

导体 绝缘体 及其它

- 导体 conductor 存在大量的可自由移动的电荷（一般为电子）
- 绝缘体 没有可自由移动的电荷

电介质 dielectric 拓扑绝缘体

- 半导体 semiconductor 介于上述两者之间
- 超导体 superconductor 没有电阻, 而且完全排斥磁场(第一类)或磁通限制在周期排列的局域点(第二类) (超流体)
- 等离子体 plasma 正负带电粒子密度相同或几乎相等 (磁流体)

第三章 静电场中的导体



第三章 静电场中的导体

3.1 静电场中的导体

3.2 有导体存在时静电场场量的计算

3.3 电像法

3.4 导体壳与静电屏蔽

3.5 电容器及电容

3.1 静电场中的导体

一. 导体的静电平衡条件

1. 静电平衡 (electrostatic equilibrium)

导体内部和表面无自由电荷的定向移动，
说导体处于静电平衡状态。

弛豫时间~1ns

2. 导体静电平衡的条件

$$E_{\text{内}} = 0$$

宏观平均电场

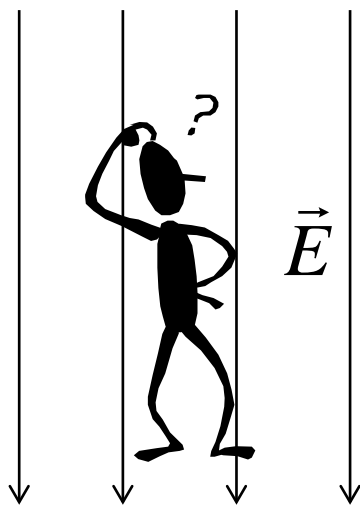
3. 导体的电势

$$\int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$\phi_a = \phi_b$$

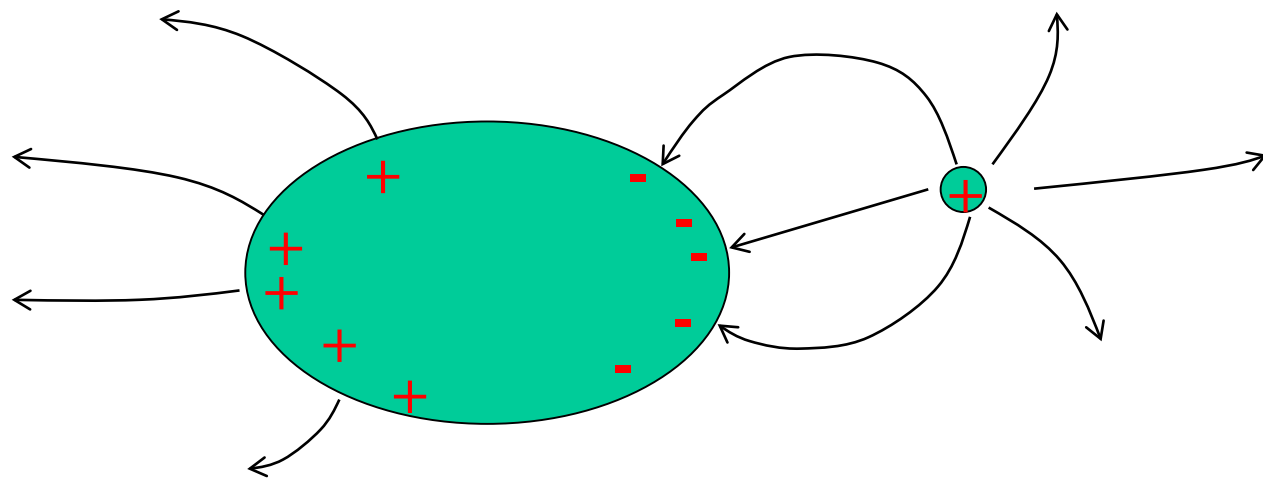
导体静电平衡时，导体是等势体

导体表面是等势面，表面电场处处垂直表面

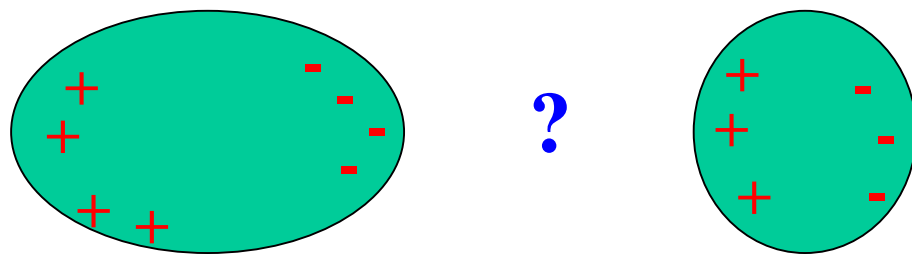


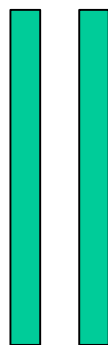
大气电场100V/m，人站立
时头脚是否有电击？

静电感应



演示实验





金属板有吸
引相互作用

Casimir effect

量子效应

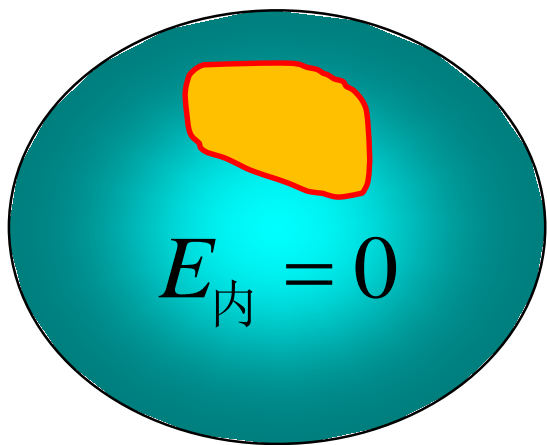
分子力：偶极子力

非极性分子之间：色散力

也是量子效应

二. 导体上电荷的分布

1. 静电平衡时导体体内处处不带电



$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0 = \frac{\sum_i q_{i\text{内}}}{\epsilon_0}$$

导体带电只能在表面！

2. 导体表面电荷

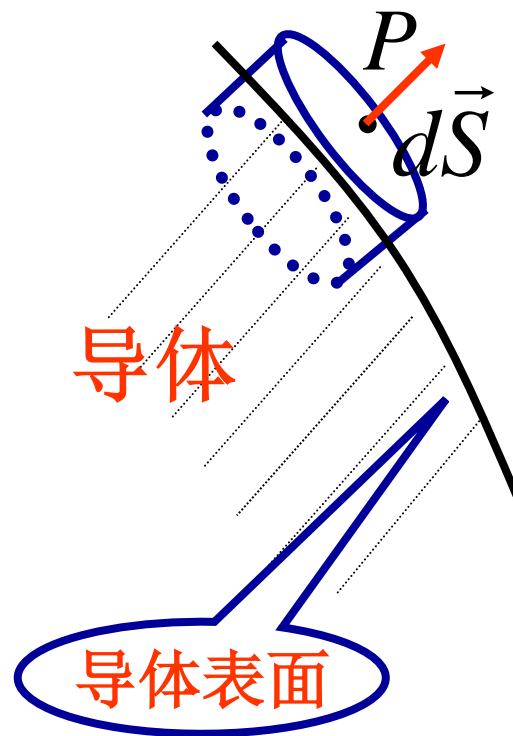
导体表面电荷面密度 σ

设 P点紧靠导体外表面

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_{\text{表}} dS \\ = \frac{\sigma dS}{\epsilon_0}$$

$$E_{\text{表}} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

沿外法线方向



思考: 带电导体静电压强?

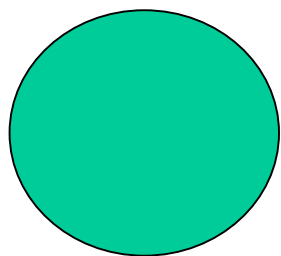
3. 孤立带电导体表面电荷分布

孤立的带电导体：

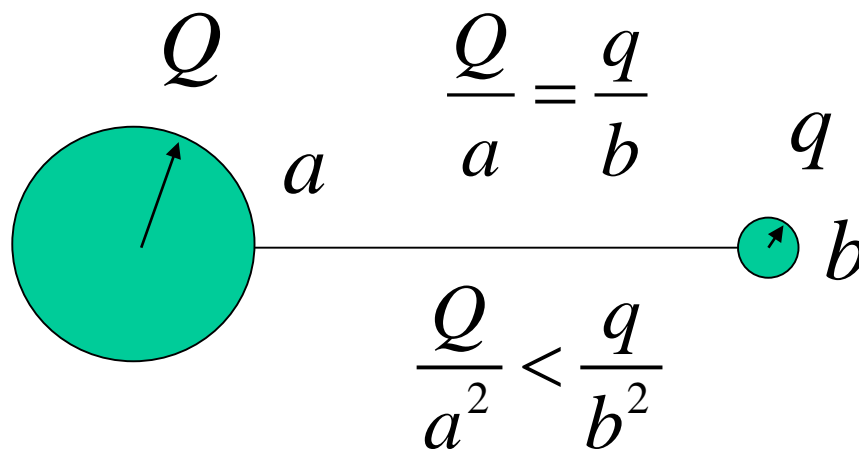
在表面凸出的尖锐部分(曲率是正值且较大)电荷面密度较大,在比较平坦部分(曲率较小)电荷面密度较小,在表面凹进部分带电面密度最小

导体等势条件决定的

孤立带电导体球



$$\sigma = C$$



正曲率较大的电荷密度较大

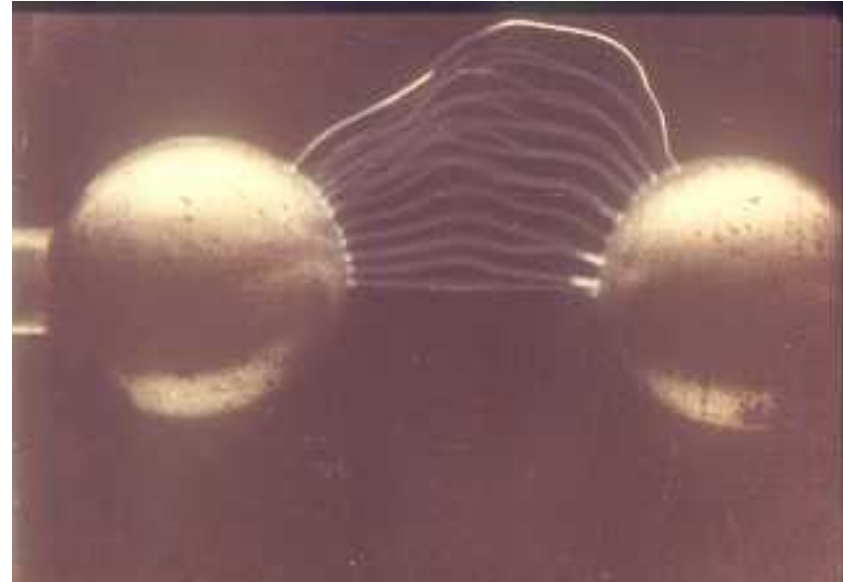
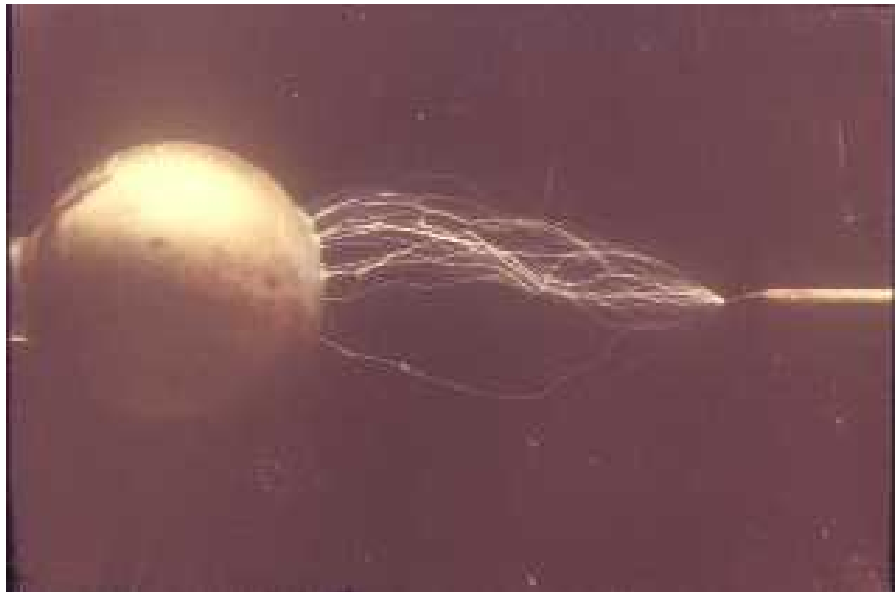
尖端放电

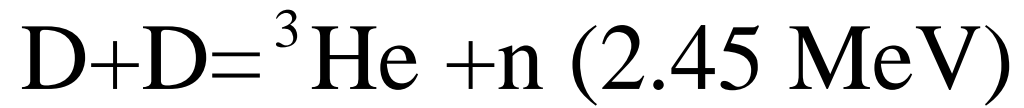
孤立导体

空气中的直流高压放电图片：



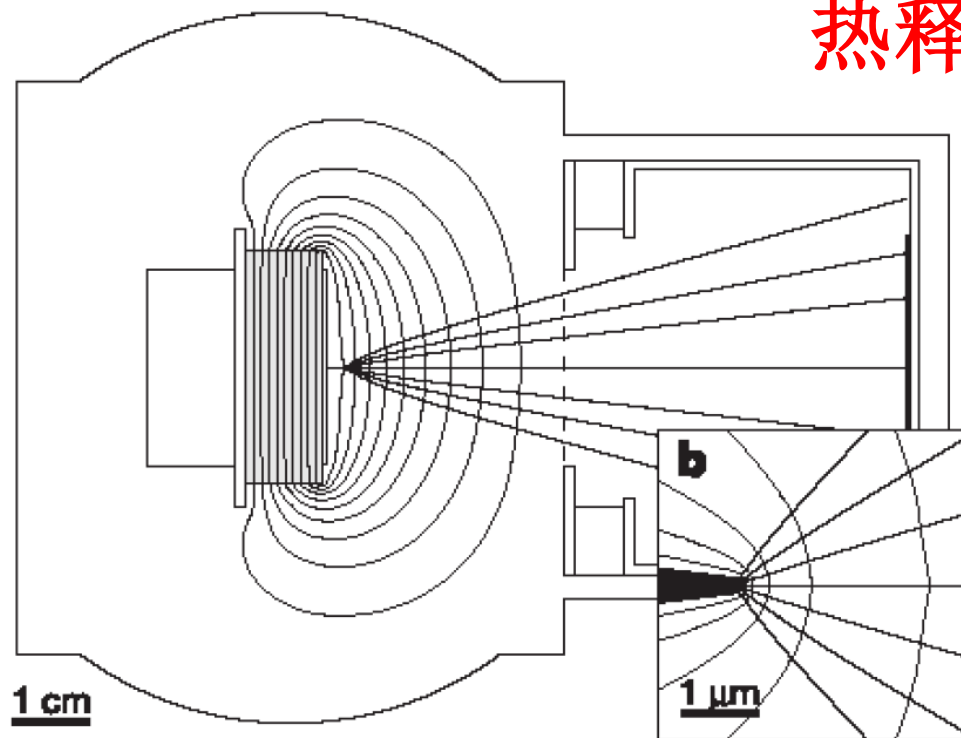
演示实验





letters to nature

热释电材料



10^4V

NATURE | VOL 434 | 28 APRIL 2005

闪电的图片：



云层和大地间的闪电



雷击大桥



遭雷击后的草地



避雷针演示

2006年4月某日，一架飞机正要在武汉机场降落时，遭遇雷击，起落架附近有几处被击痕迹，飞机安全降落。

俘获闪电，令其改道

人类能否将闪电的能量，一条一条地“截断”呢？日本科学家最近进行了这方面的研究，他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

闪电是云层和大地之间的一种放电现象。在3公里的电势下，放电的能量可以达到200亿焦耳，温度可以达到

1.5万度。闪电的能量非常巨大。

东京大学的一些研究人员，最近成功地用激光束来“截断”闪电。他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

激光能使散发200亿焦耳

热量的闪电改道

但对雪花的干扰却束手无策

生能它们被引导到地面上，而不是被引导到云层中。他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

在实验中，研究人员发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

放电的能量被引导到地面上，而不是被引导到云层中。他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

在实验中，研究人员发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

如何测量闪电
日本科学家最近进行了这方面的研究，他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

雷暴的“Z”字形
为了捕捉闪电的能量，研究人员最近进行了这方面的研究，他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。

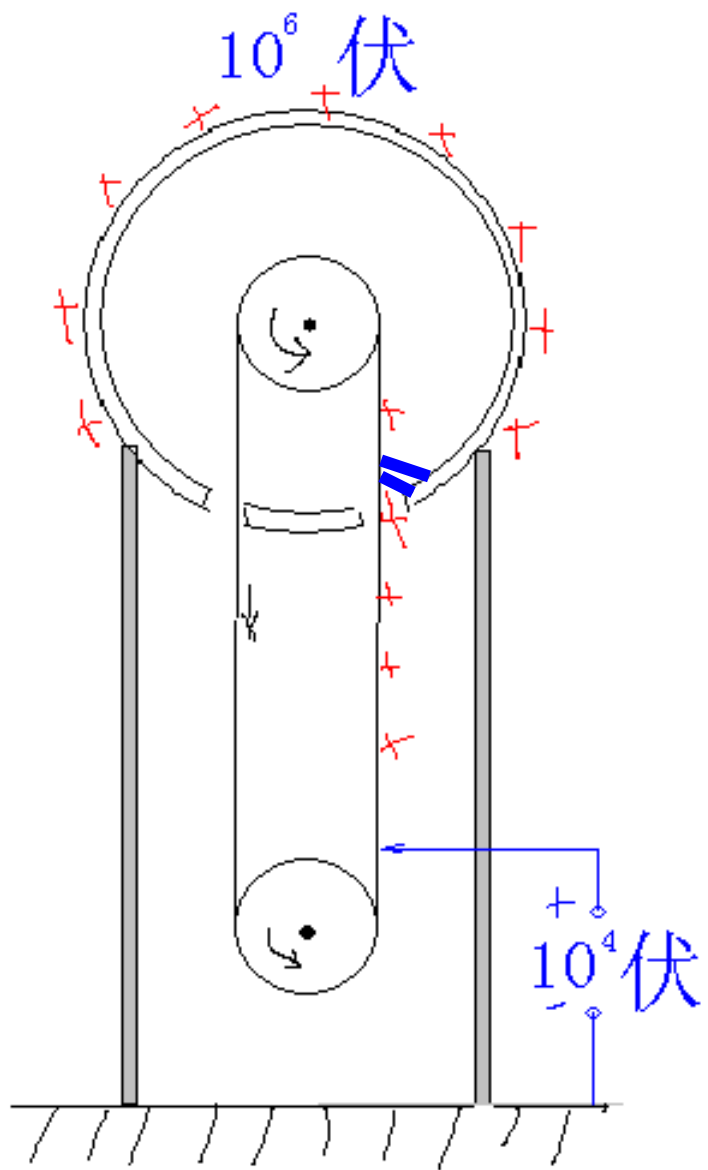


雷电的“Z”字形
为了捕捉闪电的能量，研究人员最近进行了这方面的研究，他们发现，闪电的能量可以被“截断”，而且还可以“引导”。



导体空腔演示
导体丝实验

俘获闪电：激光束引起空气电离，使闪电改道



内表面处处没有
电荷应用：
范德格喇夫起电
机静电加速器

3.2 有导体时静电场的计算

一、普通方法 点电荷+叠加原理

1. 基本性质方程

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum_i q_i}{\epsilon_0}$$

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

2. 电荷守恒定律

$$\sum_i Q_i = \text{const.}$$

3. 静电平衡的条件

$$E_{\text{内}} = 0$$

$$\text{or } \phi = c$$

例1 无限大的带电平面的场中平行放置一无限大金属平板

求：金属板两面电荷面密度

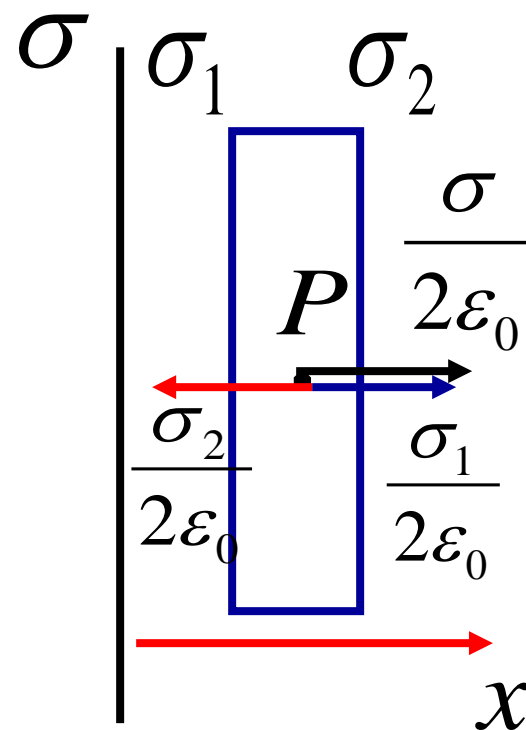
解：设金属板面电荷密度 σ_1, σ_2

由对称性和电量守恒

$$\sigma_1 = -\sigma_2$$

导体体内任一点P场强为零

$$\frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma_1}{2\epsilon_0} - \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} = 0$$



$$\sigma_1 = -\frac{1}{2}\sigma$$

$$\sigma_2 = \frac{1}{2}\sigma$$

例2 金属球A与金属球壳B同心放置

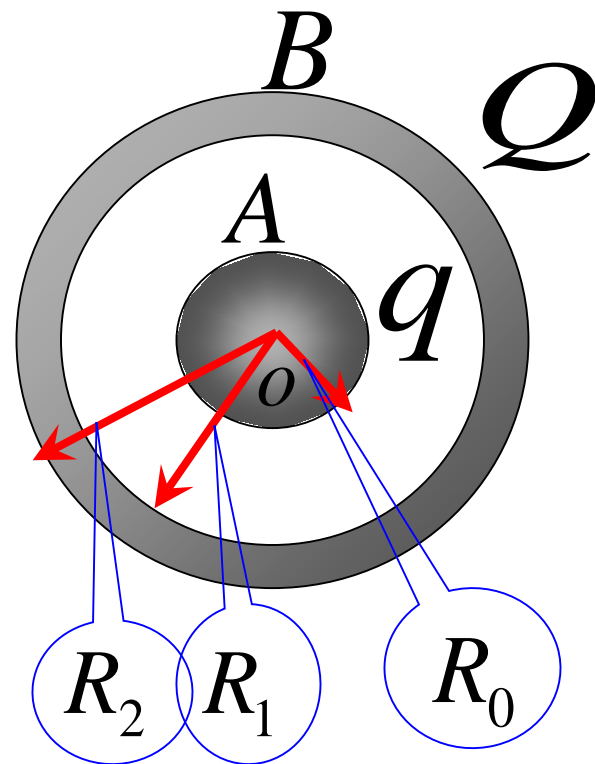
已知：球A半径为 R_0 带电为 q

金属壳B内外半径分别为 R_1 , R_2

带电为 Q

求：1) 电量分布

2) 球A和壳B的电势



解：电量在表面均匀分布

在B内紧贴内表面作高斯面 S

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0$$

高斯定理



$$\sum_i q_i = 0$$

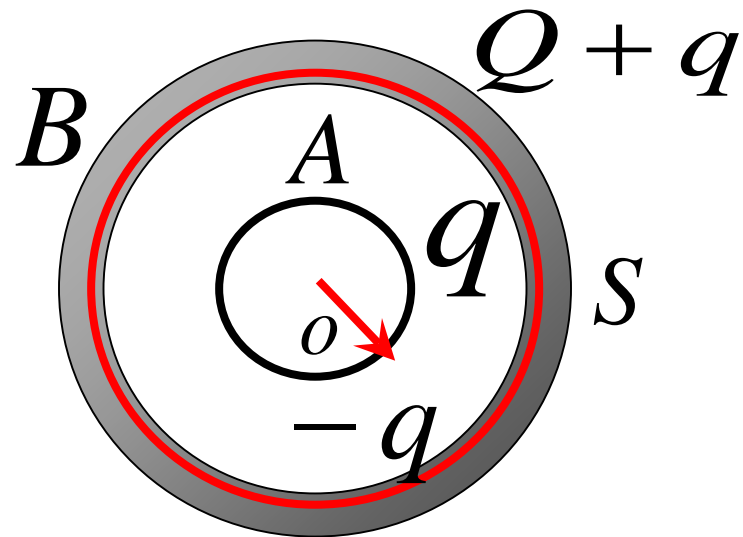


$$Q_{B\text{内}} = -q$$

电荷守恒定律



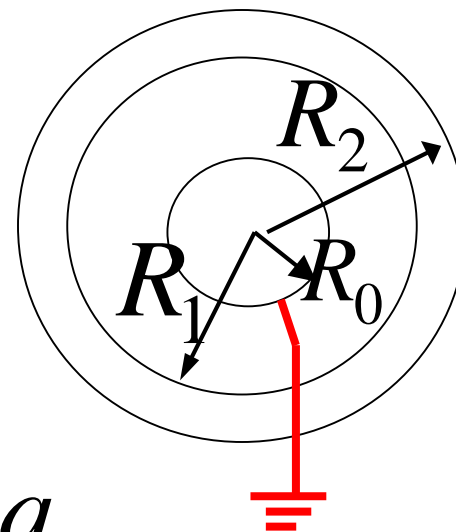
$$Q_{B\text{外}} = Q + q$$



2) 求电势，等效为：

在真空中三个均匀带电的球面

利用叠加原理



$$\phi_A = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_0} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 R_1} + \frac{Q+q}{4\pi\epsilon_0 R_2}$$

$$\phi_B = \frac{Q+q}{4\pi\epsilon_0 R_2}$$

思考：内球接地情形

例3 接地导体球附近有一点电荷, 如图所示。

求: 导体上感应电荷的电量

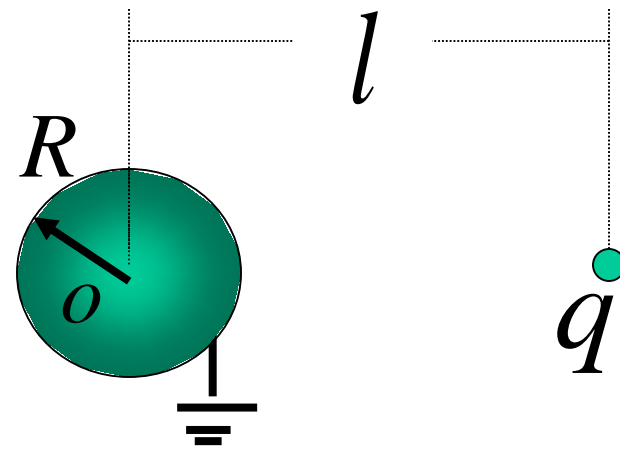
解: 接地 即 $\phi = 0$

设感应电量为 Q

由导体是个等势体

O 点的电势为0 则

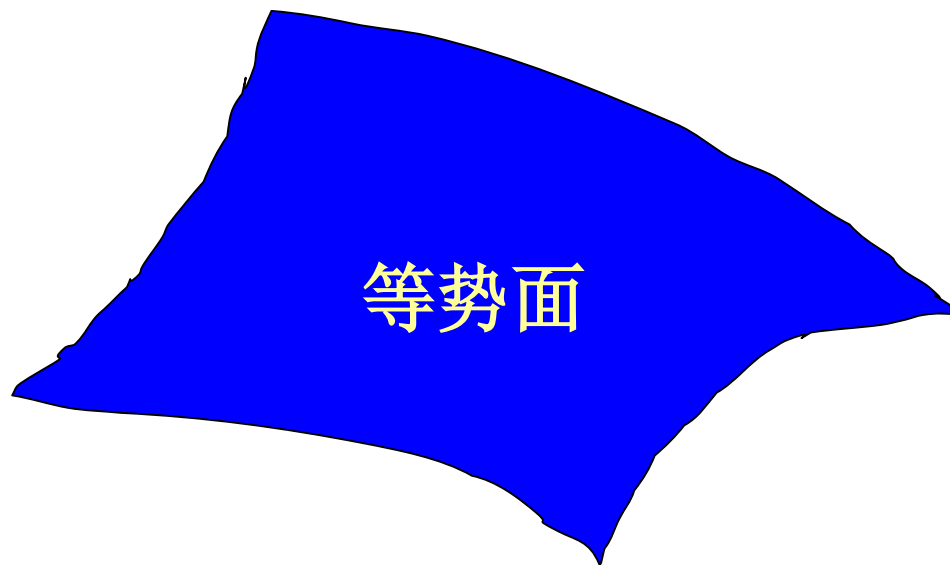
$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 l} = 0$$



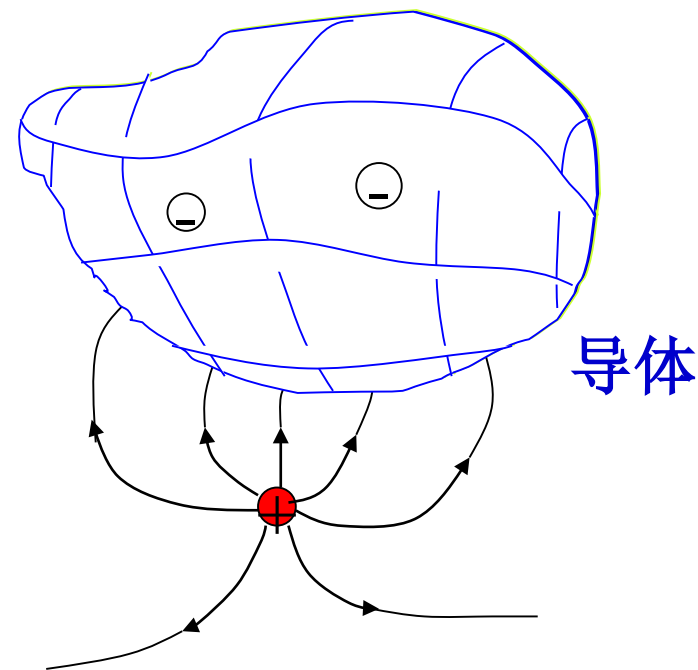
思考: 不接地情形

$$Q = -\frac{R}{l} q$$

3.3 电像法*



导体薄片放在等势面上, 使电势值与原来相同, 不可察觉



去掉导体, 里面放一些(像)电荷, 大小位置合适, 刚好使导体区域表面是原来的等势面, 导体外面区域不可察觉

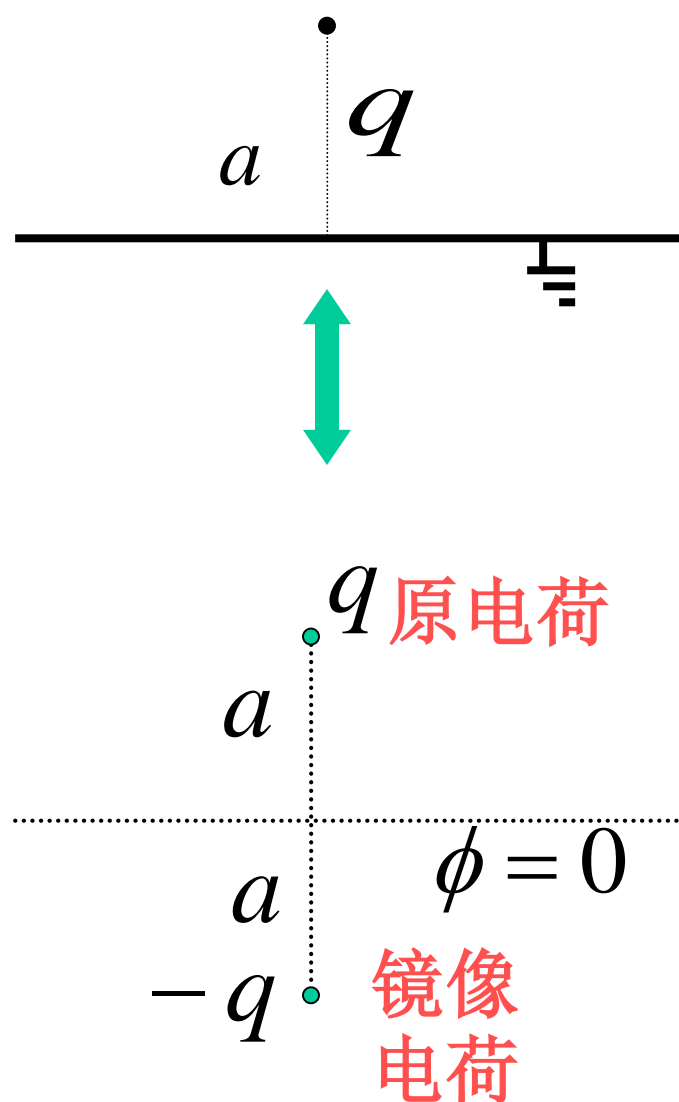
像电荷代替了导体的作用

例1 无限大接地导体平板附近有一点电荷 q

求:1)点电荷一侧的场
的分布

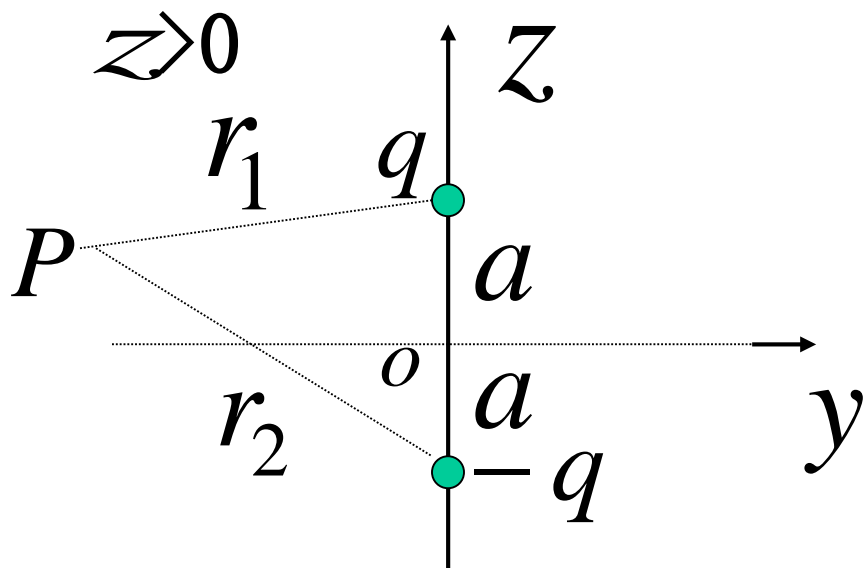
2)导体表面的感应
电荷面密度

解: 镜象电荷与原电荷产生的
合场满足同样的边界条件



1) 求场量

$$\begin{aligned}\phi &= \phi_{+q} + \phi_{-q} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_1} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 r_2}\end{aligned}$$



$$\phi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z - a)^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z + a)^2}} \right]$$

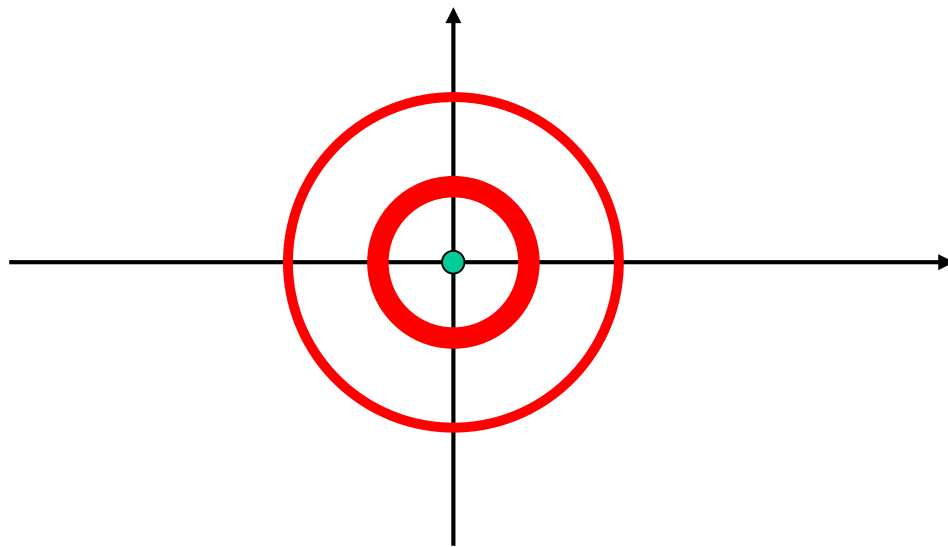
$$E_x = -\frac{\partial\phi}{\partial x} = \frac{qx}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{r_1^3} - \frac{1}{r_2^3} \right]$$

$$E_y = -\frac{\partial\phi}{\partial y} = \frac{qy}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{r_1^3} - \frac{1}{r_2^3} \right]$$

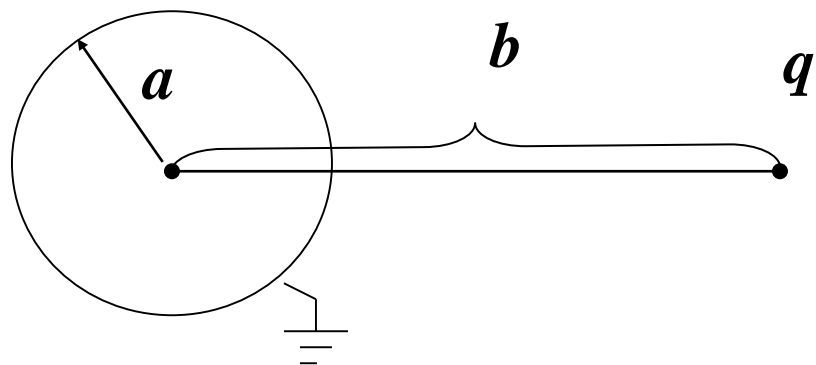
$$E_z = -\frac{\partial\phi}{\partial z} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{z-a}{r_1^3} - \frac{z+a}{r_2^3} \right]$$

2) 平板上电荷面密度 $z = 0$

$$\sigma = \varepsilon_0 E_z = \frac{-qa}{2\pi[x^2 + y^2 + a^2]^{3/2}}$$

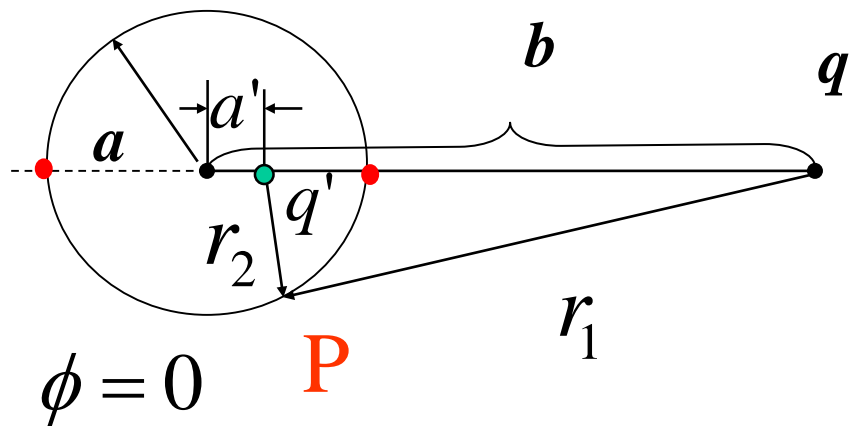


例2 接地导体球附近有一个点电荷



$$\frac{q}{r_1} + \frac{q'}{r_2} = 0$$

两个特殊点



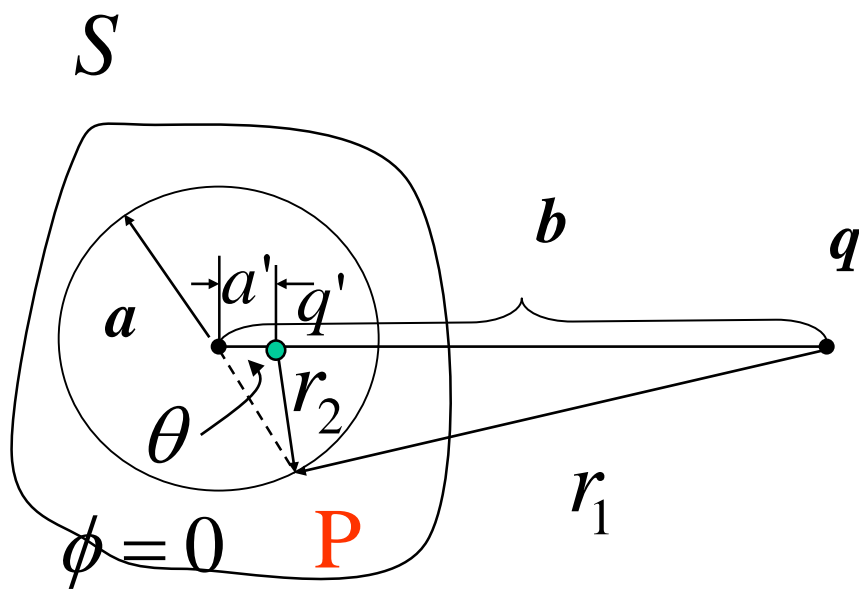
$$\frac{q}{b-a} + \frac{q'}{a-a'} = 0$$

$$\frac{q}{b+a} + \frac{q'}{a+a'} = 0$$

$$q' = -\frac{a}{b}q \quad a' = \frac{a^2}{b} \quad \frac{q}{r_1} + \frac{q'}{r_2} = 0$$

$$\frac{q}{\sqrt{a^2 + b^2 - 2ab \cos \theta}} + \frac{q'}{\sqrt{a^2 + a'^2 - 2aa' \cos \theta}} = 0$$

没有接地情形



$$\oiint_S \vec{E} \cdot \hat{n} da = 0$$

$$q'' = -q' = \frac{a}{b}q$$

放球心

电像法的理论依据：静电场的唯一性定理

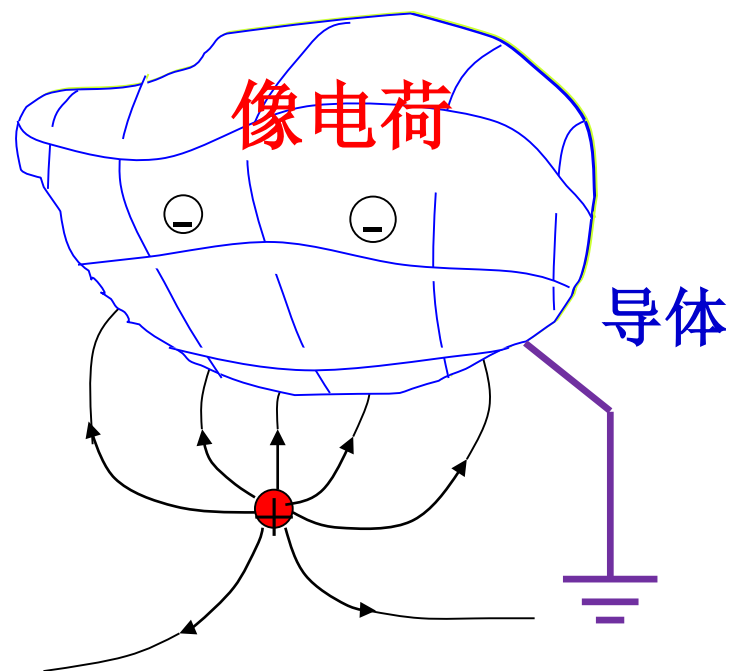
静电场方程： 高斯定理+环路定理

边界条件给定, 空间电荷分布及导体
带电量或电势已知, 电场唯一确定

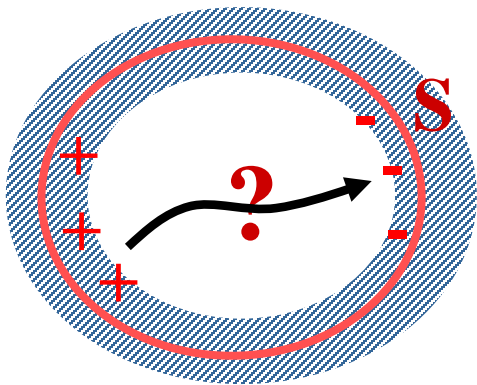
边界电势或电场
法线分量给定

导体表面是静
电场的边界

找到镜像电荷
(猜出一个解)



3.3 导体壳与静电屏蔽 (electrostatic shielding)



腔内无带电体

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0$$

内表面处处没有电荷

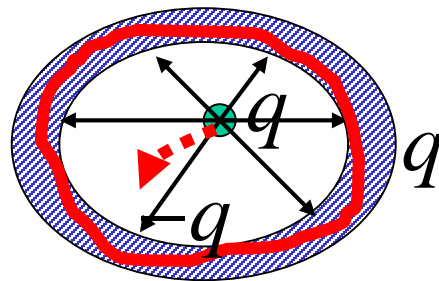
腔内无电场

这些讨论与腔外有无电荷无关 静电屏蔽

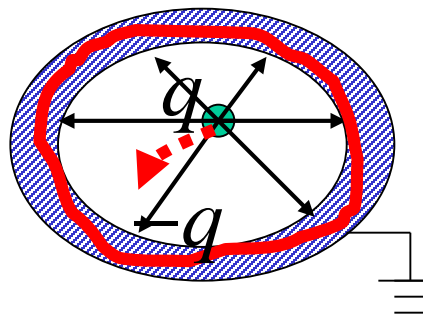
讨论:

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0$$

- 腔内有带电体，
腔外没有电荷



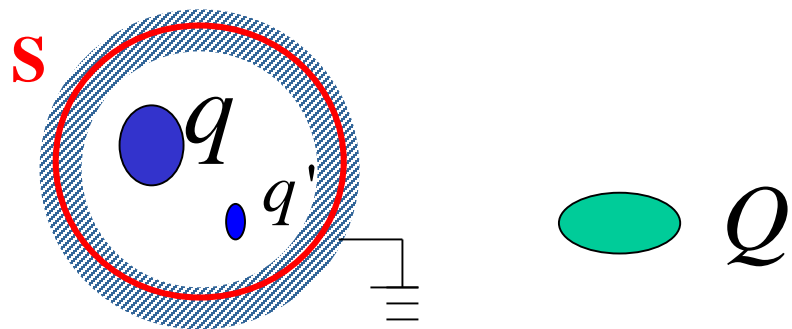
- 腔内有带电体，
外壳接地



接地

- 外表面没有电荷
- 腔外无电场
- 腔内电荷对外面没有影响
- 静电屏蔽

接地导体腔内、腔外都有电荷



静电场的唯一性定理：边界条件给定，空间电荷分布及导体带电量或电势已知，电场唯一确定。

- 导体壳静电屏蔽：
- 里面总被屏蔽
 - 外面
 1. 接地 屏蔽
 2. 不接地 不屏蔽
- 外表面有感应电荷

3.4 电容器及电容 (capacitor capacity)

一. 孤立导体的电容

孤立导体的电势

$$\phi \propto Q$$

$$C \equiv \frac{Q}{\phi}$$

量纲: SI

单位: 法拉 F

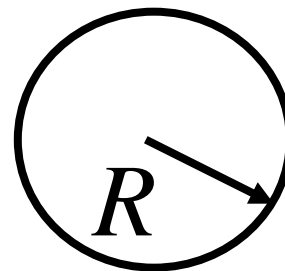
电容只与几何因素和介质有关, 是效率

考虑介质耐压特性, 才变成容量大小的概念

例1 求真空中孤立导体球的电容(如图)

解：设球带电为 Q

导体球电势 $\phi = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$

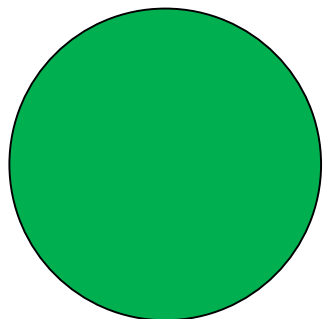


导体球电容 $C = \frac{Q}{\phi} = 4\pi\epsilon_0 R$

介质

几何

半径20cm, 导体球电势1万伏



$$C = 4\pi\epsilon_0 R \sim 2 \times 10^{-11} \text{ F}$$

$$Q \sim 2 \times 10^{-7} \text{ C}$$

人体安全: $30\text{mA} \cdot \text{s} \sim 3 \times 10^{-2} \text{ C}$

欲得到 1F 的电容 孤立导体球的半径 R ?

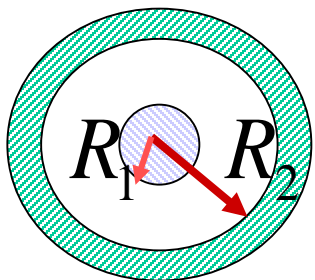
由孤立导体球电容公式知

$$R = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \times 10^9 \text{ m} \approx 10^3 R_E$$

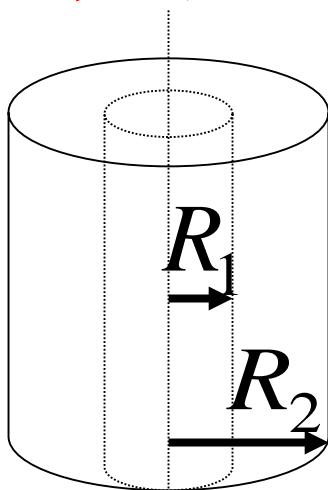
二.导体组的电容

典型的电容器 (效率大大提高)

球形

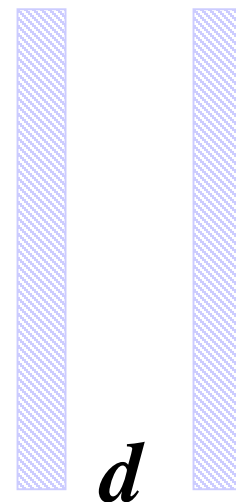


柱形



莱顿瓶

平行板



内部电场被屏蔽，带等量异号电荷

$$\Delta\phi \propto Q$$

定义

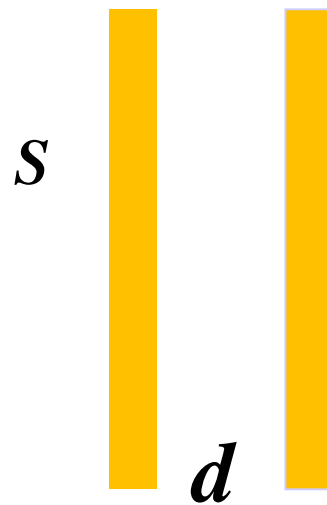
$$C = \frac{Q}{\Delta\phi}$$

例2 求平行板电容器的电容

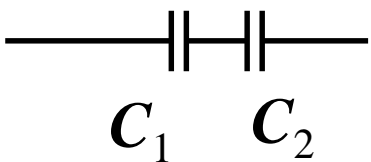
解:
$$\Delta\phi = Ed = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} d = \frac{Qd}{\varepsilon_0 S}$$

$$C = \frac{Q}{\Delta\phi} = \frac{\varepsilon_0 S}{d}$$

平行板



串联:

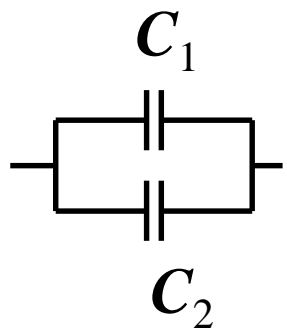


$$Q_1 = Q_2 = Q$$

$$\Delta\phi = \Delta\phi_1 + \Delta\phi_2$$

$$\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$

并联:



$$\Delta\phi = \Delta\phi_1 = \Delta\phi_2$$

$$Q = Q_1 + Q_2$$

$$C = C_1 + C_2$$

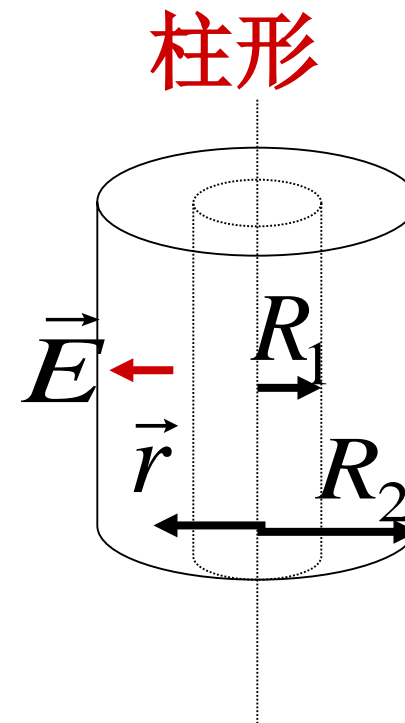
例3 求柱形电容器单位长度的电容

解：设单位长度带电量为 λ

$$R_1 < r < R_2 \quad E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

$$\Delta\phi = \int_{R_1}^{R_2} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} dr = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{R_2}{R_1}$$

$$C = \frac{\lambda}{\Delta\phi} = \frac{2\pi\epsilon_0}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$$



三. 电容器的储（静电）能

$$W = \frac{1}{2} \int_{(Q_A)} dq_A \phi_A + \frac{1}{2} \int_{(Q_B)} dq_B \phi_B$$

导体是等势体

$$= \frac{1}{2} Q_A \phi_A + \frac{1}{2} Q_B \phi_B \quad Q_A = -Q_B$$

$$W = \frac{1}{2} Q \Delta \phi$$

电容器储能

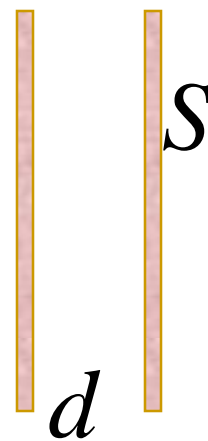
$$W = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} C (\Delta \phi)^2$$

（电容器演示实验）

四. 静电场能

能量储存于场中

$$\begin{aligned} W_e &= \frac{1}{2} Q(\Delta\phi) \\ &= \frac{1}{2} S \varepsilon_0 E E d = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2 V \end{aligned}$$



电场能量密度为

$$w_e = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2$$

普适结果