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \sin \theta d\theta$$

$$E_x = \int dE_x = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cos\theta \, d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\sin\theta_2 - \sin\theta_1)$$

$$E_y = \int dE_y = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \sin\theta \, d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

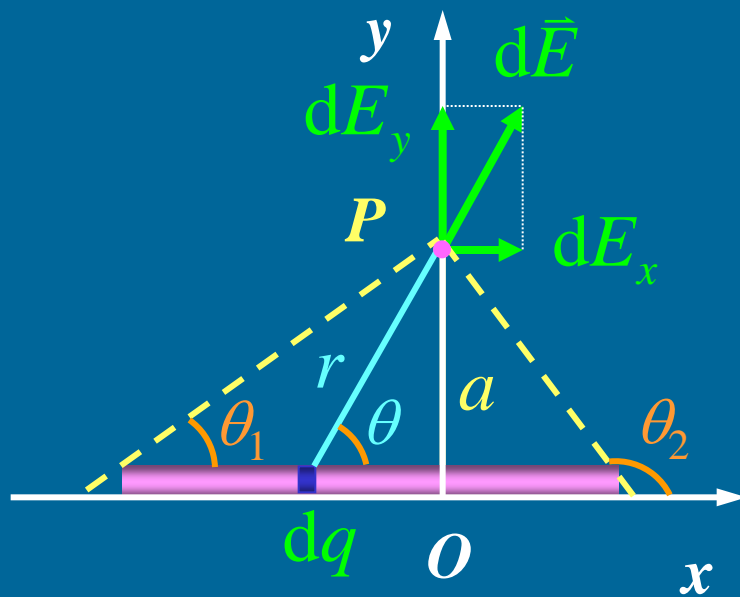
讨论

(1) $a \gg L$ 杆可以看成点电荷

$$E_x = 0 \quad E_y = \frac{\lambda L}{4\pi\epsilon_0 a^2}$$

(2) 无限长直导线

$$\left. \begin{array}{l} \theta_1 = 0 \\ \theta_2 = \pi \end{array} \right\} \longrightarrow \left\{ \begin{array}{l} E_x = 0 \\ E_y = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a} \end{array} \right.$$



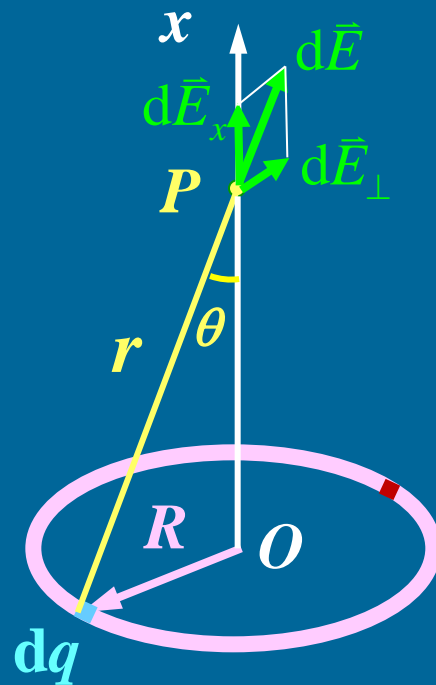
例 半径为 R 的均匀带电细圆环，带电量为 q

求 圆环轴线上任一点 P 的电场强度

解 $dq = \lambda dl$ $dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2}$

$$dE_{\perp} = dE \sin\theta \quad dE_x = dE \cos\theta$$

圆环上电荷分布关于 x 轴对称 $E_{\perp} = 0$



$$E_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \cos\theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^2} \int dq = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \cos\theta$$

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

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

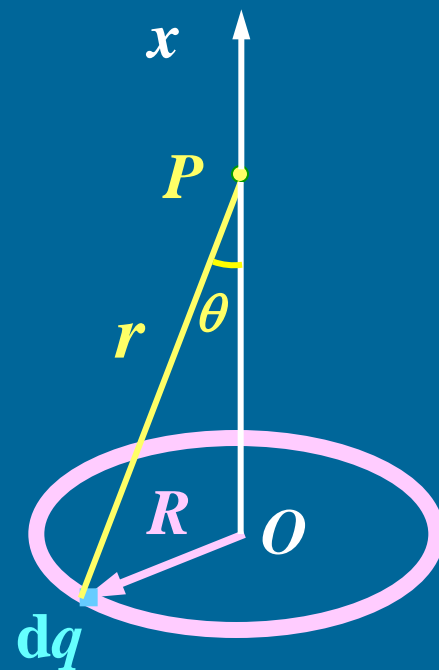
✦ 讨论

(1) 当 $x = 0$ (即 P 点在圆环中心处) 时,

$$E = 0$$

(2) 当 $x \gg R$ 时 $E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{x^2}$

可以把带电圆环视为一个点电荷



例 面密度为 σ 的圆板在轴线上任一点的电场强度

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

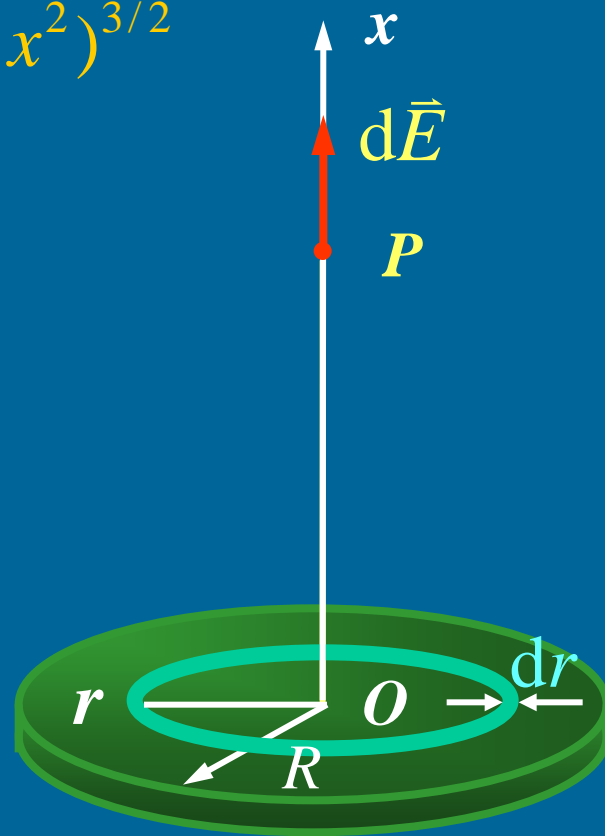
解 $dq = 2\pi r dr \sigma$

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{x dq}{(r^2 + x^2)^{3/2}} = \frac{x\sigma}{2\epsilon_0} \frac{r dr}{(r^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$\begin{aligned} E &= \int dE = \frac{x\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^R \frac{r dr}{(r^2 + x^2)^{3/2}} \\ &= \frac{x\sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{1}{|x|} - \frac{1}{(R^2 + x^2)^{1/2}} \right] \end{aligned}$$

$$\text{若 } x > 0 \quad \vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[1 - \frac{x}{(R^2 + x^2)^{1/2}} \right] \vec{i}$$

$$\text{若 } x < 0 \quad \vec{E} = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[1 + \frac{x}{(R^2 + x^2)^{1/2}} \right] \vec{i}$$



$$\text{若 } x > 0 \quad \vec{E} = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[1 - \frac{x}{(R^2 + x^2)^{1/2}} \right] \vec{i}$$

$$\text{若 } x < 0 \quad \vec{E} = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[1 + \frac{x}{(R^2 + x^2)^{1/2}} \right] \vec{i}$$

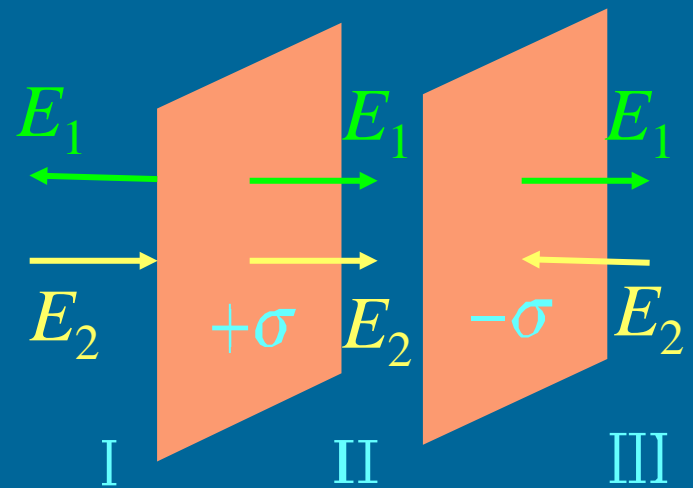
讨论

(1) 当 $R \gg x$, 圆板可视为无限大薄板

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

$$\begin{aligned} (2) \quad E_{\text{I}} &= -E_1 + E_2 = 0 \\ E_{\text{II}} &= E_1 + E_2 = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \\ E_{\text{III}} &= E_1 - E_2 = 0 \end{aligned}$$

(3) 当 $x \gg R$ 圆盘可视为点电荷



(4) 补偿法

$$\vec{E} = \vec{E}_{R_1} + \vec{E}_{R_2} = \frac{x\sigma}{2\varepsilon_0} \left[\frac{1}{(R_1^2 + x^2)^{1/2}} - \frac{1}{(R_2^2 + x^2)^{1/2}} \right] \vec{i}$$

例1 无限大的带电平板，面密度 σ ，其上有半径为 R 的孔，求：孔轴线上的电场强度。

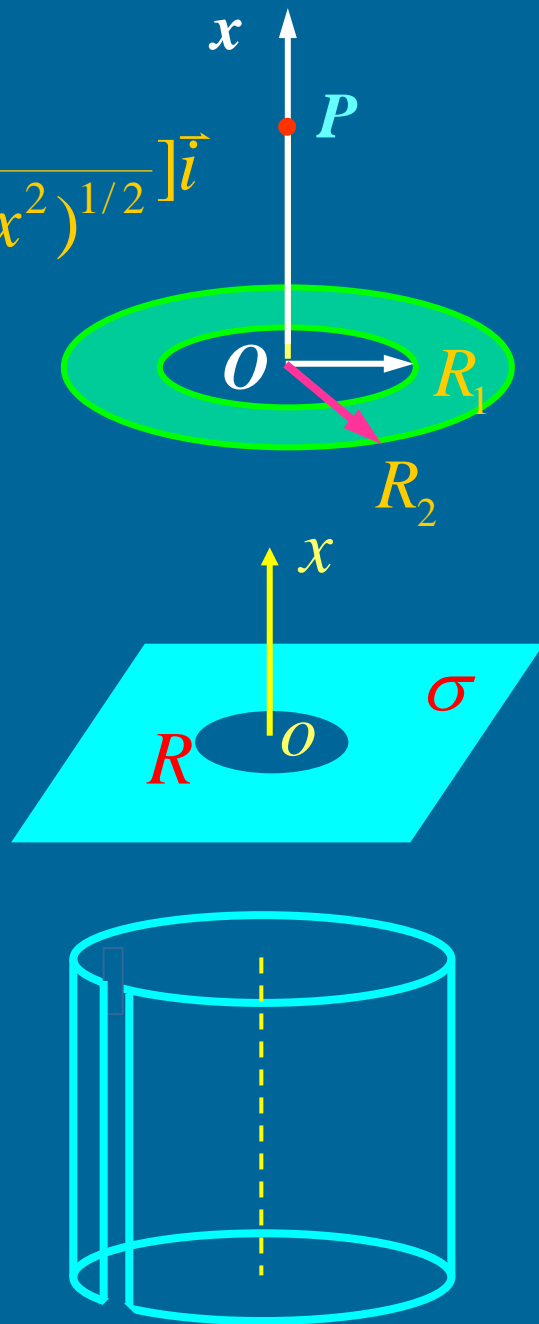
解：总场强可看作是面密度 $-\sigma$ 的圆盘与面密度 σ 无限大平板的电场的叠加

例2 无限长圆柱面上有一平行于轴线的狭缝，缝宽为 a ，如图，求轴线上的场强。

(面密度 σ)

解：总场强可看作是无限长带正电圆柱面和带负电的无限长直线的电场的叠加

$$-\lambda = -a\sigma$$



例 已知圆环带电量为 q ，杆的线密度为 λ ，长为 L

求 杆对圆环的作用力

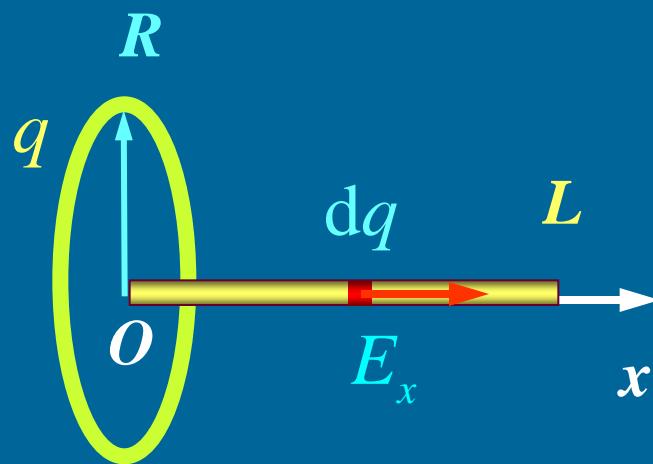
解 $dq = \lambda dx$

圆环在 dq 处产生的电场

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

$$dF = E_x dq = E_x \lambda dx$$

$$F = \int_0^L \frac{q\lambda x dx}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)^{3/2}} = \frac{q\lambda}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R} - \frac{1}{\sqrt{R^2 + L^2}} \right)$$



例 求电偶极子在均匀电场中受到的力偶矩。

解 $\vec{F}_+ = q\vec{E}$ $\vec{F}_- = -q\vec{E}$

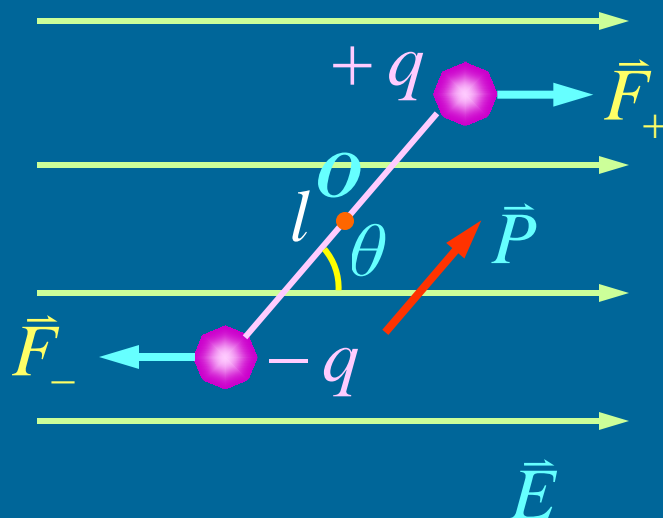
相对于 O 点的力矩

$$\begin{aligned} M &= F_+ \cdot \frac{1}{2}l \sin \theta + F_- \cdot \frac{1}{2}l \sin \theta \\ &= qlE \sin \theta \end{aligned}$$

$$\vec{M} = q\vec{l} \times \vec{E} = \vec{p} \times \vec{E}$$

★ 讨论

- (1) $\theta = \frac{\pi}{2}$ 力偶矩最大
- (2) $\theta = 0$ 力偶矩为零 (电偶极子处于稳定平衡)
- (3) $\theta = \pi$ 力偶矩为零 (电偶极子处于非稳定平衡)



★ 总结

1. 均匀带电直杆

$$\begin{cases} E_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\sin \theta_2 - \sin \theta_1) \\ E_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2) \end{cases}$$

无限长直导线

$$\begin{cases} E_x = 0 \\ E_y = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a} \end{cases}$$

2. 均匀带电细圆环

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

3. 无限大带电薄板

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

4. 补偿法