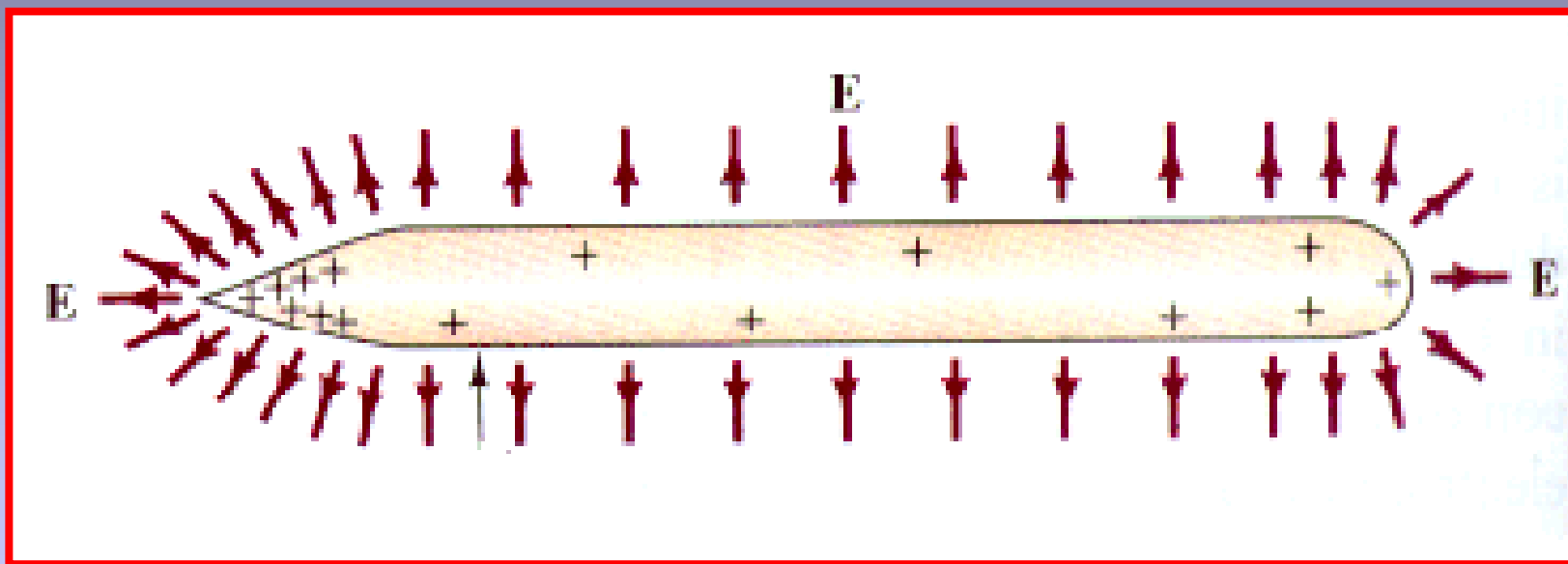


同学们好！

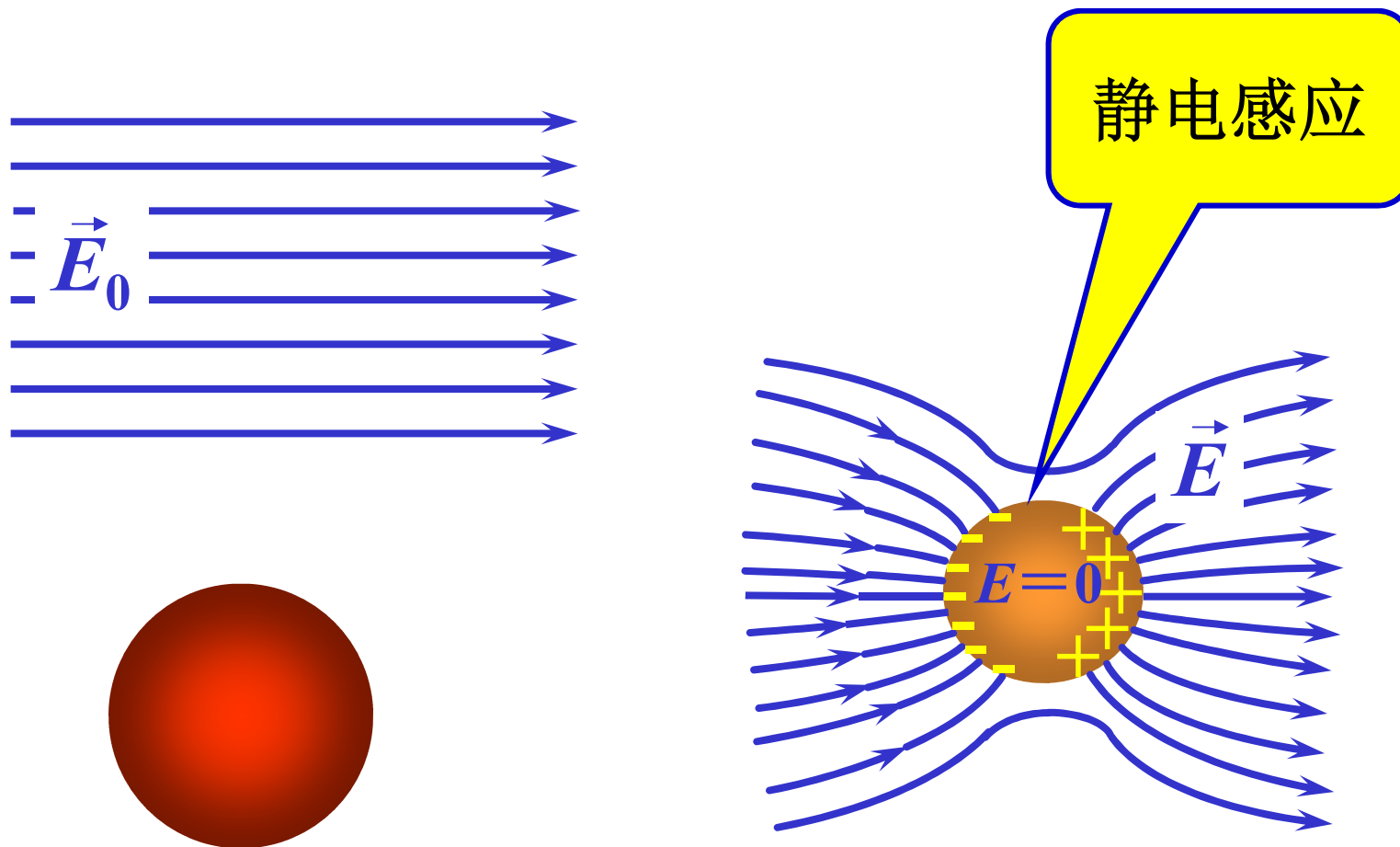


第九章 电相互作用和静电场

要点:

1. 两条基本实验定律: 库仑定律, 静电力叠加原理。
2. ▲ 两个基本物理量: 电场强度 \vec{E} , 电势 U 。
3. ▲ 两条基本定理: 静电场高斯定理, 环路定理。
揭示静电场基本性质(有源场、保守场)。
4. 静电场与物质(导体和电介质)的相互作用。
5. 稳恒电场。

§ 9.6 静电场中的导体



§ 9.6 静电场中的导体

一. 金属导体与电场的相互作用

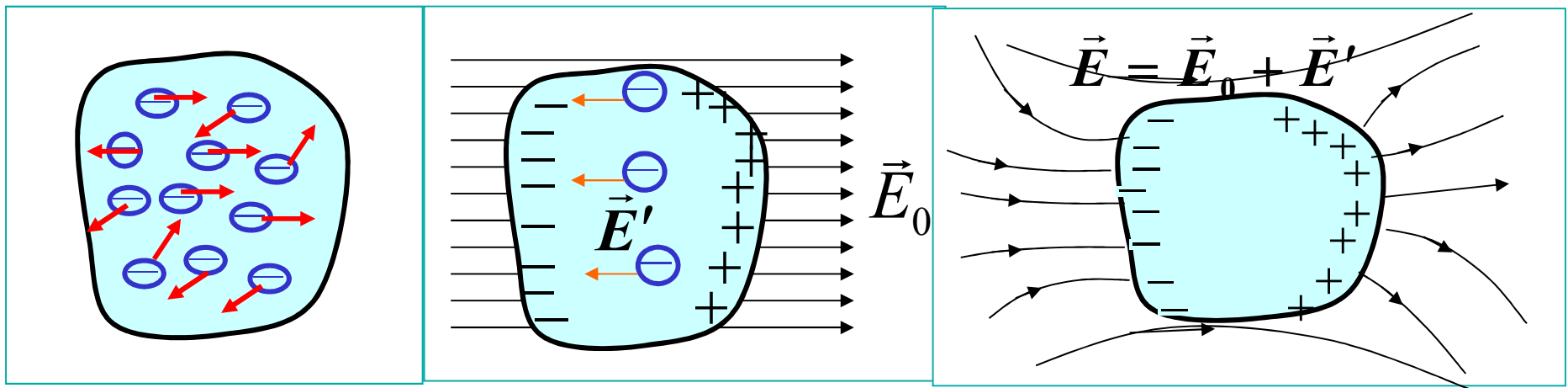
静电感应

↓
特征：体内存在大量的自由电子

无外场时自由电子
无规运动：
“电子气”

在外场 \vec{E}_0 中
1. 无规运动；
2. 宏观定向运动

导体内电荷重新分布，
出现附加电场 \vec{E}' ，
直至静电平衡



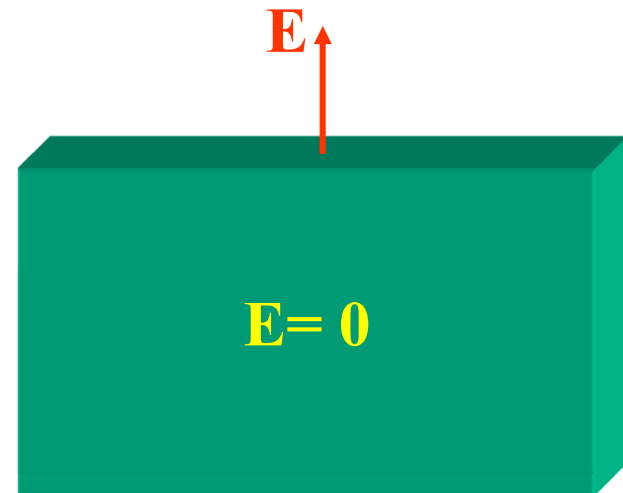
静电平衡： 导体内部及表面均无电荷定向运动，
导体上电荷及空间电场分布达到稳定。

条件：

$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{E}_{\text{内}} = \vec{E}_0 + \vec{E}' = 0 \\ \vec{E}_{\text{表面}} = \vec{E}_0 + \vec{E}' \perp \text{表面} \end{array} \right.$$

或：

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{导体是等势体} \\ \text{导体表面是等势面。} \end{array} \right.$$

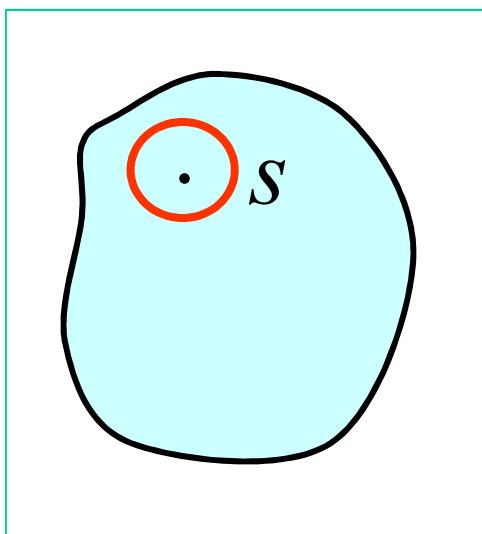


要计算静电平衡时的电场分布，首先要知道其电荷分布。

二. 静电平衡时导体上的电荷分布

1. 导体内无净电荷 ($\rho = 0$), 电荷只分布于导体表面。

1) 实心导体



高斯面 S (宏观小, 微观大)

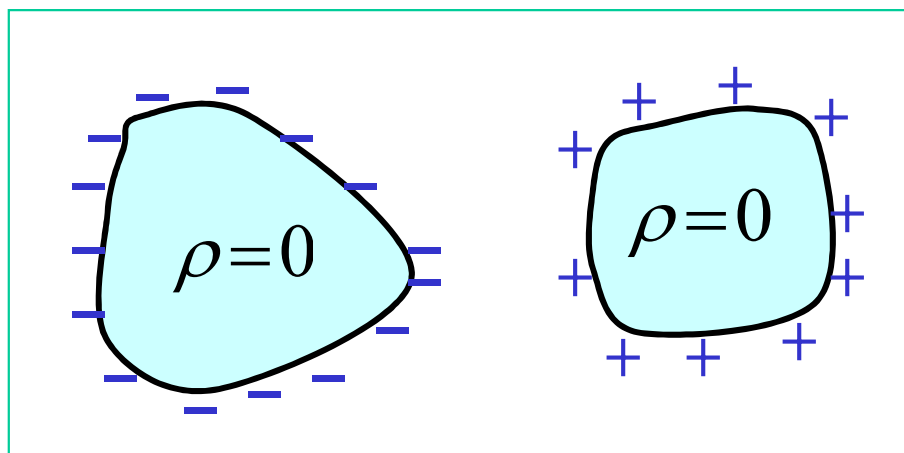
$$\oint_S \vec{E}_{\text{内}} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q_{\text{内}} = \int_V \frac{1}{\epsilon_0} \rho dV$$

↓

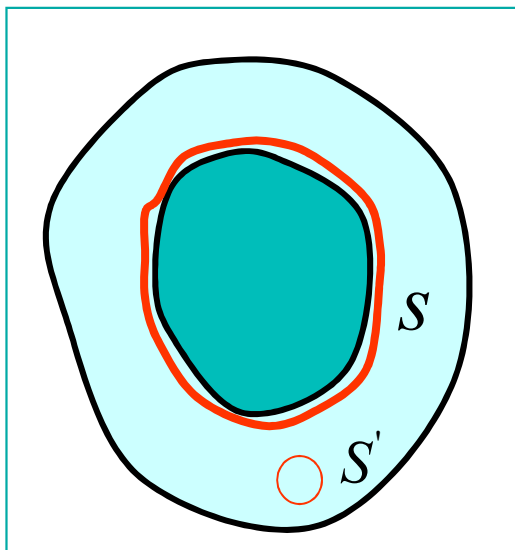
静电平衡条件 $\vec{E}_{\text{内}} = 0$

$$\therefore \rho = 0$$

净电荷只分布于外表面。



2) 空腔导体，腔内无电荷

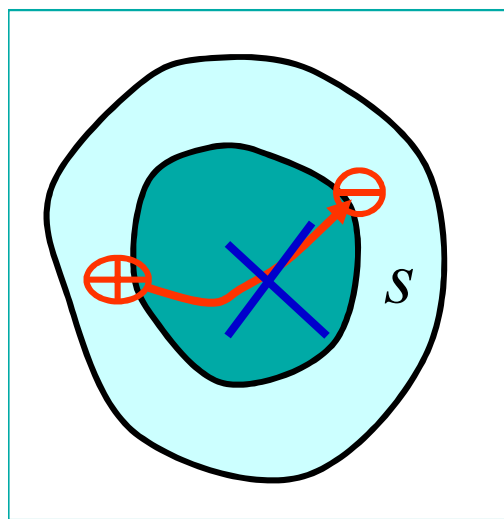


同上，导体内 $\rho = 0$

紧贴内表面作高斯面 S

$$\oint_S \vec{E}_{\text{内}} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q_{\text{内}} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_{\text{内表面}} \sigma_{\text{内}} dS = 0$$

若 $\sum q_{\text{内}} = 0$, $\sigma_{\text{内}} \neq 0$.

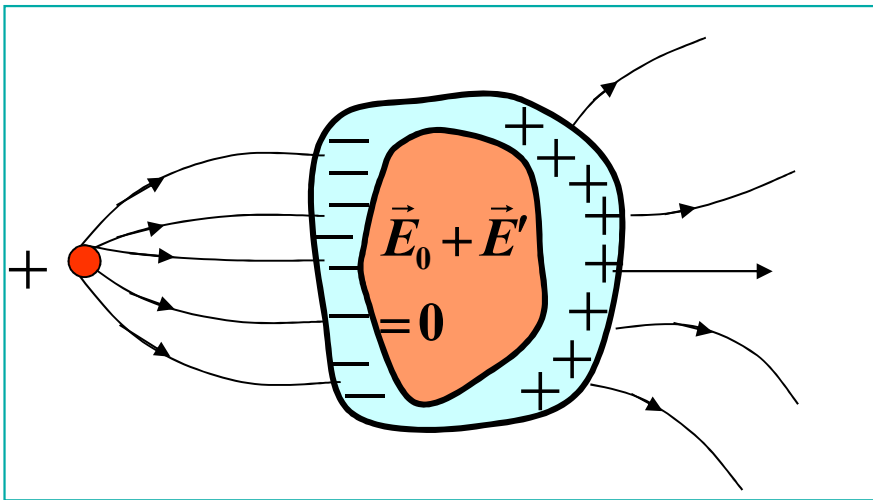
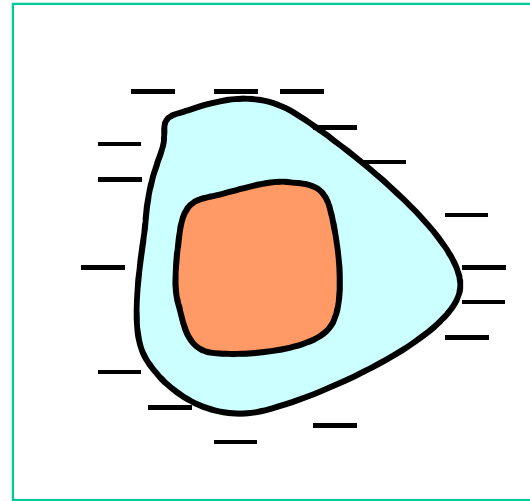
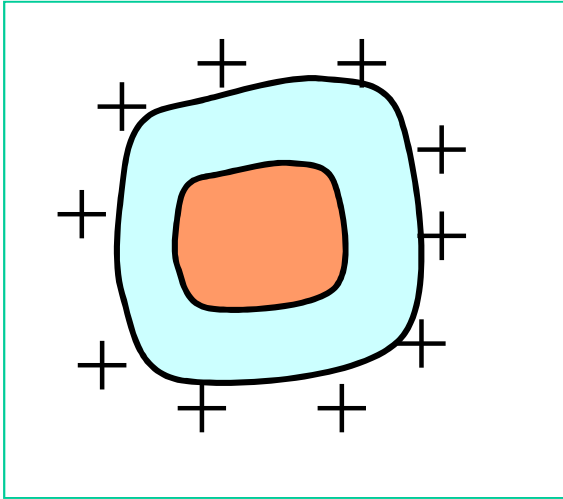


则必然有 $\sigma > 0, \sigma < 0$ 处，

电力线由 $+\sigma \rightarrow -\sigma$ ，沿电力线方向电势降低，导体内表面有电势差，与静电平衡条件：导体表面为等势面矛盾。

所以 $\sigma_{\text{内}} = 0$ 净电荷只能分布于外表面。

$\rho=0$; $\sigma_{\text{内}}=0$, 净电荷只能分布于外表面



电力线不能进入腔内
即：静电屏蔽。

- 空腔导体具有静电屏蔽作用。
- 例如：高压带电作业人员穿的导电纤维编织的工作服。



FIGURE 26-20 A large spark jumps to the car's body and then exits by moving across the insulated left front tire (note the flash there), leaving the person inside unharmed.

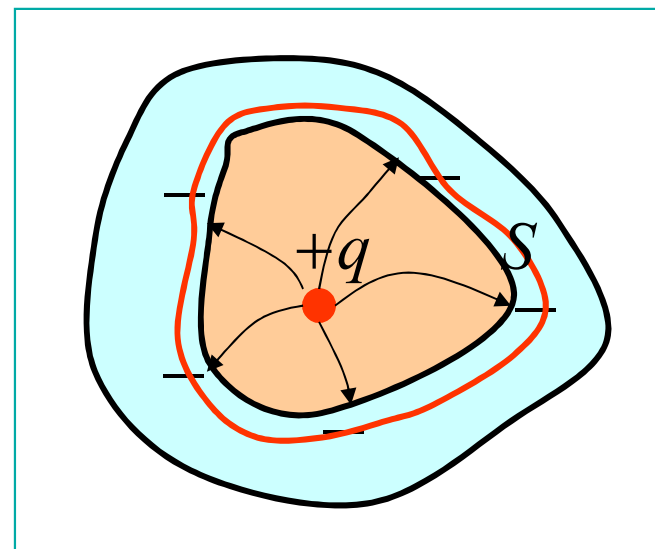


3) 空腔导体，腔内有电荷

紧贴内表面作高斯面 S

$$\oint_S \vec{E}_{\text{内}} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q_{\text{内}} = 0$$

$$\therefore \sum q_{\text{内}} = 0$$

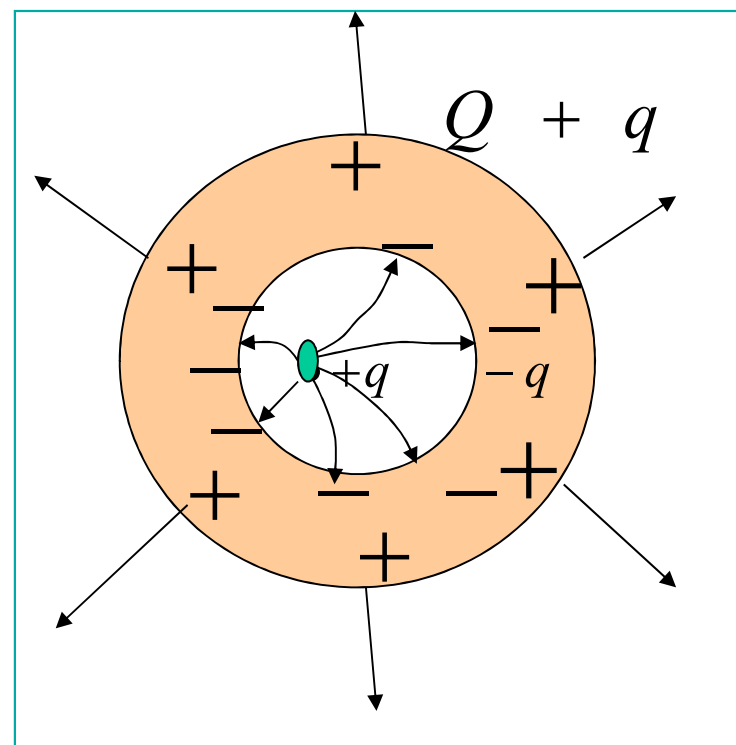
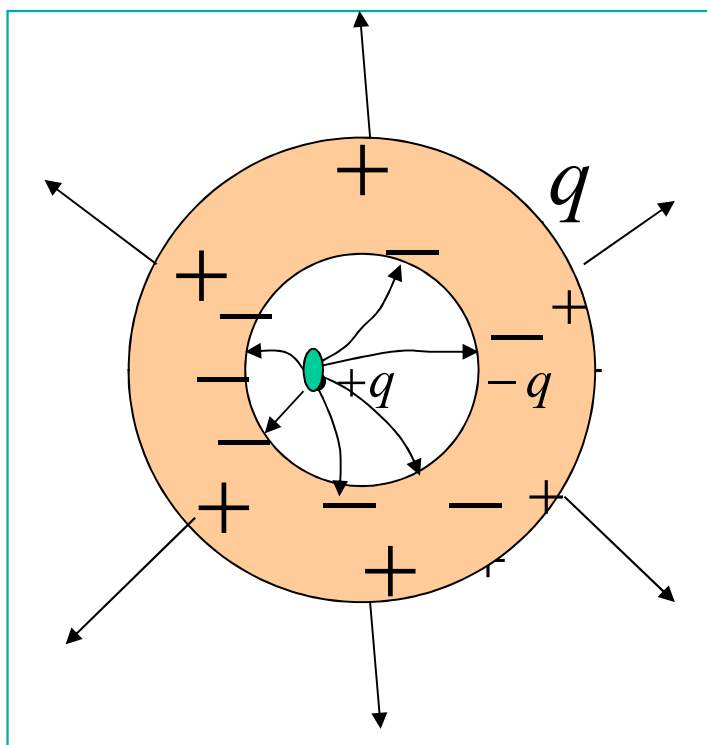


空腔内表面电荷与腔内电荷等值异号。

空腔外表面电荷由电荷守恒决定。

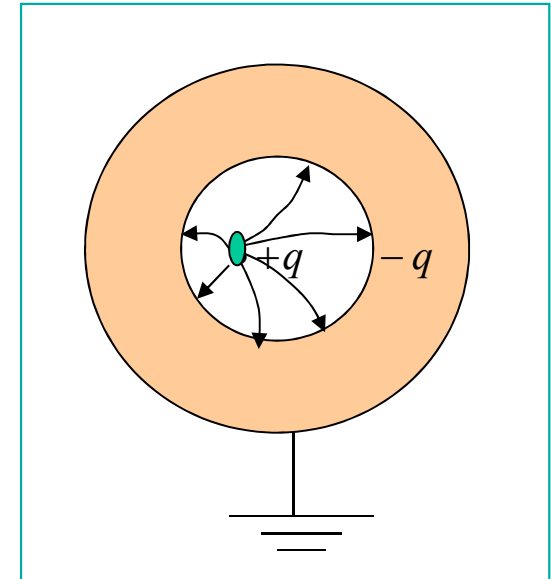
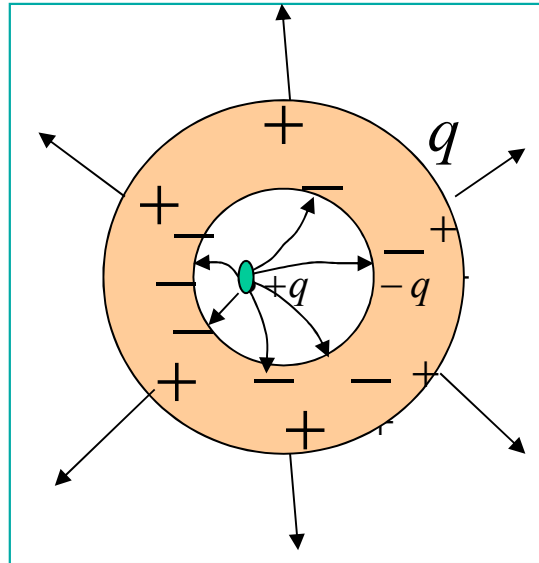
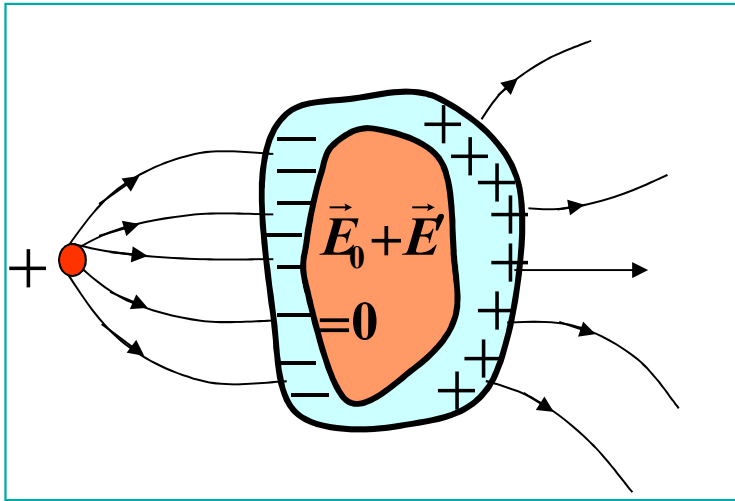
思考:

- 1) 空腔原不带电, 腔内电荷 q , 腔内、外表面电量?
- 2) 空腔原带电 Q . 腔内电荷 q , 腔内、外表面电量?



3) 空腔能屏蔽腔内电荷 q 的电场吗？

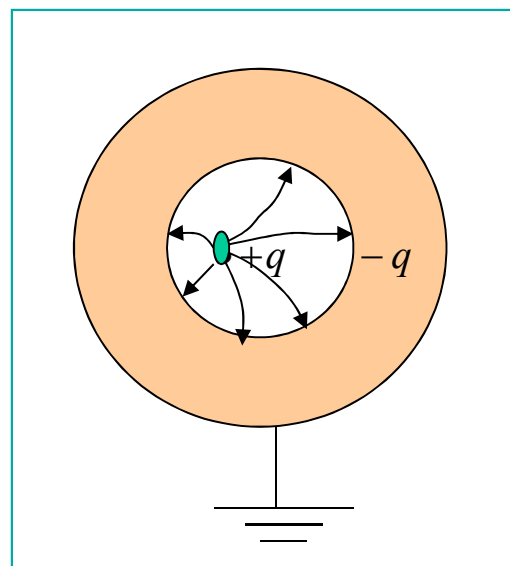
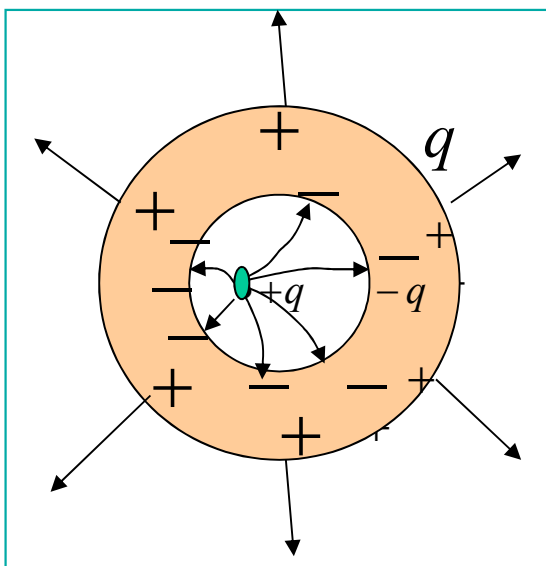
有什么办法能实现这种屏蔽？



腔不接地：腔内不受腔外电荷影响
腔外要受腔内电荷影响

腔接地：内外电场互不影响。

4) 腔内电荷 q 的位置移动对 $\sigma_{\text{内}}$, $\sigma_{\text{外}}$, $\vec{E}_{\text{内}}$, $\vec{E}_{\text{外}}$ 分布有无影响?



腔内电荷 q 的位置移动对 $\sigma_{\text{内}}$, $\vec{E}_{\text{内}}$, 分布有影响;
对 $\sigma_{\text{外}}$, $\vec{E}_{\text{外}}$ 分布无影响。

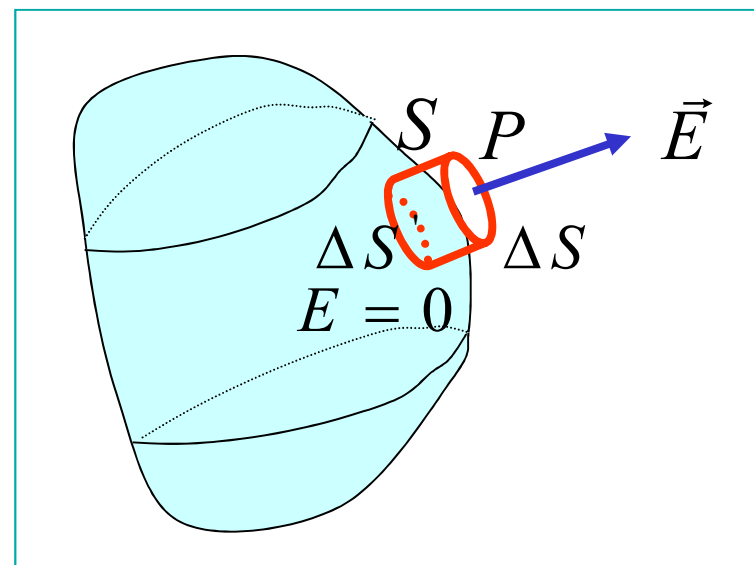
当静电平衡时，导体 $\rho = 0$ ，净电荷只能分布于表面。

$$\sigma_{\text{表}} = ?$$

2. 静电平衡时导体表面电荷面密度与表面紧邻处场强

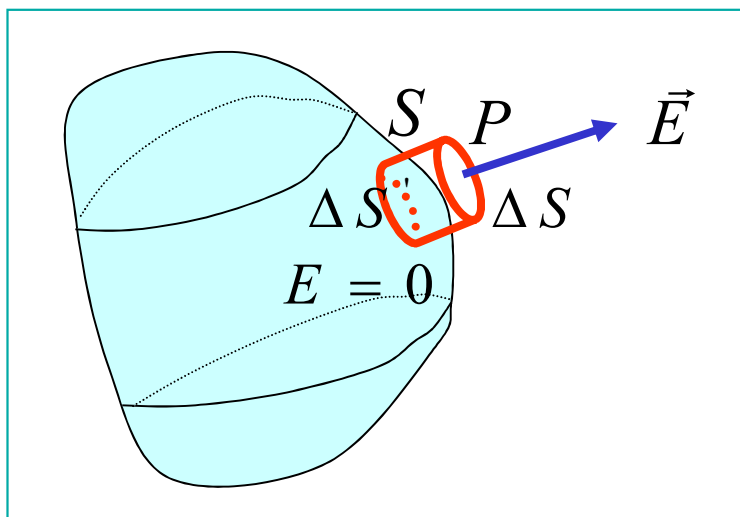
成正比。

过表面紧邻处 P 作平行于表面的面元 ΔS ，以 ΔS 为底，过 P 法向为轴，作如图高斯面 S 。



$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\Delta S} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\Delta S'} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{S_{\text{侧}}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = E\Delta S = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \sigma\Delta S$$

$\vec{E}_{\text{内}} = 0$ $\cos\theta = 0$



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

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \vec{n}$$

思考:

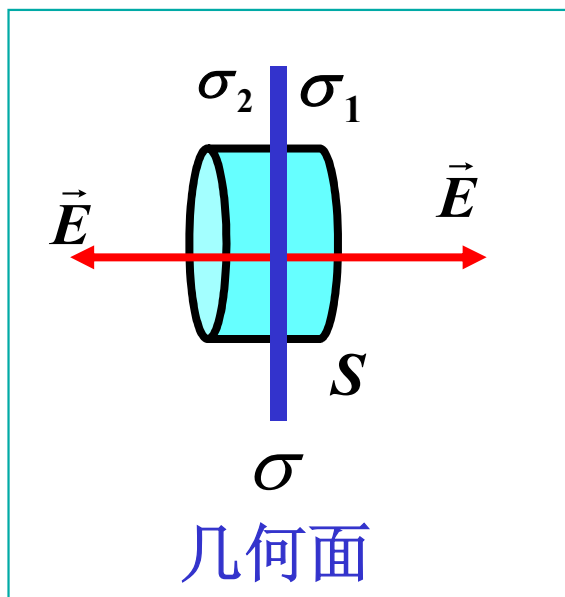
〈1〉 设带电导体表面某点电荷密度为 σ ，外侧附近场强 $E = \sigma / \varepsilon_0$ ，现将另一带电体移近，该点场强是否变化？公式 $E = \sigma / \varepsilon_0$ 是否仍成立？

导体表面 σ 变化，外侧附近场强 E 变化，
而 $E = \sigma / \varepsilon_0$ 仍然成立。

〈2〉 无限大带电平面:

带电导体表面附近:

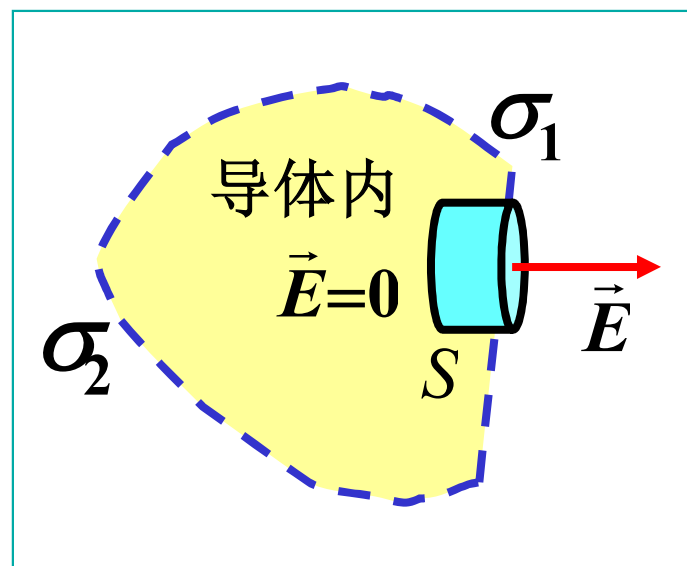
$$\left. \begin{aligned} E &= \sigma / 2\varepsilon_0 \\ E &= \sigma / \varepsilon_0 \end{aligned} \right\} \text{是否矛盾?}$$



$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = 2E\Delta S = \frac{\sigma\Delta S}{\varepsilon_0}$$

如果计及带电面的厚度

$$\text{式中 } \sigma = \sigma_1 + \sigma_2 \approx 2\sigma_1$$



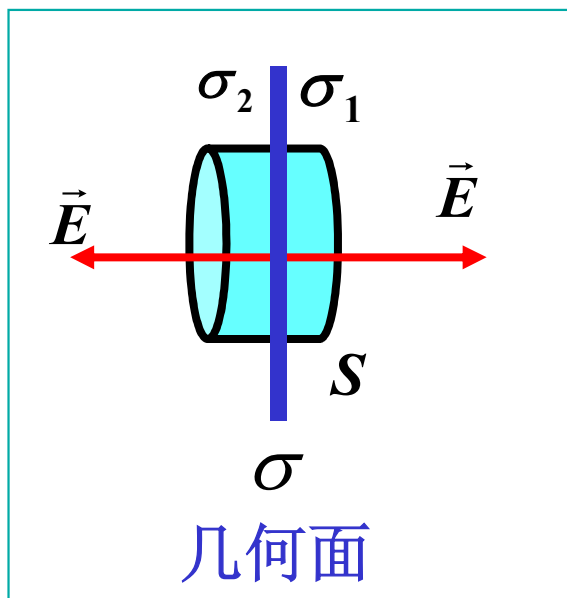
$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = E\Delta S = \frac{\sigma\Delta S}{\varepsilon_0}$$

式中 $\sigma = \sigma_1$, 不产生矛盾

〈2〉 无限大带电平面:

带电导体表面附近:

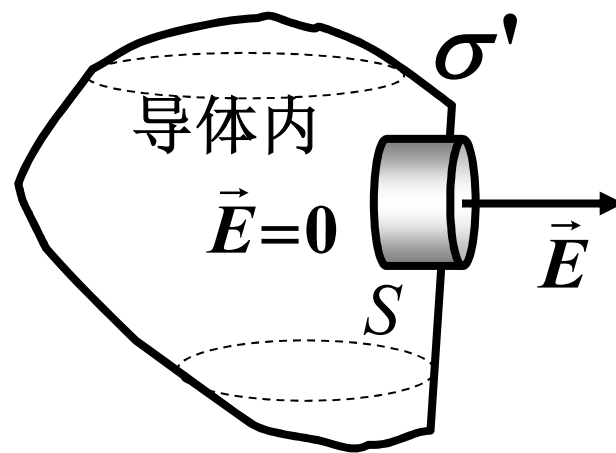
$$\left. \begin{aligned} E &= \sigma / 2\varepsilon_0 \\ E &= \sigma / \varepsilon_0 \end{aligned} \right\} \text{是否矛盾?}$$



$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = 2E\Delta S = \frac{\sigma\Delta S}{\varepsilon_0}$$

如果计及带电面的厚度

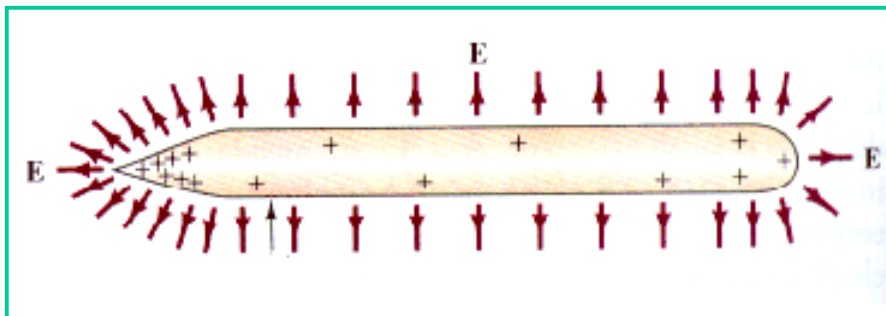
$$\text{式中 } \sigma = \sigma_1 + \sigma_2 \approx 2\sigma_1$$



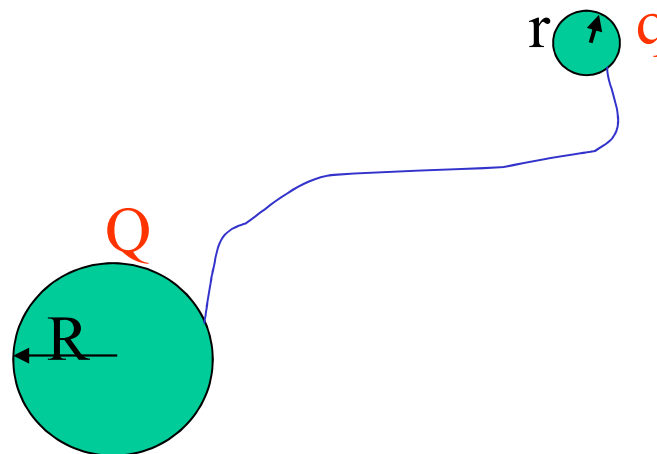
$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = E\Delta S = \frac{\sigma\Delta S}{\varepsilon_0}$$

式中 $\sigma = \sigma_1$, 不产生矛盾。

3. 孤立导体 σ 与表面曲率有关 .



注意： 此结论只适用于孤立凸导体。



$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}$$

$$\frac{Q}{q} = \frac{R}{r}$$

$$\frac{4\pi R^2 \sigma_{\text{大}}}{4\pi r^2 \sigma_{\text{小}}} = \frac{R}{r}$$

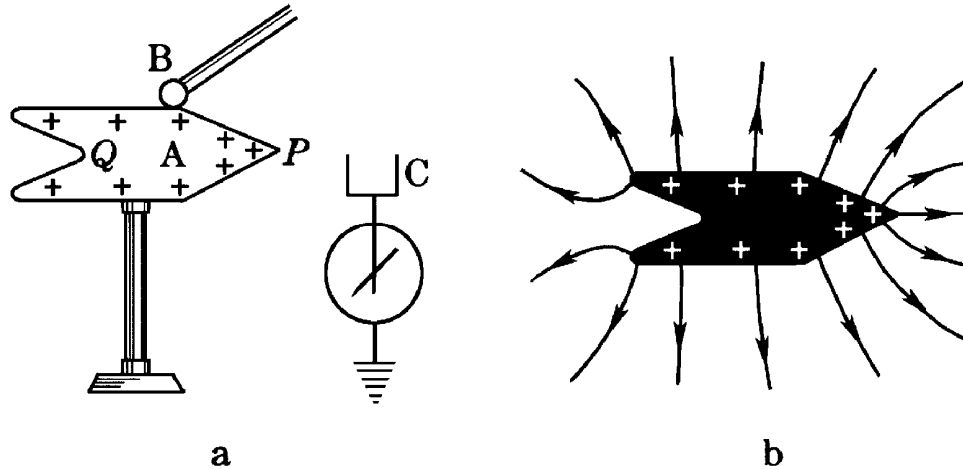
$$\frac{\sigma_{\text{大}}}{\sigma_{\text{小}}} = \frac{r}{R}$$

$$\sigma_{\text{大}} R = \sigma_{\text{小}} r = k$$

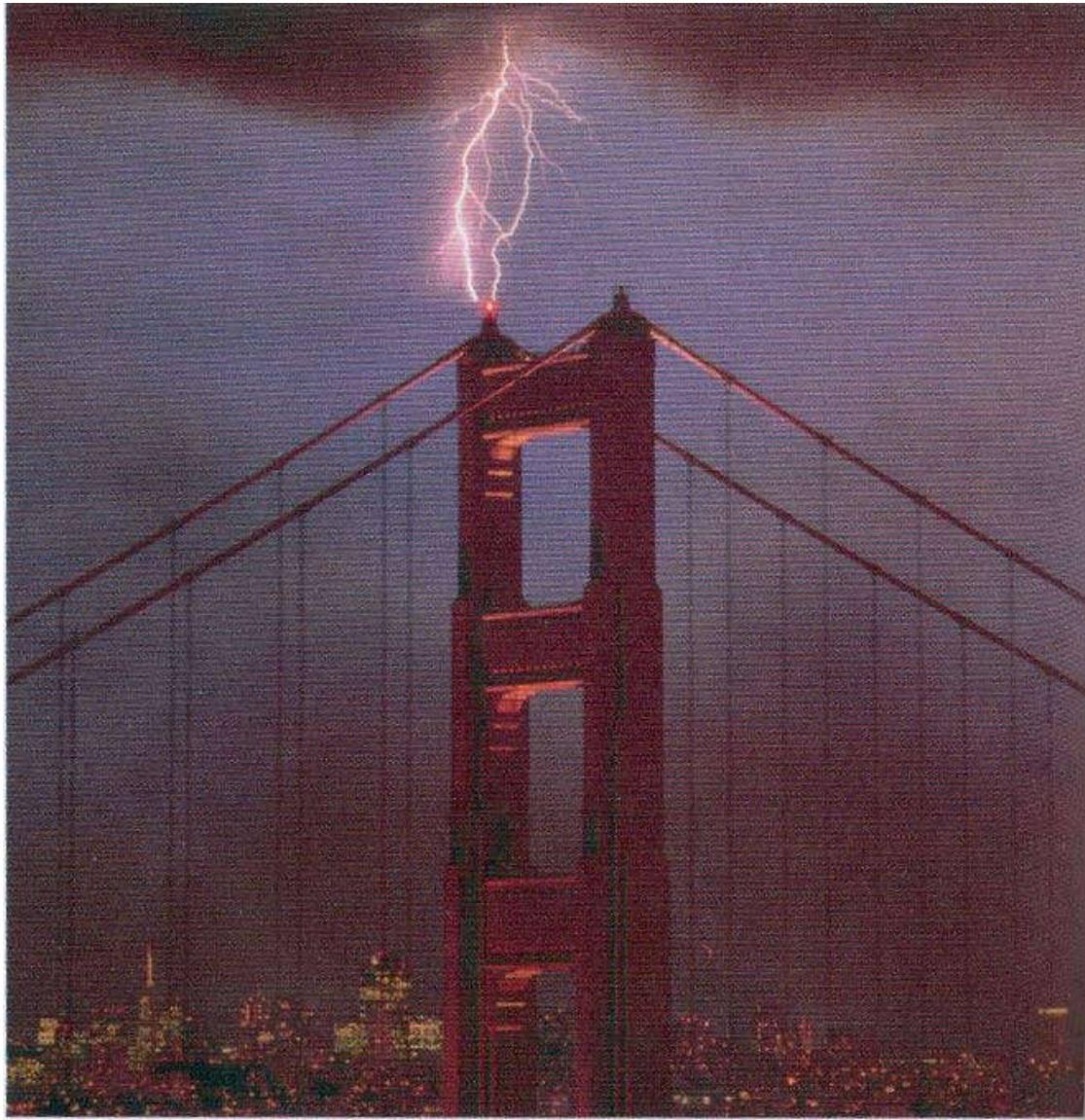
$$\sigma = k \frac{1}{r}$$

孤立导体电荷分布有以下定性规律

$$\sigma_e = \begin{cases} \text{表面凸出尖锐处 (曲率大)} \Rightarrow \text{大} \Rightarrow E \text{大} \\ \text{表面较平坦处 (曲率小)} \Rightarrow \text{小} \Rightarrow E \text{小} \\ \text{表面凹进去处 (曲率为负)} \Rightarrow \text{更小} \Rightarrow E \text{更小} \end{cases}$$



- **尖端放电：** 如果场强大到可以使其周围空气电离——“尖端放电”。



雷击尖端

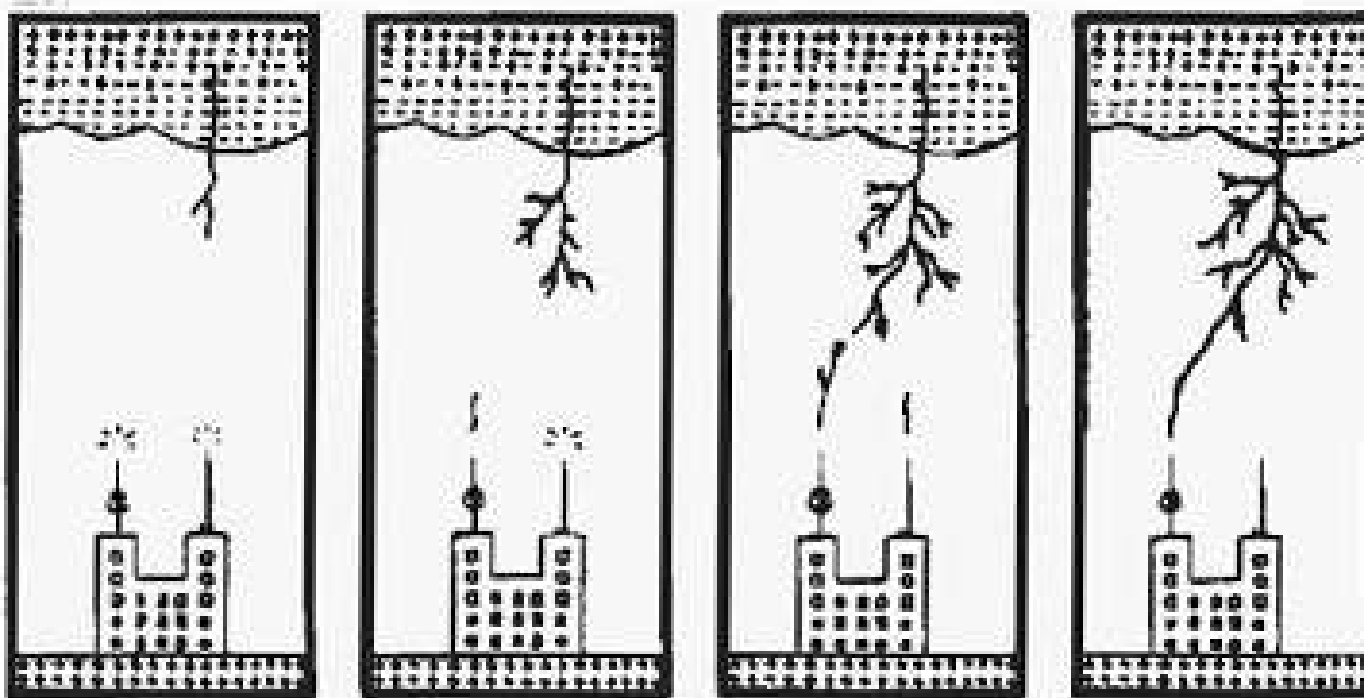
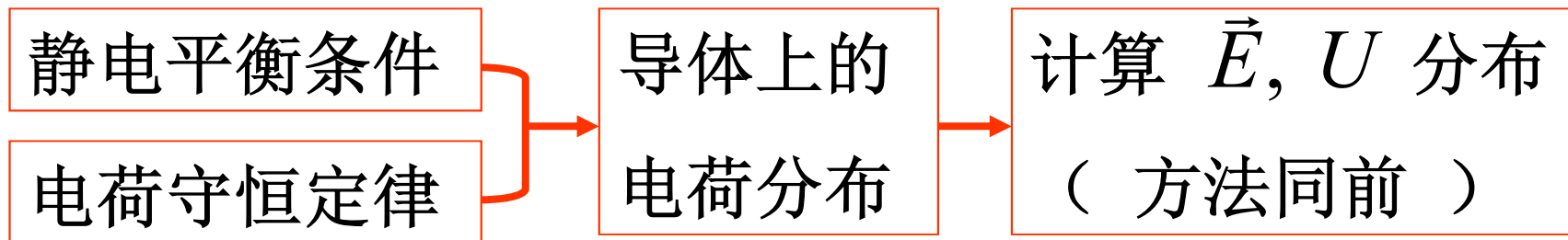


图 2-22 避雷针工作原理

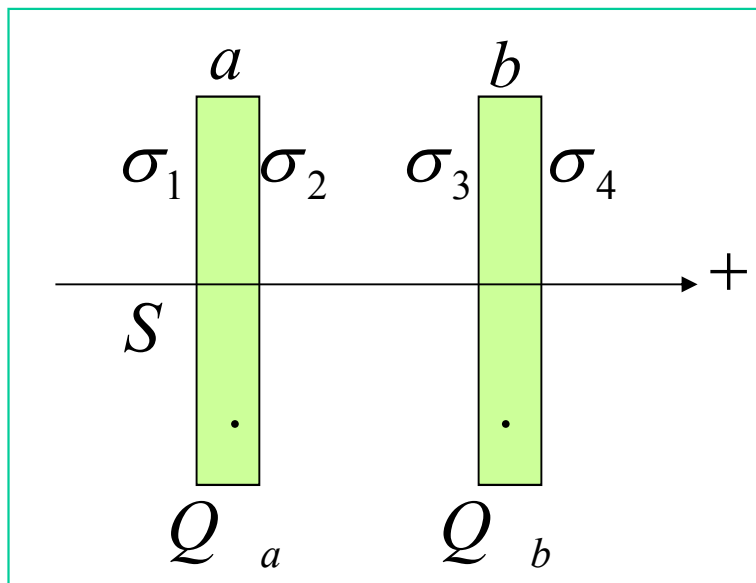
避雷针:一个柱子或基础结构,由它的顶到地有一垂直导体或它本身就是一到地的导体,其目的通过引导与疏导,把闪电电流释放到大地,拦截雷击使不落在其保护范围内的物体上,保护建筑物免遭直接雷击的破坏。

三. 有导体存在时的 \vec{E} , U 分布

求解思路:



[例一] 相距很近的平行导体板 a, b , 分别带电 Q_a, Q_b 求电荷分布。



解：设平板面积为 S

由电荷守恒：

$$\sigma_1 S + \sigma_2 S = Q_a \quad (1)$$

$$\sigma_3 S + \sigma_4 S = Q_b \quad (2)$$

由静电平衡条件：

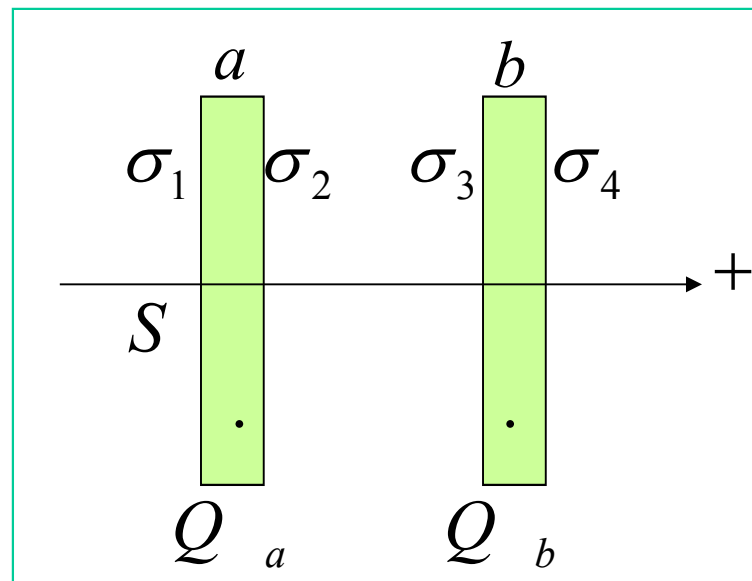
$$E_{a内} = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0 \quad (3)$$

$$E_{b内} = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0 \quad (4)$$

由(1)、(2)、(3)、(4)解得：

$$\sigma_1 = \sigma_4 = \frac{Q_a + Q_b}{2S}$$

$$\sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{Q_a - Q_b}{2S}$$



即：相背面 σ 等大同号，
相对面 σ 等大异号。

[例二] 带电量 q 、半径 R_1 的导体球 A 外, 有一内半径 R_2 、外半径 R_3 的同心导体球壳 B , 求:

(1) 外球壳的电荷分布及电势

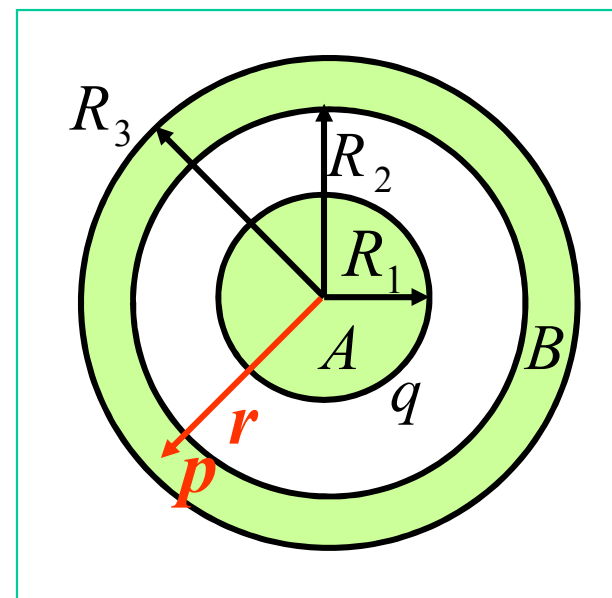
(2) 将 B 接地再重新绝缘, 结果如何?

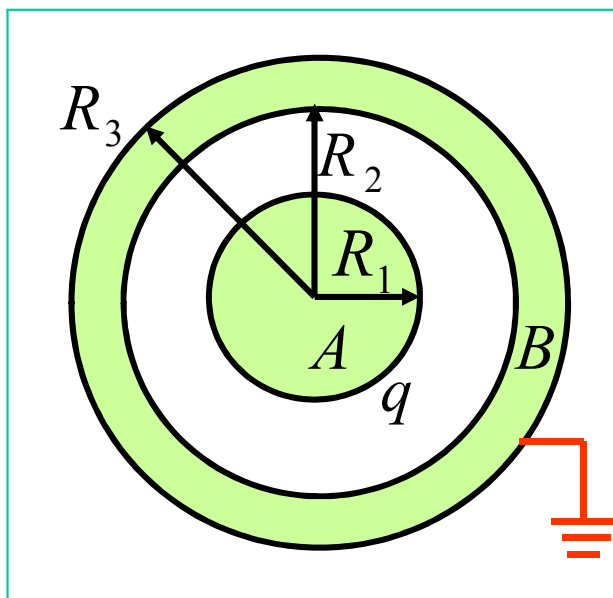
(3) 再将 A 球接地, B 电荷分布及电势如何变化?

解: (1) $q_{B内} = -q$;

$$q_{B外} = q$$

$$\begin{aligned} U_B = U_P &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{(-q)}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_3} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_3} \end{aligned}$$





(2) B 接地 $U_B = U_{\text{地}} = 0$

$$q_{B\text{内}} = -q \quad q_{B\text{外}} = 0$$

(3) A 球电荷入地

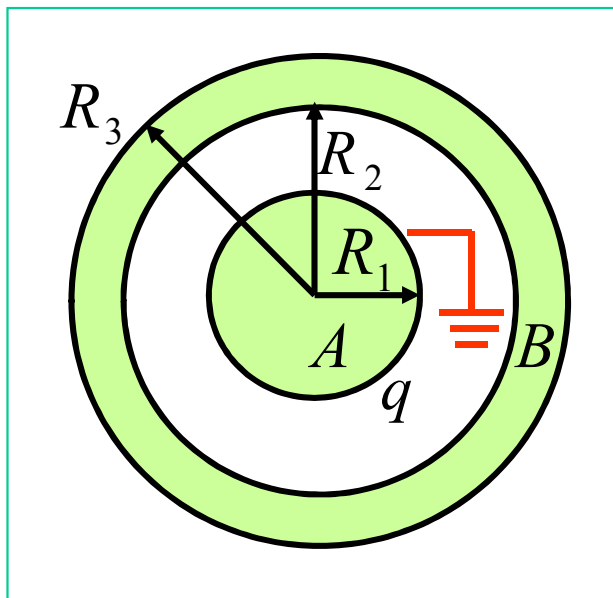
B 球壳 $-q$ 分布于表面，对吗？

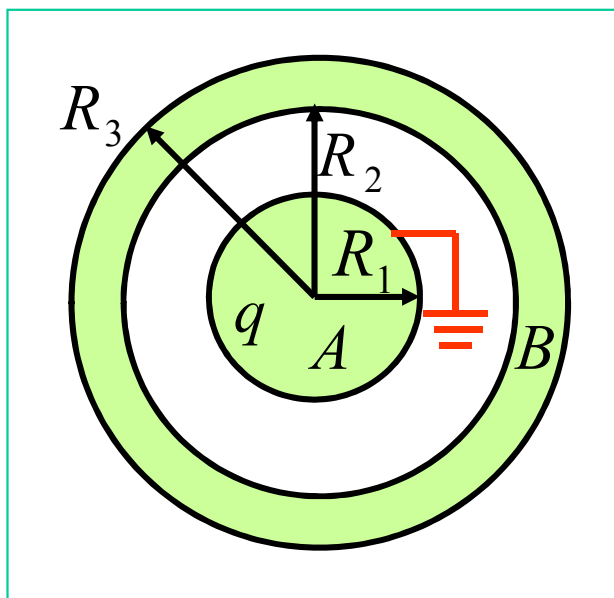
设 A 带电 q' 则

$$q_{B\text{内}} = -q' \quad , \quad q_{B\text{外}} = q' - q$$

由：

$$U_A = \frac{q'}{4\pi\epsilon_0 R_1} + \frac{-q'}{4\pi\epsilon_0 R_2} + \frac{q' - q}{4\pi\epsilon_0 R_3} = 0$$





$$q' = \frac{R_1 R_2 q}{R_2 R_3 - R_1 R_3 + R_1 R_2} < q$$

即 A 所带部分电荷入地。

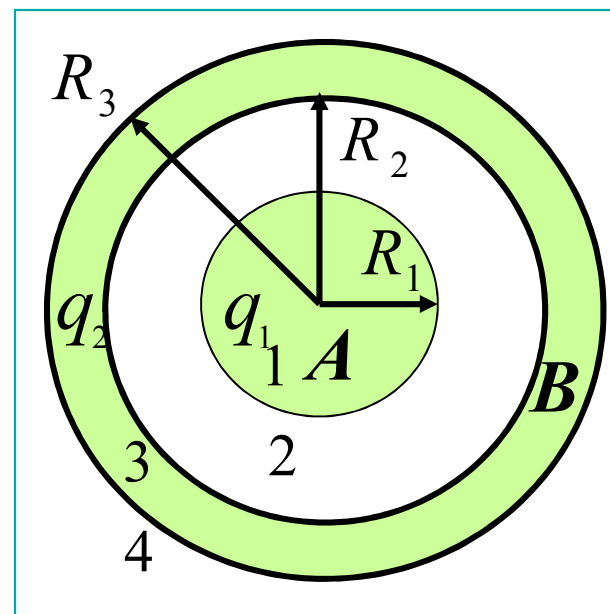
$$q_{B\text{外}} = q' - q = \frac{(R_1 - R_2) R_3 q}{R_2 R_3 - R_1 R_3 + R_1 R_2} < 0$$

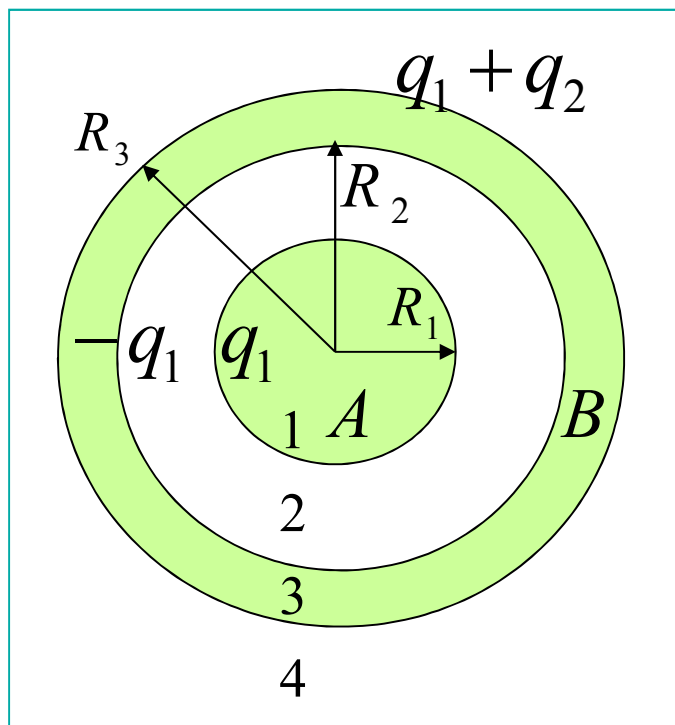
$$U_B = \frac{q_{B\text{外}}}{4\pi\epsilon_0 R_3} = \frac{(R_1 - R_2) \cdot q}{4\pi\epsilon_0 (R_2 R_3 - R_1 R_3 + R_1 R_2)} < 0$$

$$\therefore U_B \downarrow$$

[例三] 若 A 带电 q_1 , B 带电 q_2 , 求:

- (1) 图中1, 2, 3, 4 各区域的 E 和 U 分布, 并画出 $E \sim r$ 和 $U \sim r$ 曲线.
- (2) 若将球与球壳用导线连接, 情况如何?
- (3) 若将外球壳接地, 情况如何?





(1)

$$q_A = q_1 \quad q_{B\text{内}} = -q_1 \quad q_{B\text{外}} = q_1 + q_2$$

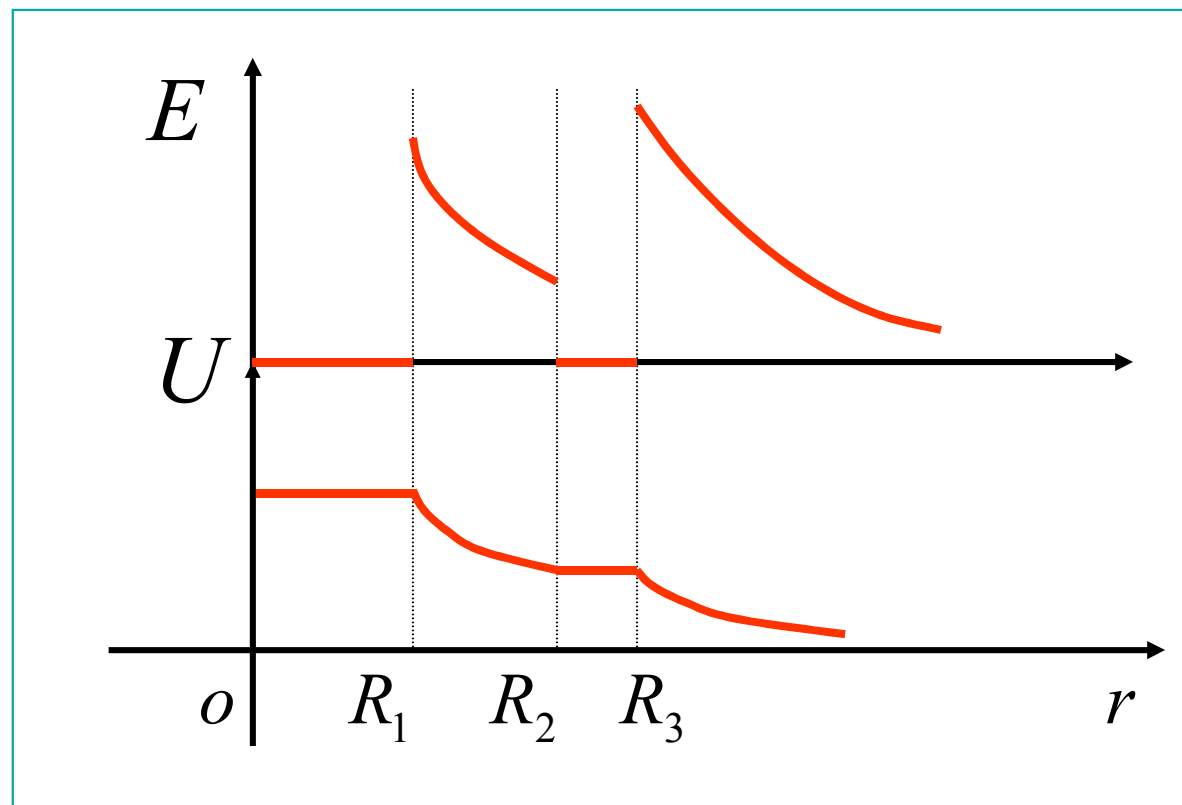
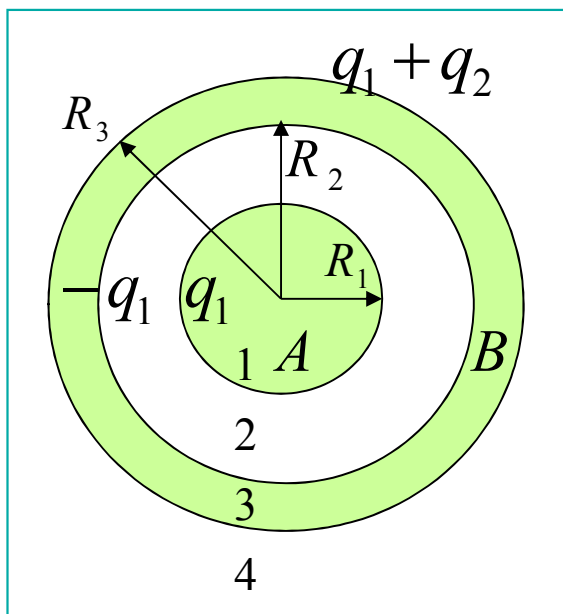
$$E_1 = 0 \quad E_2 = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_2^2}$$

$$E_3 = 0 \quad E_4 = \frac{q_1 + q_2}{4\pi\epsilon_0 r_4^2}$$

$$U_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{R_1} - \frac{q_1}{R_2} + \frac{q_1 + q_2}{R_3} \right) \quad ; \quad U_3 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 + q_2}{R_3}$$

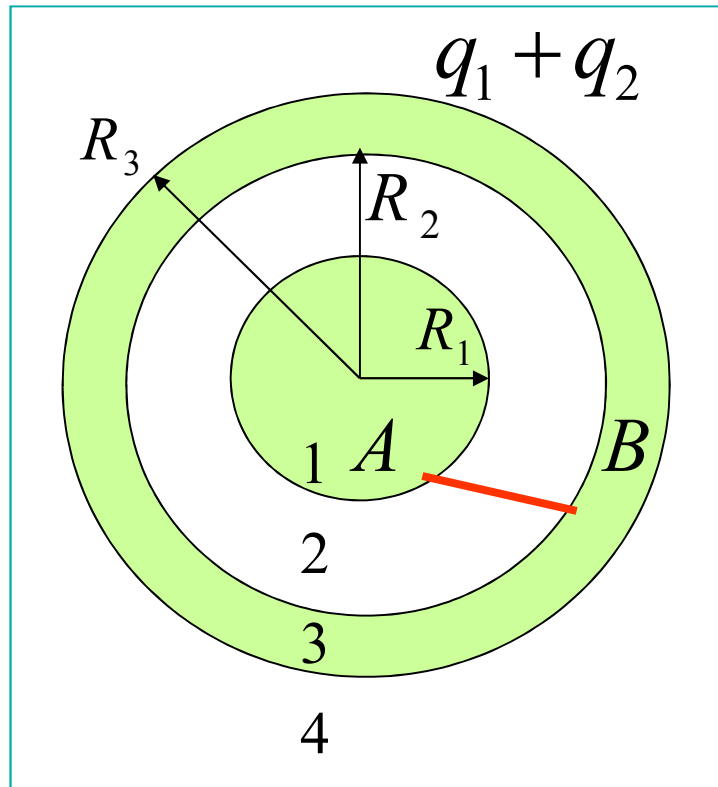
$$U_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{r_2} - \frac{q_1}{R_2} + \frac{q_1 + q_2}{R_3} \right) \quad ; \quad U_4 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 + q_2}{r_4}$$

$E-r$, $U-r$ 曲线



(2) 若将球与球壳用导线连接，情况如何？

$$q_A = q_{B内} = 0 \quad ; \quad q_{B外} = q_1 + q_2$$



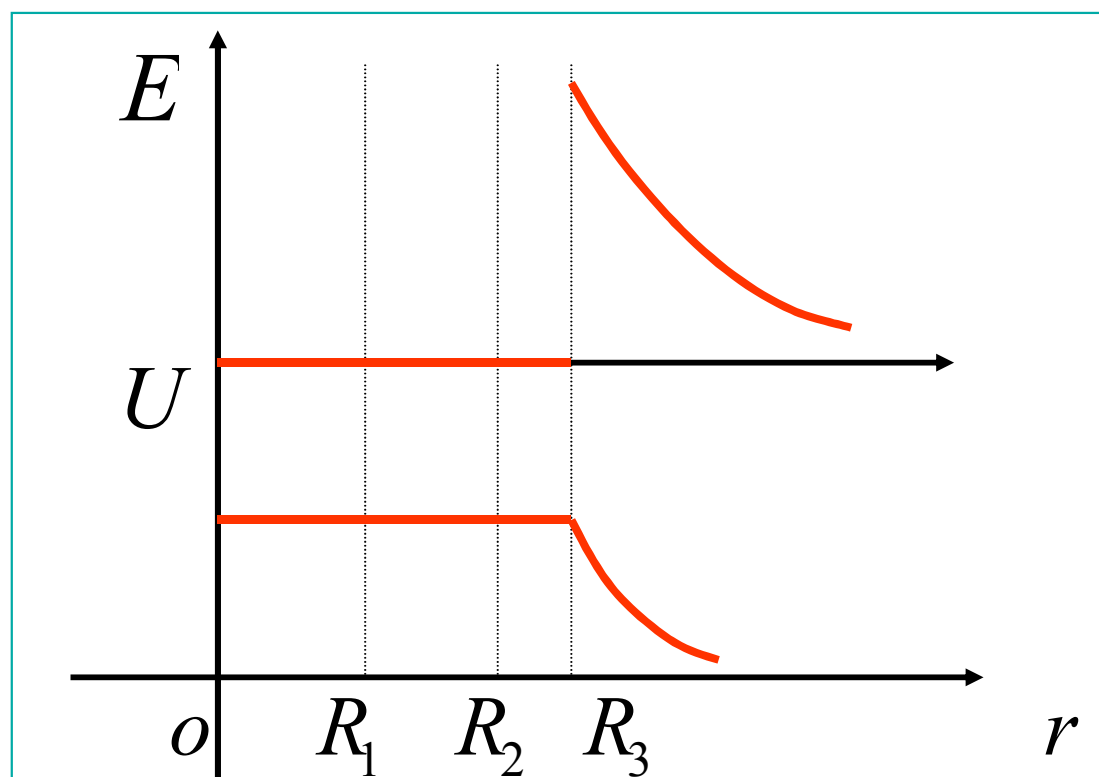
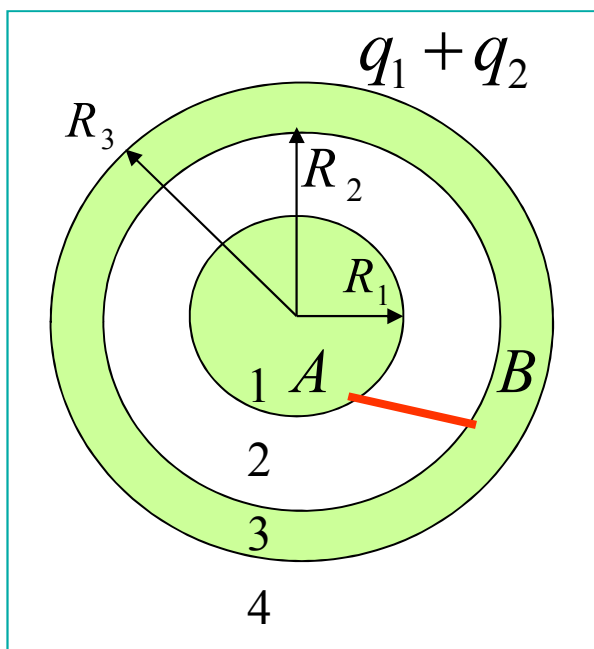
$$E_1 = E_2 = E_3 = 0$$

$$E_4 = \frac{q_1 + q_2}{4\pi\epsilon_0 r_4^2}$$

$$U_1 = U_2 = U_3 = \frac{q_1 + q_2}{4\pi\epsilon_0 R_3}$$

$$U_4 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 + q_2}{r_4}$$

$E - r$, $U - r$ 曲线



(3)若将外球壳接地，情况如何？

$$q_A = q_1 \quad q_{B内} = -q_1 \quad q_{B外} = 0$$

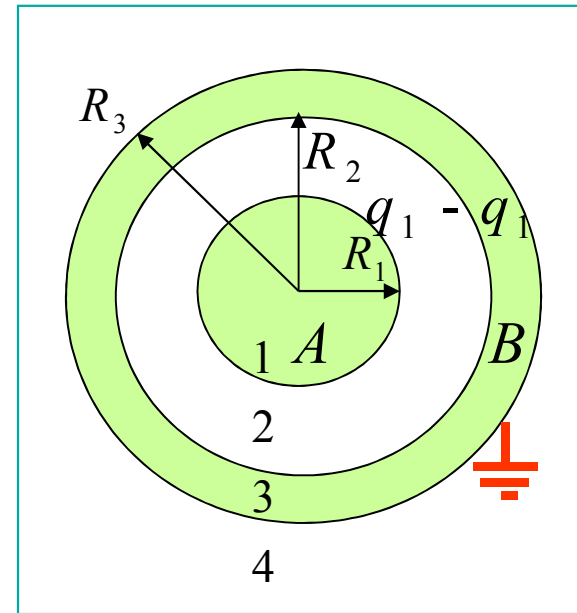
$$E_1 = 0 \quad E_2 = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_2^2} \quad E_3 = E_4 = 0$$

$$U_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{R_1} - \frac{q_1}{R_2} \right)$$

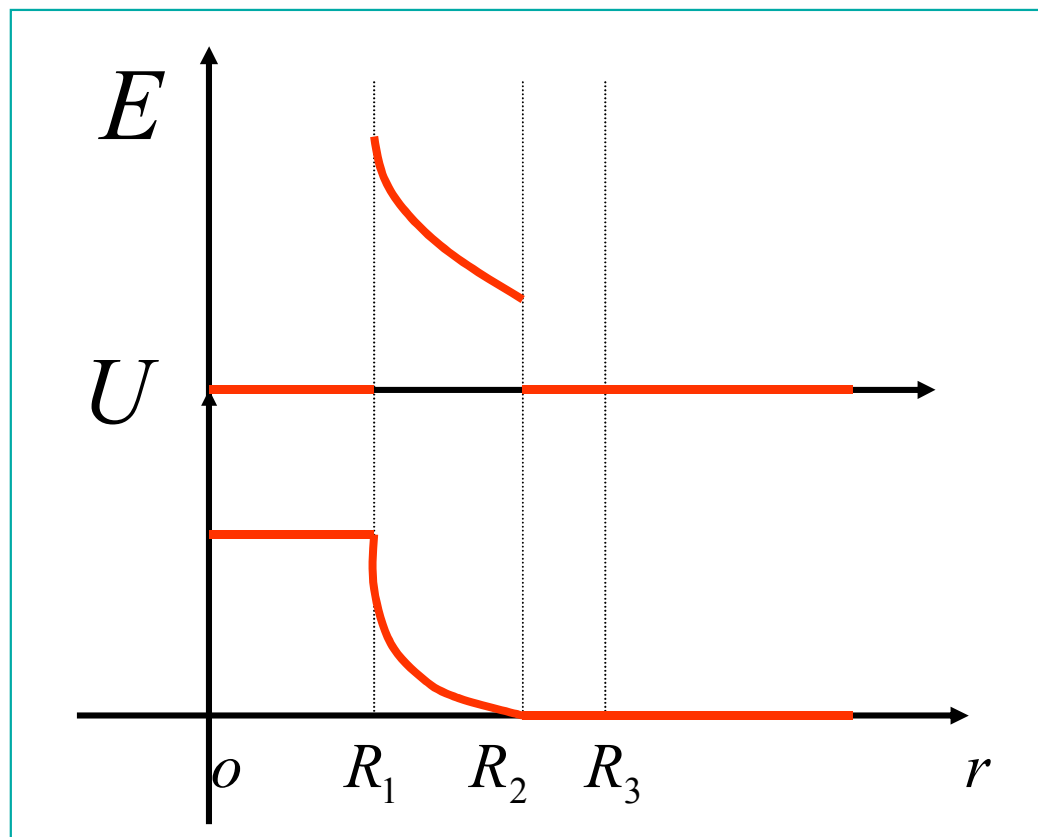
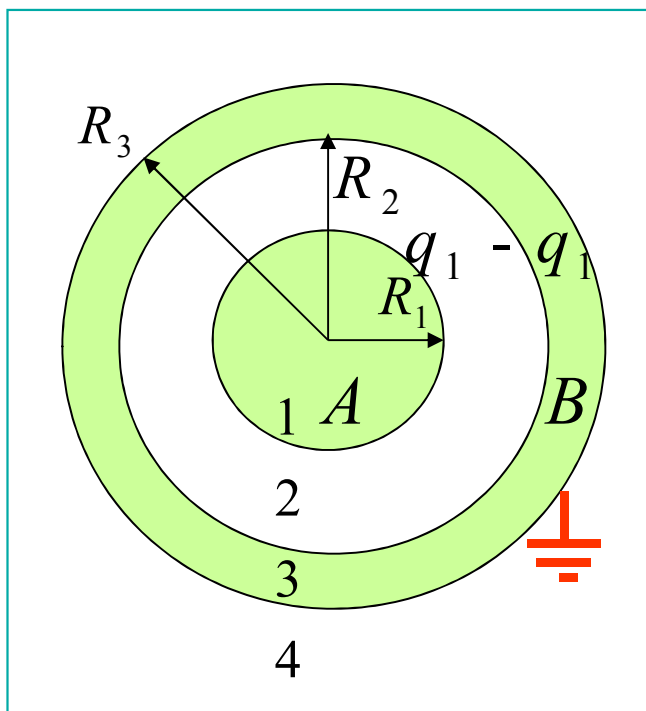
$$U_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{r_2} - \frac{q_1}{R_2} \right)$$

$$U_3 = 0$$

$$U_4 = 0$$

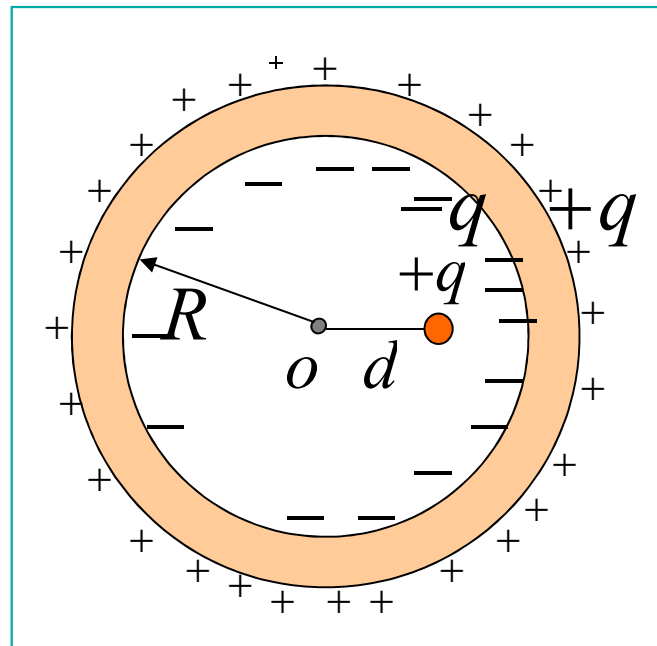


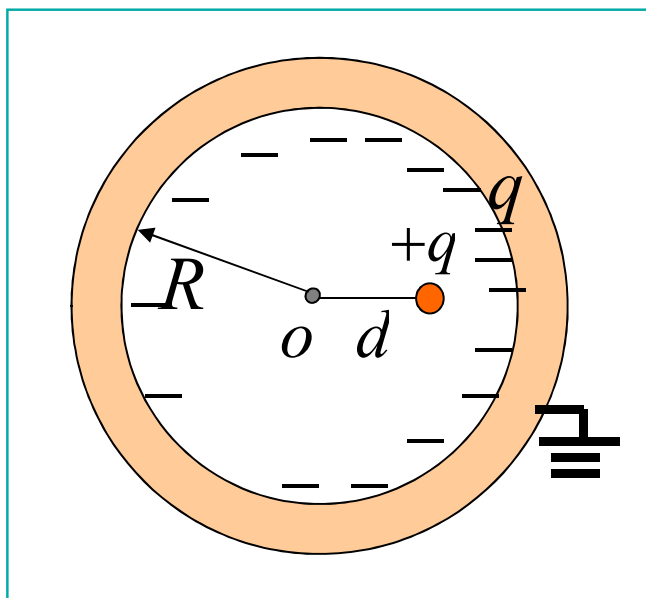
$E-r$, $U-r$ 曲线



[例三] 内半径为 R 的导体球壳原来不带电，在腔内离球心距离为 d ($d < R$) 处，固定一电量 $+q$ 的点电荷，用导线将球壳接地后再撤去地线，求球心处电势。

解：〈1〉 画出未接地前的电荷分布图。





〈2〉 外壳接地后电荷分布如何变化?

$$U_{\text{壳}} = U_{\text{地}} = U_{+q} + U_{\text{内壁}} + U_{\text{外壁}} = 0$$

$$q_{\text{外壁}} = 0$$

内壁电荷分布不变

〈3〉 由叠加法求球心处电势

$$\begin{aligned} U_0 &= U_{+q} + U_{\text{内壁}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 d} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 R} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{d} - \frac{1}{R} \right) \end{aligned}$$

[例四] 实验表明，在靠近地面处有相当强的电场，电场强度 \vec{E} 垂直于地面向下，大小约为 100 N/C ；在离地面 1.5 km 高的地方， \vec{E} 也是垂直于地面向下的，大小约为 25 N/C 。

〈1〉 试计算从地面到此高度大气中电荷的平均体密度。

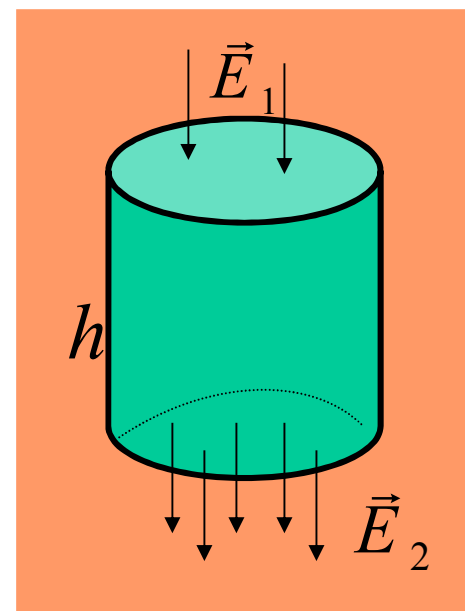
〈2〉 假设地球表面处的电场强度完全是由均匀分布在地表面的电荷产生，求地面上的电荷面密度。

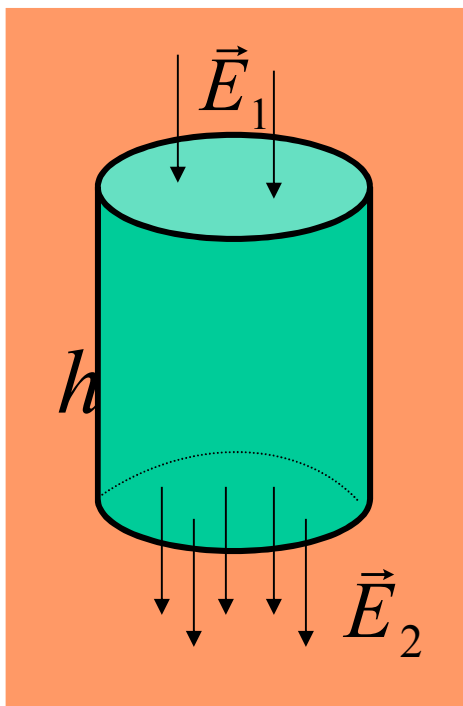
解： 地球——球对称，

离地面不远处（ $h \ll R$ ）——面对称

可以用高斯定理求解，

如何选择高斯面？





〈1〉 作底面平行于地面，高 $h=1500\text{m}$ 的直圆柱为高斯面。

由高斯定理：

$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_2 \Delta S - E_1 \Delta S$$

$$= \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_{\text{内}} = \frac{1}{\varepsilon_0} \bar{\rho} h \Delta S$$

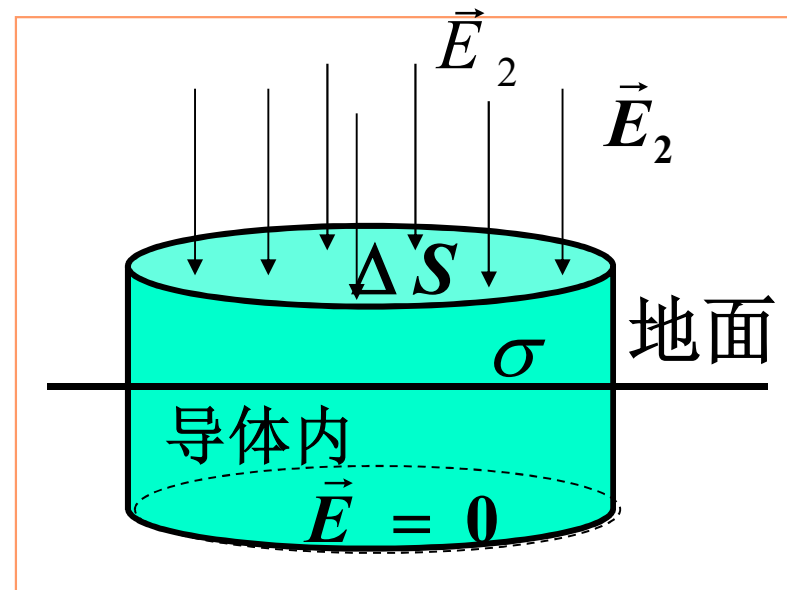
$$\bar{\rho} = \frac{\varepsilon_0 (E_2 - E_1)}{h} = \frac{8.85 \times 10^{-12}}{1.5 \times 10^3} \times (100 - 25)$$

$$= 4.43 \times 10^{-13} (\text{C} \cdot \text{m}^{-3})$$

〈2〉 作高斯面如图

由高斯定理：

$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = -E_2 \Delta S = \frac{1}{\epsilon_0} \bar{\sigma} \cdot \Delta S$$



$$\begin{aligned} \bar{\sigma} &= -\epsilon_0 E_2 = -8.85 \times 10^{-12} \times 100 \\ &= -8.85 \times 10^{-10} (\text{C} \cdot \text{m}^{-2}) \end{aligned}$$

