



## 八. 静电场中的电介质

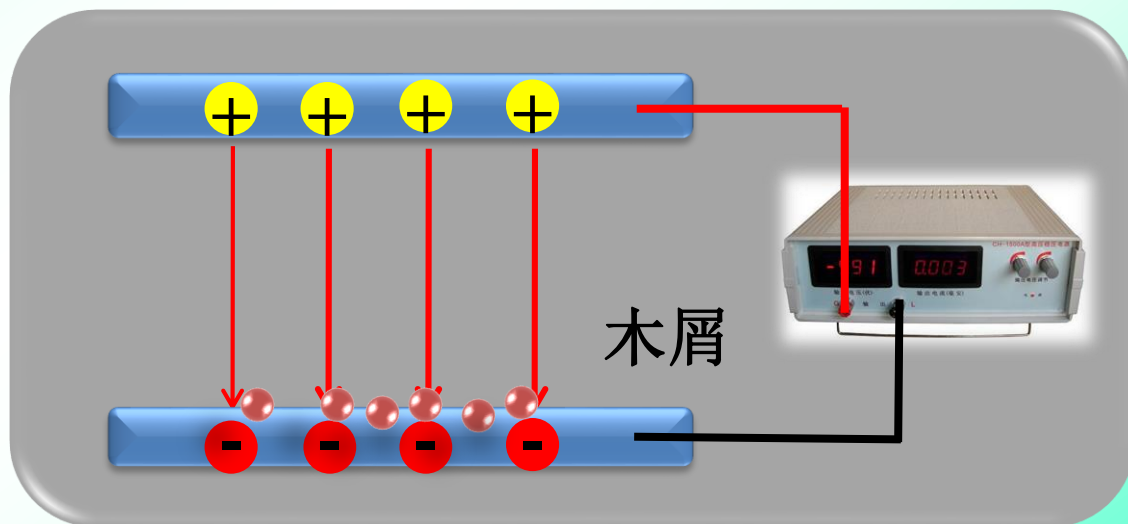
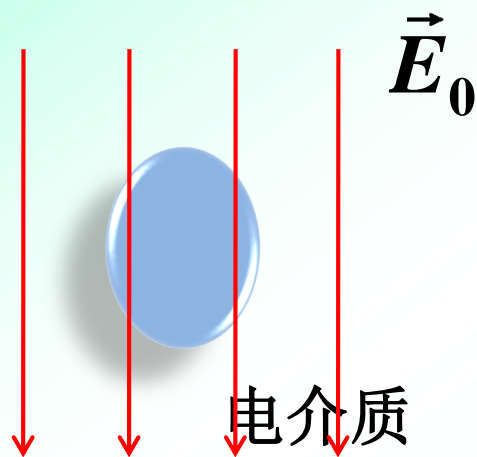
# 静电场中的电介质

## ➤ 电介质:

即绝缘体，内部电子和原子核结合的相当紧密，内部无自由电荷，故不能导电。

如：绒毛、木屑、云母等等。

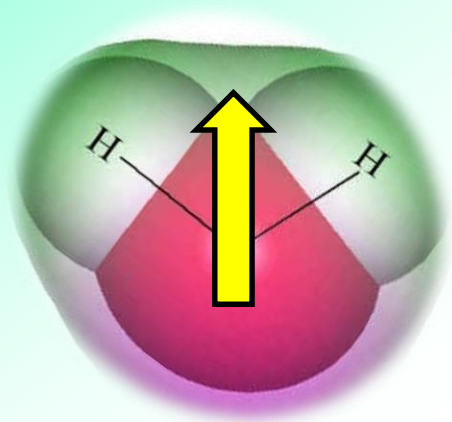
静电植绒



电介质在电场中为什么会受到电场力的作用？

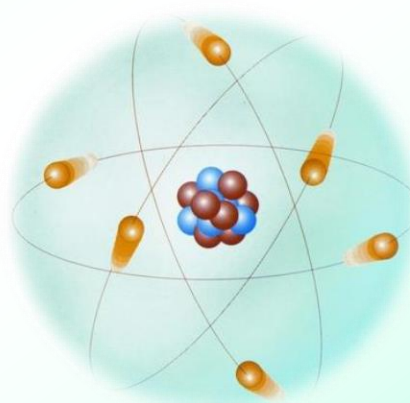
# 1. 电介质的极化

## ➤ 电介质的两种微观结构



$$\vec{p} \neq 0$$

有极分子：  
正负电荷重心不重合  
如 H<sub>2</sub>O, CO 等。



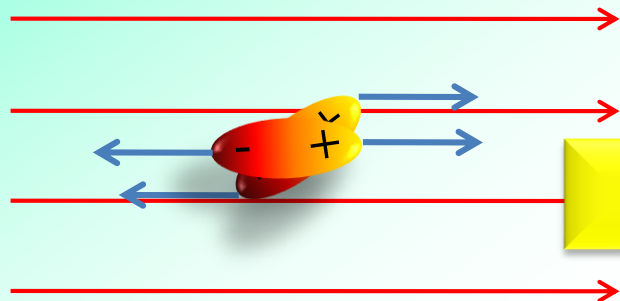
$$\vec{p} = 0$$

无极分子：  
正负电荷重心重合  
如 H<sub>2</sub>, O<sub>2</sub> 等。

## ➤ 有极分子



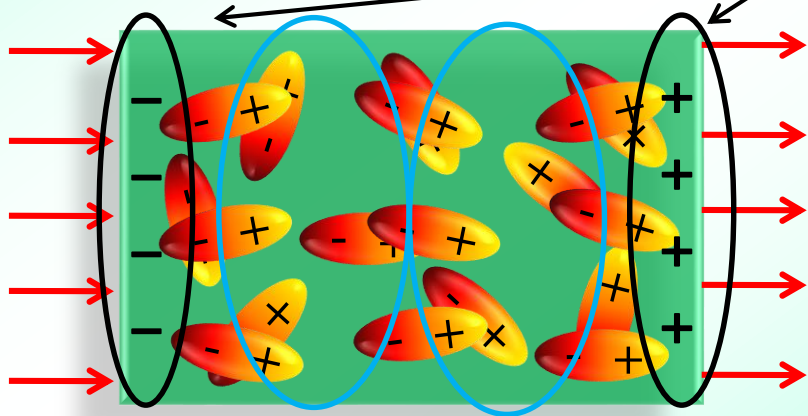
$\vec{E}_0$



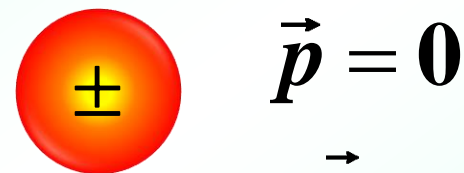
束缚电荷

取向极化

净电荷

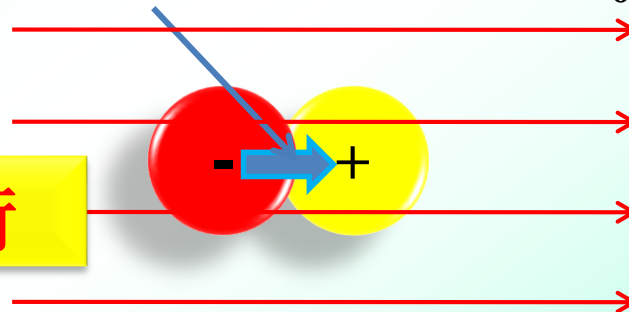


## ➤ 无极分子

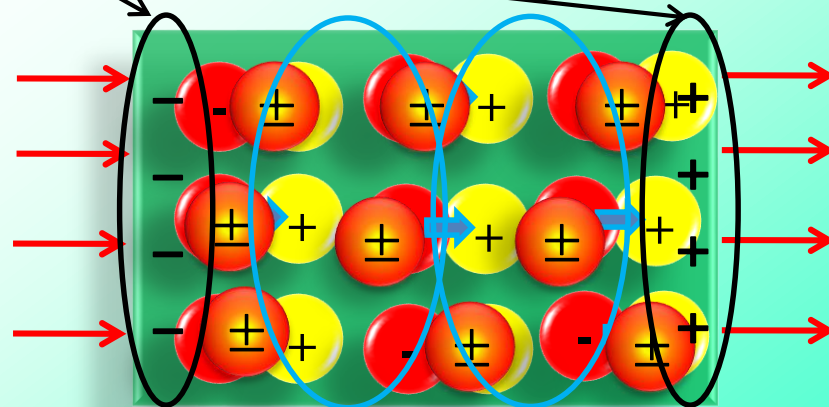


感应电偶极矩

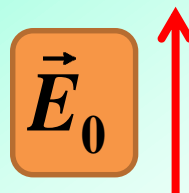
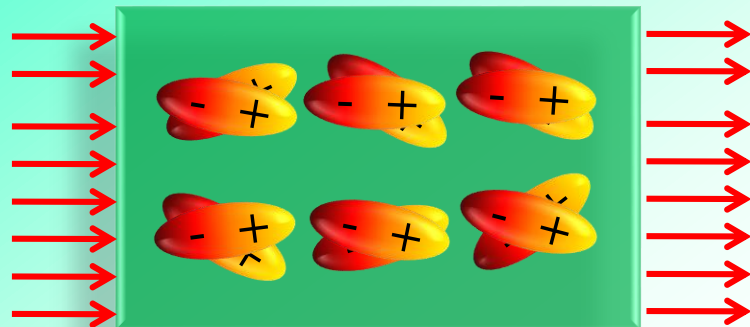
$\vec{E}_0$



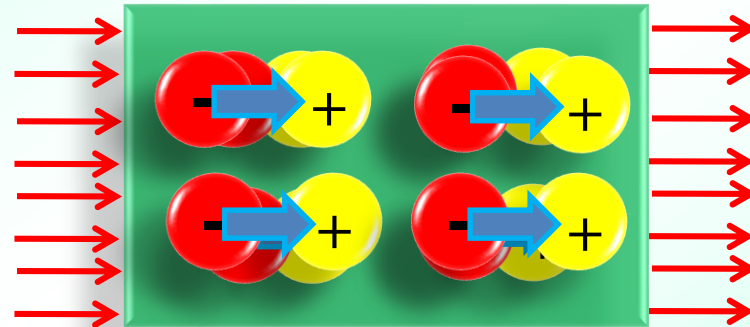
位移极化



## ➤ 取向极化

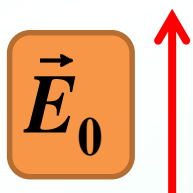


## ➤ 位移极化



## ➤ 两种不同的电介质极化

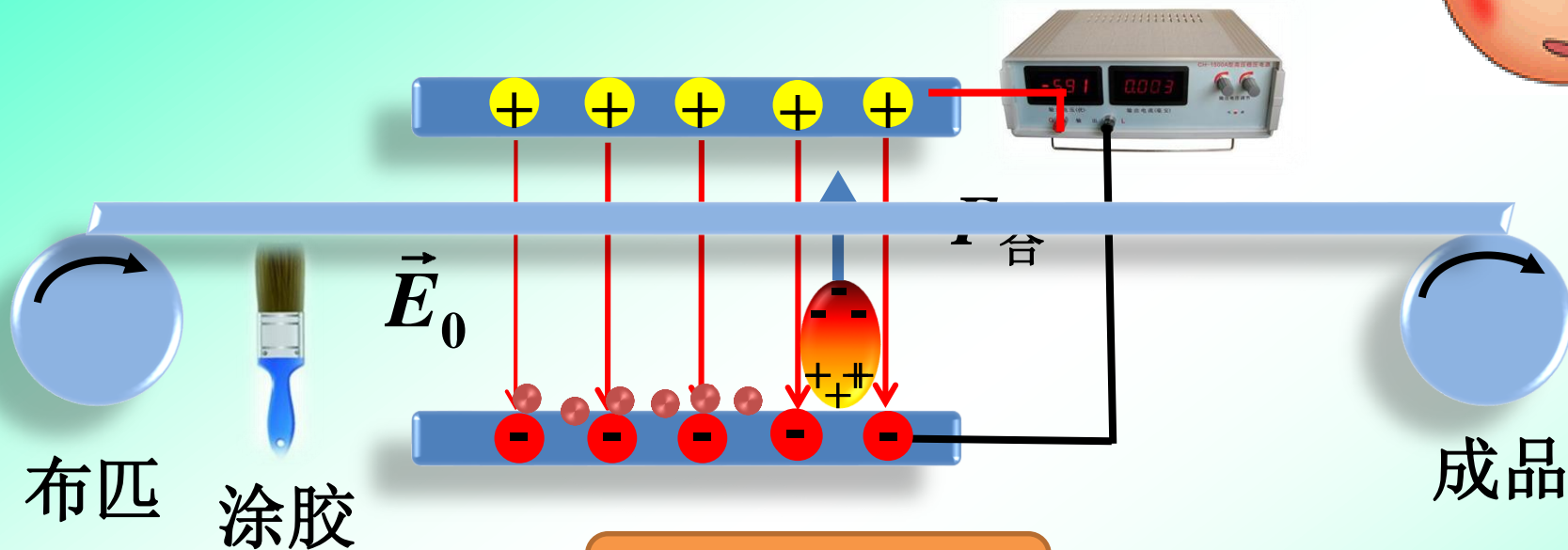
	微观机制	宏观效果
有极分子	取向极化	面束缚电荷
无极分子	位移极化	面束缚电荷



极化效应增强，束缚电荷增多



# 电介质在电场中为什么会受到电场力的作用？



静电植绒机



## 2. 电极化强度与极化电荷

➤ 电极化强度矢量： $\vec{P}$

$$\vec{P} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\sum \vec{p}_i}{\Delta V}$$

其中， $\vec{p}_i$ 表示介质中体积元内某个分子的电矩

$\vec{P}$  越大，极化程度越高，极化电荷密度也越大。

➤ 电极化强度矢量和电场强度的关系：

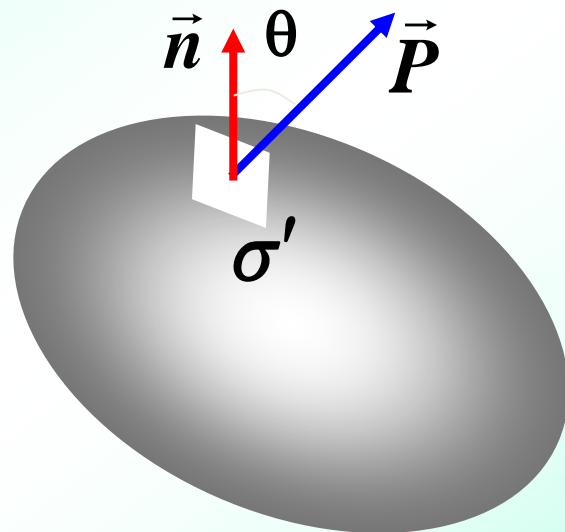
各向同性介质，电场不太强的时候，有：

$$\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E} \quad \chi_e \text{ 为电介质的极化率}$$

## • 电极化强度与束缚电荷的关系

束缚电荷面密度：

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



束缚面电荷密度  $\sigma'$  与该处电极化强度  $\vec{P}$  在表面法线上的分量值相等。



- 当  $\theta$  为锐角时，电介质表面上出现一层正极化电荷
- 当  $\theta$  为钝角时，表面上出现一层负极化电荷

以非极性电介质为例推导结果也适用于极性电介质，  
具体推导见P231



### 3. 电介质中静电场的基本规律

#### ➤有电介质存在时静电场的环路定理

自由电荷 $q_0$ 、束缚电荷 $q'$ 分别对应场强： $\vec{E}_0, \vec{E}'$

$$\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}'$$

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = \oint_L \vec{E}_0 \cdot d\vec{l} + \oint_L \vec{E}' \cdot d\vec{l}$$

束缚电荷和静止的自由电荷一样遵从库仑定律，所以其激发电场也为保守场


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

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

## ➤有电介质情况下的高斯定理

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} (\sum q_i + \sum q'_i)$$

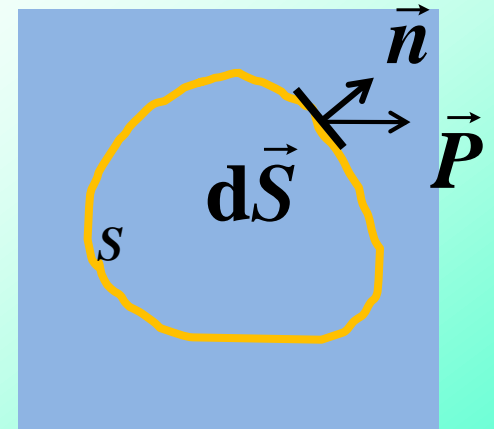
电介质里束缚电荷不能把体内的电场完全抵消，而束缚电荷分布未知，束缚电荷和电场分布相互牵扯，计算起来较麻烦。引入新物理量：

$$dq' = \vec{P} \cdot d\vec{S}$$

$$q'_{\text{穿出}} = \oint_S dq' = \oint_S \vec{P} \cdot d\vec{S}$$

据电荷守恒定律：

$$\sum_{S_{\text{内}}} q'_i = - \oint_S \vec{P} \cdot d\vec{S}$$



$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} (\sum q_i + \sum q'_i) = \frac{1}{\epsilon_0} (\sum q_i - \oint_S \vec{P} \cdot d\vec{S})$$

$$\longrightarrow \oint_S (\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) \cdot d\vec{S} = \sum_{S \text{ 内}} q_i$$

引入电位移矢量:  $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_{S \text{ 内}} q_i$$

电位移矢量  $\vec{D}$  的  
高斯定理

**优越性:**

电位移通量只和高斯面内的**自由电荷**有关, 与束缚电荷无关, 可直接由自由电荷分布计算。

## 讨论

➤ 对各向同性电介质  $\vec{P} = \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$

电位移矢量:  $\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$

$$\Rightarrow \vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$$

$$= \varepsilon_0 \vec{E} (1 + \chi_e) = \varepsilon_r \varepsilon_0 \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$$

$\left\{ \begin{array}{ll} \varepsilon_0 & \text{: 称作真空介电系数, 有量纲} \\ \varepsilon_r = 1 + \chi_e & \text{: 称作相对介电系数, 无量纲} \\ \varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0 & \text{: 称作介质介电系数, 和 } \varepsilon_0 \text{ 量纲一样} \end{array} \right.$

► 均匀各向同性介质时电场计算步骤:

利用:  $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_{S \text{ 内}} q_i$  得到  $\vec{D}$



利用:  $\vec{D} = \epsilon_r \epsilon_0 \vec{E}$  得到  $\vec{E}$



$\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$  或  $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$  得到  $\vec{P}$



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



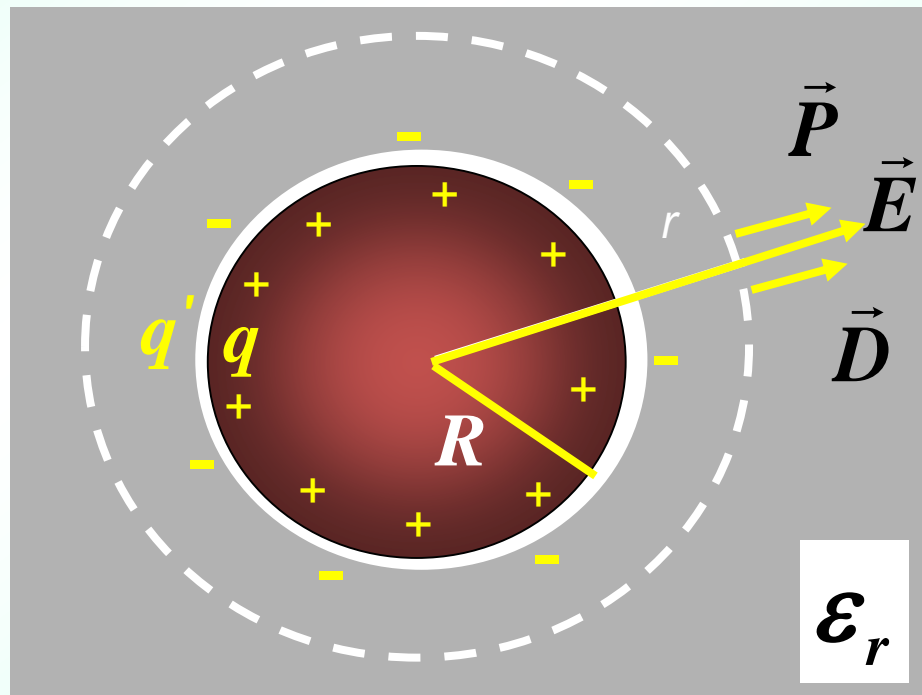
**例.** 一带正电的金属球浸在油中。求球外的电场分布和贴近金属球表面的油面上的束缚电荷。

**解：** 根据  $\vec{D}$  高斯定理

$$\vec{D} \cdot 4\pi r^2 = q$$

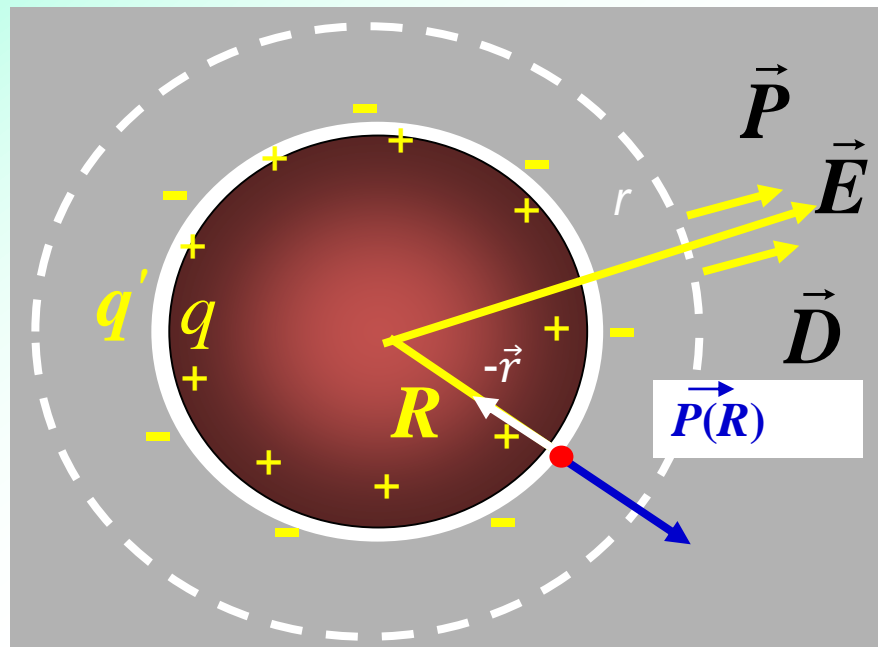
$$\vec{D} = \frac{q}{4\pi r^2} \vec{e}_r$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_0 \epsilon_r} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_r r^2} \vec{e}_r$$



$$\vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_r r^2} < \vec{E}_0 = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \quad \text{为什么?}$$

$$\begin{aligned}
 \vec{P} &= \varepsilon_0(\varepsilon_r - 1)\vec{E} \\
 &= \varepsilon_0(\varepsilon_r - 1)\frac{q}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon_r r^2}\vec{e}_r \\
 &= \left(1 - \frac{1}{\varepsilon_r}\right)\frac{q}{4\pi r^2}\vec{e}_r
 \end{aligned}$$



球表面的油面上的束缚电荷:

$$\sigma' = \vec{P}(R) \cdot (-\vec{e}_r) = -\left(1 - \frac{1}{\varepsilon_r}\right)\frac{q}{4\pi R^2}$$

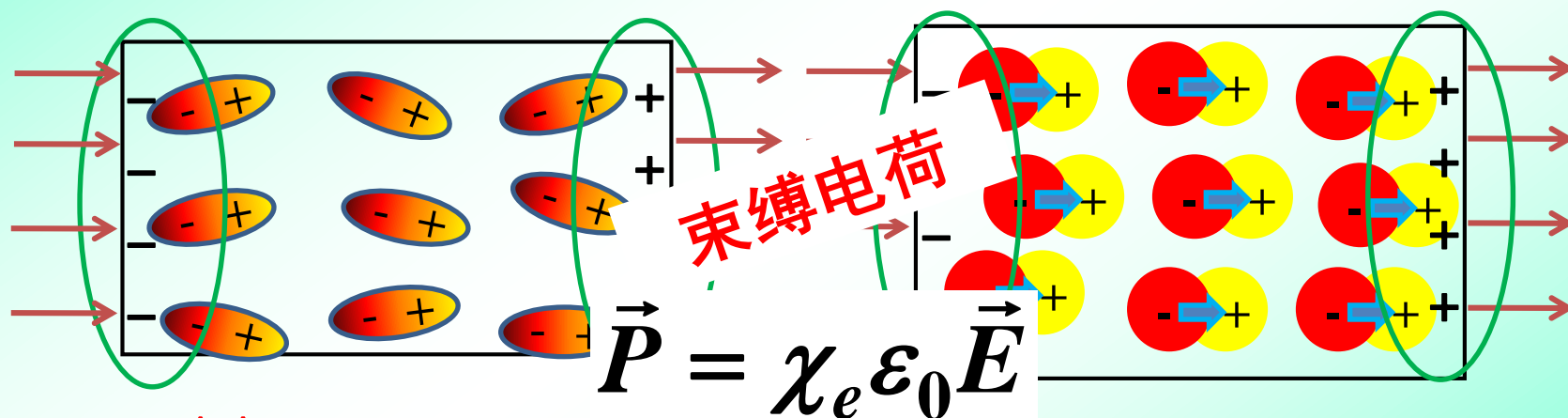
$$q' = 4\pi R^2 \cdot \sigma' = -\left(1 - \frac{1}{\varepsilon_r}\right)q$$

$q'$  总与  $q$  反号, 数值小于  $q$ 。

# 总结

电介质显电性了  
可以导电吗？

- 绝缘体在电场中也会受到电场力的作用
- 电介质放入电场其表面上会出现电荷——电极化



当 $E \uparrow \uparrow$ ，分子中正负电荷被拉开  $\rightarrow$  自由电荷

绝缘体  $\rightarrow$  导体  $\longrightarrow$  电介质击穿

电介质承受未击穿的最大电场强度  $\longrightarrow$  击穿场强

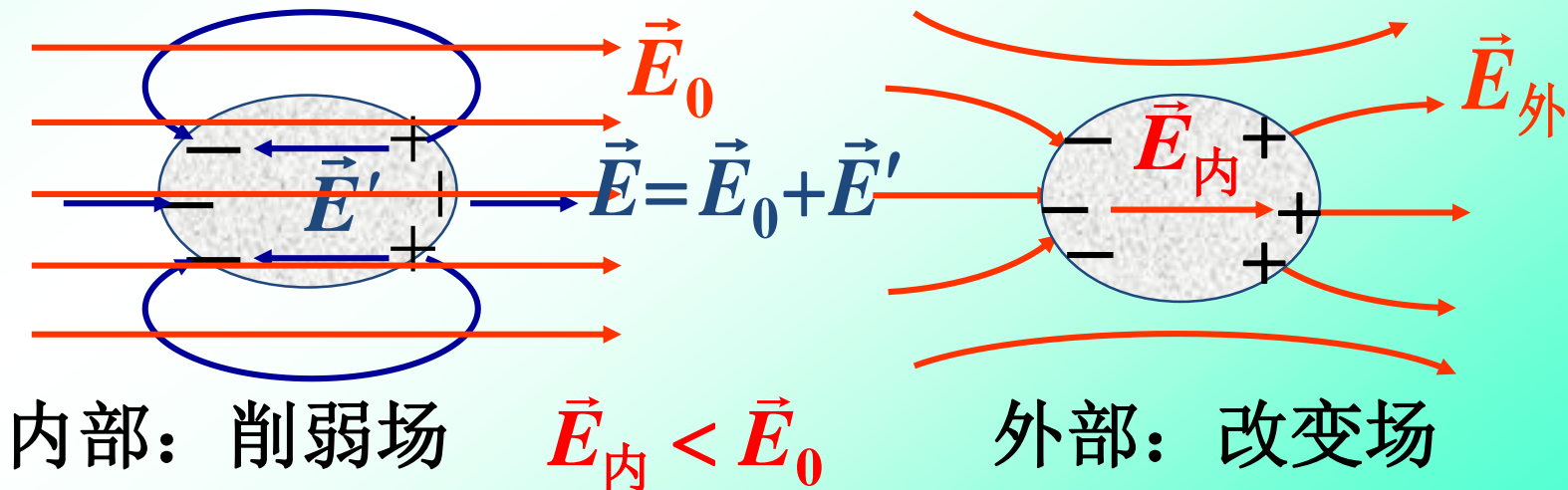
例：尖端放电，空气电极击穿  $E = 3 \text{ kV/mm}$

➤ 电介质的极化与导体的静电感应有本质的区别  
(静电平衡时)



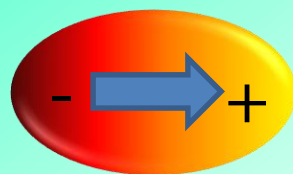
撤去外电场后

束缚电荷产生场  $\vec{E}'$  影响原来的场



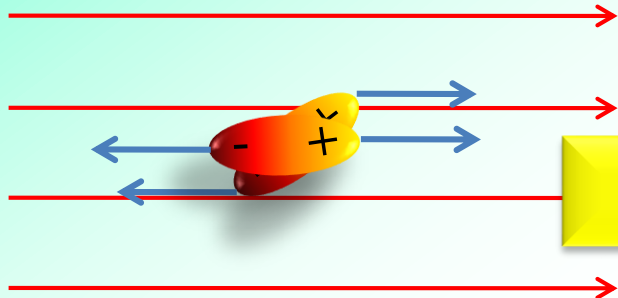
# 上节课的相关内容

## ➤ 有极分子

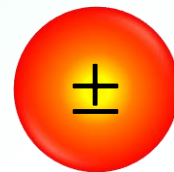


固有电偶极矩

$\vec{E}_0$

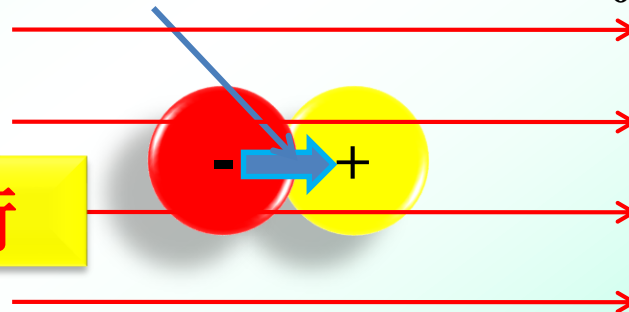


感应电偶极矩



$\vec{p} = 0$

$\vec{E}_0$

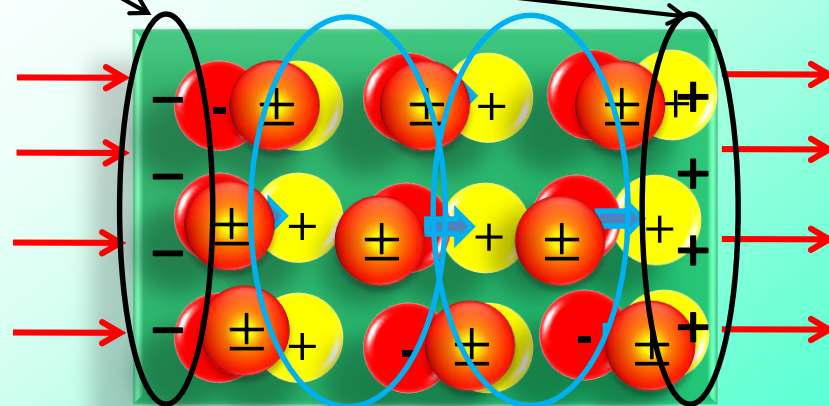
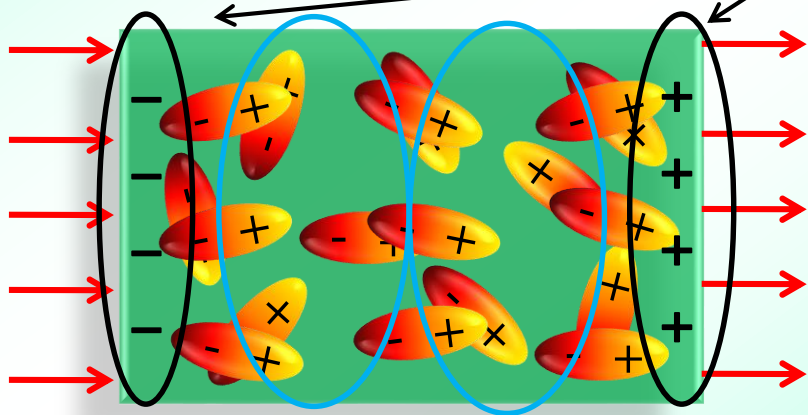


束缚电荷

取向极化

净电荷

位移极化





## 上节课的相关内容

➤ 电极化强度矢量:

$$\vec{P} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\sum \vec{p}_i}{\Delta V}$$

$\vec{P}$  越大, 极化程度越高, 极化电荷密度也越大。

$$\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$$

$\chi_e$  为电介质的极化率

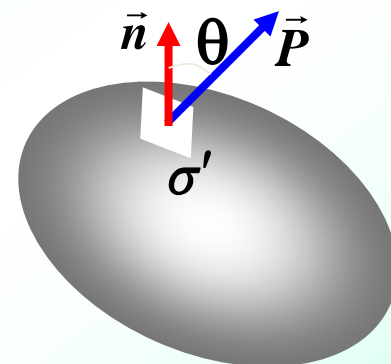
各向同性介质, 电场不太强的时候

# 上节课的相关内容

## 静电场中的电介质

### ➤ 电介质的极化

面束缚电荷



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

### ➤ 电介质的环路定理和高斯定理

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

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_{S \text{ 内}} q_i$$

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

## 上节课的相关内容

➤ 对各向同性电介质  $\vec{P} = \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$

电位移矢量:  $\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$

$$\Rightarrow \vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$$

$$= \varepsilon_0 \vec{E} (1 + \chi_e) = \varepsilon_r \varepsilon_0 \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$$

$\left\{ \begin{array}{ll} \varepsilon_0 & : \text{称作真空介电系数, 有量纲} \\ \varepsilon_r = 1 + \chi_e & : \text{称作相对介电系数, 无量纲} \\ \varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0 & : \text{称作介质介电系数, 和 } \varepsilon_0 \text{ 量纲一样} \end{array} \right.$

## 4. 电容和电容器

### Capacitance and capacitors

#### (1) 孤立导体的电容

导体每升高单位电势，所需要的电量：

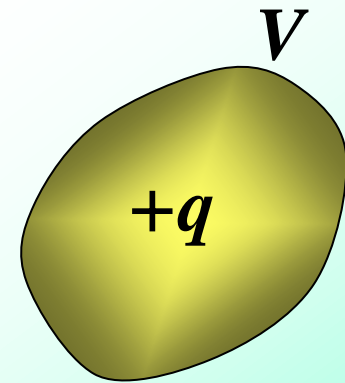
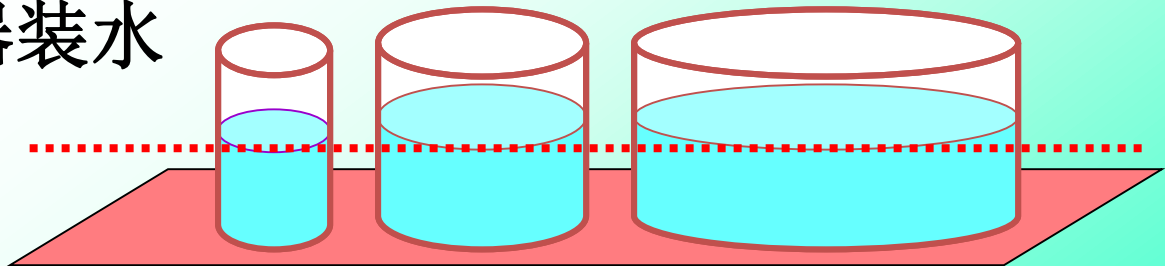
$$C = \frac{q}{V} \text{ —— 孤立导体的电容}$$

单位：F(法拉)

常用单位  $\left\{ \begin{array}{l} 1\mu\text{F} = 10^{-6} \text{ F} \\ 1\text{pF} = 10^{-12} \text{ F} \end{array} \right.$

一般导体不同， $C$  就不同。

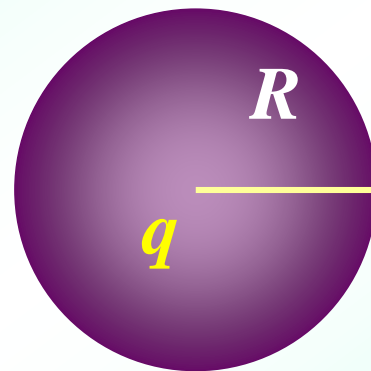
如同容器装水



例如：孤立导体球的电容

设导体球带电  $q$

其电势为  $V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$



则  $C = \frac{q}{V} = \frac{q}{\frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}} = 4\pi\epsilon_0 R$

↓  
与其是否带电无关！

设地球是一圆球体，其电容为：

$$C = \frac{1}{9 \times 10^9} \times 6.4 \times 10^6 \approx 710 \mu\text{F}$$

容量很大！

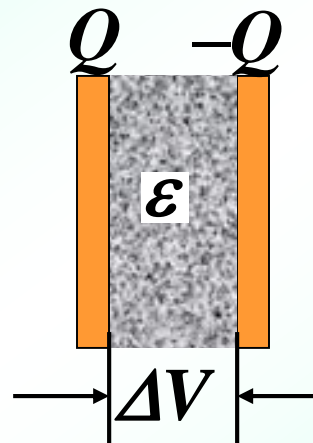


## (2) 电容器的电容

电容器所带的电量与电势差成正比：

$$Q = C\Delta V$$

比例系数“ $C$ ”称为电容器的电容



$$C = \frac{Q}{\Delta V} \text{ —— 升高单位电势差所需的电量}$$

**注意**

1 “ $C$ ”是反映电容器储存电荷本领大小的物理量

2 “ $C$ ”与电容器本身的结构和 $\epsilon_r$ 有关而与 $Q$ 无关

3 电容器是常用的电学和电子学元件

交流电路中：控制电流、电压

发射机中：产生振荡电流

接收机中：调频

整流电路中：滤波

电子线路中：时间的延迟

### (3) 电容的计算

**例24.** 一平行板电容器, 两极板间距为 $d$ 、面积为 $S$ , 其中置一厚度为 $t$  的平板均匀电介质, 其相对介电常数为 $\epsilon_r$ , 求该电容器的电容 $C$ 。

**解:** 设极板上电密度为

$$\sigma、-\sigma$$

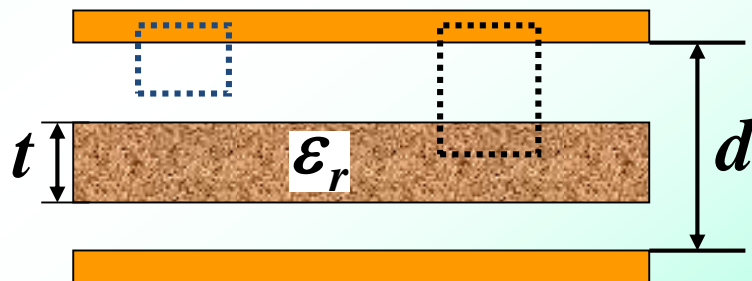
由高斯定理可得

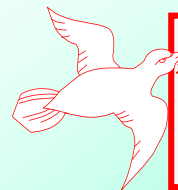
空气隙中  $D=\sigma$  则  $E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$

介质中  $D=\sigma$  则  $E = \frac{\sigma}{\epsilon_r \epsilon_0}$

两极板间的电势差为

$$\begin{aligned} \Delta V &= V_+ - V_- = \int_+^- \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= \left( \int_0^{t_1} + \int_{t_1}^{t_1+t} + \int_{t_1+t}^d \right) E \cdot d\vec{l} = \frac{\sigma}{\epsilon_r \epsilon_0} [\epsilon_r d - (\epsilon_r - 1)t] \end{aligned}$$

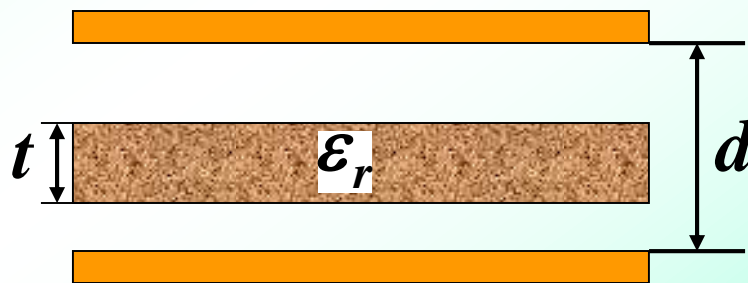



$$C = \frac{Q}{\Delta V}$$

**例24.** 一平行板电容器, 两极板间距为 $b$ 、面积为 $S$ , 其中置一厚度为 $t$  的平板均匀电介质, 其相对介电常数为 $\epsilon_r$ , 求该电容器的电容 $C$ 。

**解:** 两极板间电势差

$$\Delta V = \frac{\sigma}{\epsilon_r \epsilon_0} [\epsilon_r d - (\epsilon_r - 1)t]$$



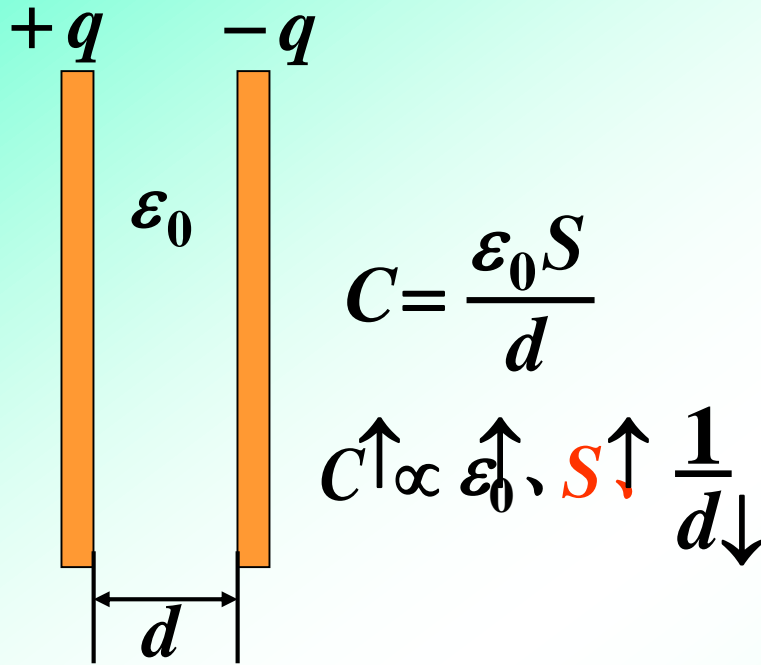
$$\begin{aligned} \therefore C &= \frac{q}{\Delta V} \\ &= \frac{\epsilon_r \epsilon_0 S}{\epsilon_r d - (\epsilon_r - 1)t} = \frac{\epsilon_0 S}{d - \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} t} > \frac{\epsilon_0 S}{d} \end{aligned}$$

**讨论**

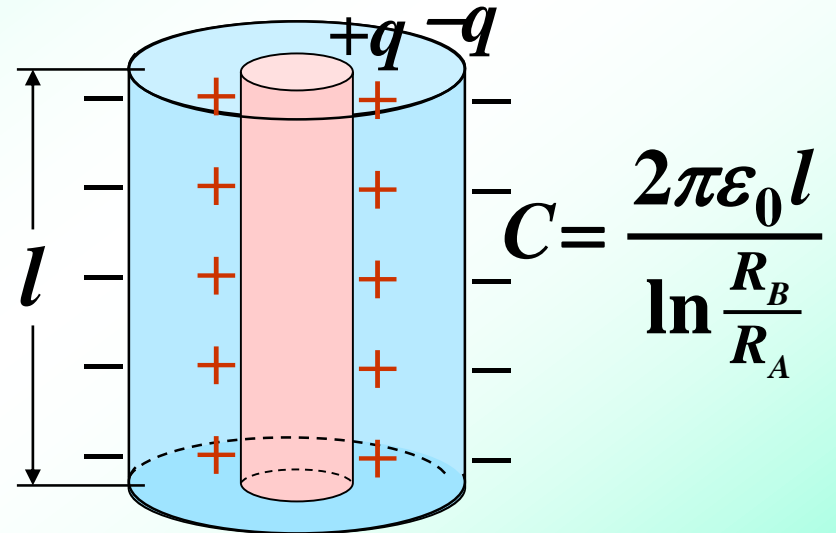
电容 $C$  { 与介质板的位置无关  
介质板的厚度 $t \uparrow$ 、 $C \uparrow$   
 $t = d$  时  $C = \frac{\epsilon_r \epsilon_0 S}{d}$

# 常见的几种电容器的电容 (P236)

## 1° 平行板电容器

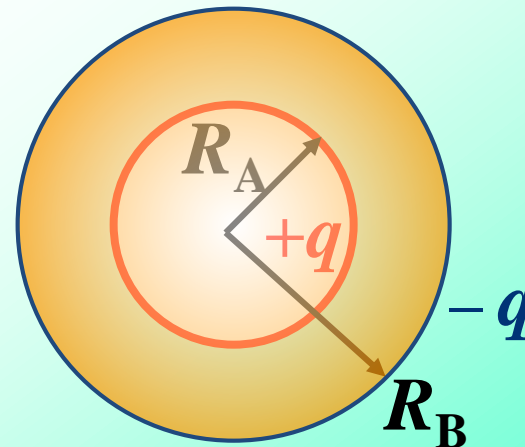


## 2° 圆柱形电容器



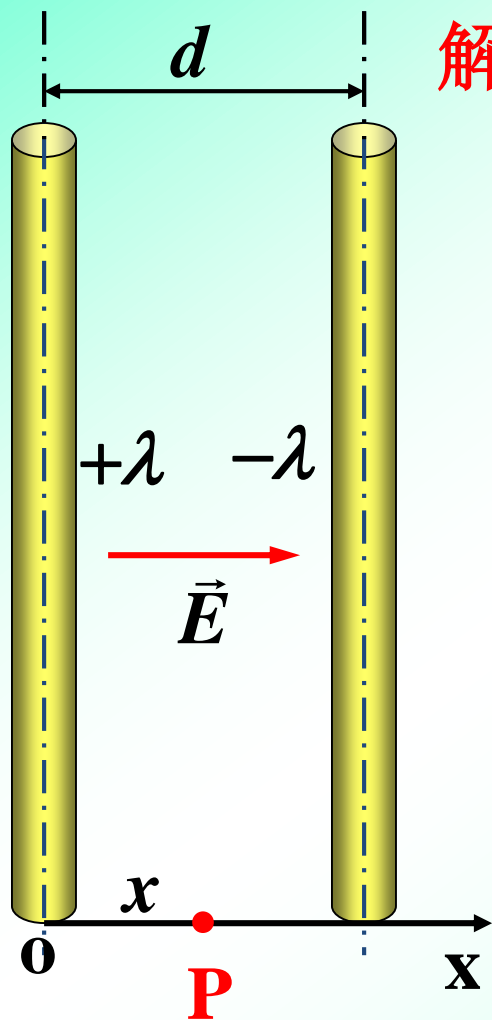
## 3° 球形电容器的电容

$$C = \frac{4\pi\epsilon_0 R_A R_B}{R_B - R_A}$$



**例25.** 半径都是 $a$  的两根平行长直导线相距为 $d$   
 求 单位长度的电容。 (其中 $d \gg a$ )

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



**解：** 设导线单位长度带电 $+\lambda, -\lambda$   
 两线间任意**P**点的场强：

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x} + \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 (d-x)}$$

两线间的电势差

$$\Delta V = \int_a^{d-a} E dx = \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d-a}{a} \approx \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d}{a}$$

**单位长度的电容**

$$C = \frac{Q}{\Delta V} = \frac{\lambda \cdot 1}{\frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln(\frac{d}{a})} = \frac{\pi\epsilon_0}{\ln(\frac{d}{a})}$$



## 归纳

### 求电容的步骤:

1° 假定两导体带等量异号电荷  $+Q$ 、 $-Q$

2° 求出板间场强  $E$  (高斯定理)

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_{S_{\text{内}}} q_i$$

3° 求出两导体间电势差  $\Delta V$  (定义法)

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

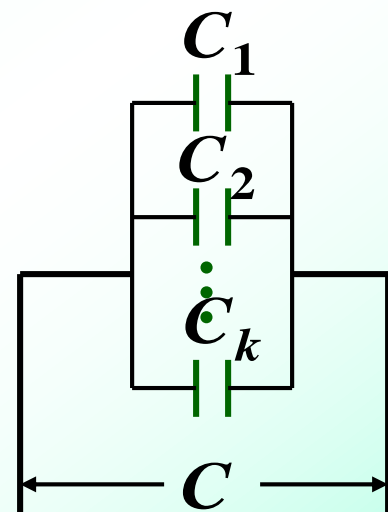
4° 根据  $C = Q/\Delta V$  求出电容

## (5) 电容器的串、并联

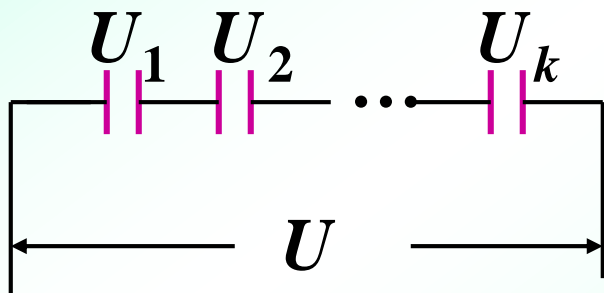
一个电容器的电容量或耐压能力不够时  
可采用多个电容连接：

如增大电容，可将多个电容 **并联**

$$C = C_1 + C_2 + \cdots + C_k$$



若增强耐压，可将多个电容 **串联**



耐压强度

$$U = U_1 + U_2 + \cdots + U_K$$

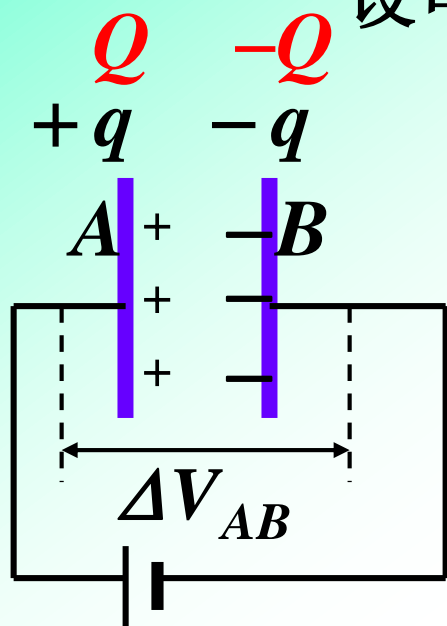
但是电容减小

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

## (6) 电容器的储能

**充电过程:**是电源力不断将 $dq$ 从极板 $B \rightarrow$ 极板 $A$

设电容器的电容为 $C$ ,  $t$ 时刻两极板



$$\left\{ \begin{array}{l} \text{带电} +q, -q \\ V_{AB} = V_A - V_B \end{array} \right.$$

将 $dq$ 由 $B \rightarrow A$ 电源力克服电场力


$$\text{做功 } dA = -dq(V_B - V_A) = dq \cdot \frac{q}{C}$$

在极板带电总量为 $Q$ 的全过程中

$$\text{电源力所作的总功为 } A = \int dA = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{Q^2}{2C}$$

$$\text{电容器储能} = \text{电源力所作的功 } W = A = \frac{Q^2}{2C}$$

电容器储能:  $W_e = \frac{Q^2}{2C}$   $\left\{ \begin{array}{l} = \frac{1}{2} Q \Delta V \\ = \frac{1}{2} C \Delta V^2 \end{array} \right.$

$\frac{\epsilon S}{d}$   $Ed$  

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

对平行板电容器:

$C$ 也标志电容器储能的本领

$$W_e = \frac{1}{2} \cdot \frac{\epsilon S}{d} \cdot E^2 \cdot d = \frac{1}{2} \epsilon E^2 V_{\text{体}}$$

电场是能量的携带者

静电场的能量:

(1) 电场的能量密度

$$w_e = \frac{W_e}{V_{\text{体}}} = \frac{1}{2} \epsilon E^2 = \frac{1}{2} DE$$

对任意电场成立

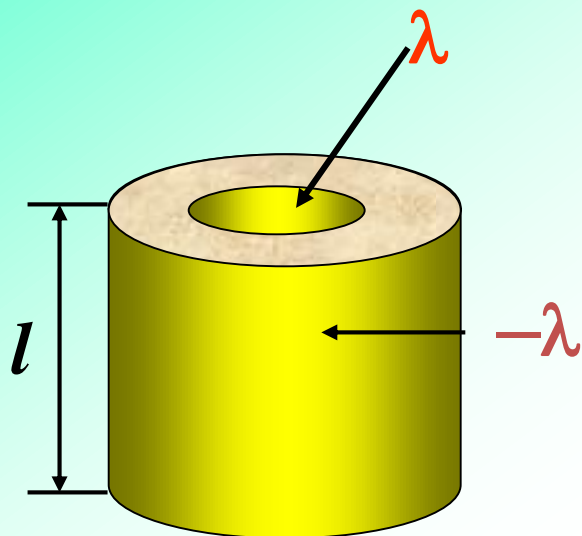
(2) 电场的能量

$dV$ 内电场能为 $w dV$ , 整个电场的能量为

$$W_e = \int_V w dV = \int_V \frac{1}{2} \epsilon E^2 dV$$

**例26.** 求一圆柱形电容器的储能  $W = ?$

**解：** 设电容器极板半径分别为  $R_1$ 、 $R_2$   
带电线密度分别为  $\lambda$ 、 $-\lambda$ ，  
则两极板间的电场为：



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

$$\begin{aligned}\therefore W_e &= \int \frac{1}{2}\epsilon E^2 dV = \int \frac{1}{2}\epsilon E^2 2\pi r l dr \\ &= \frac{\lambda^2 l}{4\pi\epsilon} \ln \frac{R_2}{R_1}\end{aligned}$$

**注意**

1° 也可用  $W_e = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$  或  $W_e = \frac{1}{2} Q \Delta V$   $W_e = \frac{1}{2} C \Delta V^2$

2° 增加了一个求  $C$  的方法  $C = \frac{Q^2}{2W_e} = \frac{2\pi\epsilon l}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$

**例27.** 平行板电容器极板面积为 $S$ , 间距为 $d$ , 接在电源上保持电压为 $U$ , 将极板的距离拉开一倍,

- 求: (1) 电场能的改变  $\Delta W_e = ?$   
(2) 电场对电源做功  $A = ?$   
(3) 外力对极板做功  $A_{\text{外}} = ?$

$$W_e = \begin{cases} \frac{Q^2}{2C} \\ \frac{1}{2} Q \Delta V \\ \frac{1}{2} C \Delta V^2 \end{cases}$$

**解:** (1) 极板拉开前

$$C_1 = \frac{\epsilon_0 S}{d} \quad W_1 = \frac{1}{2} C_1 U^2$$

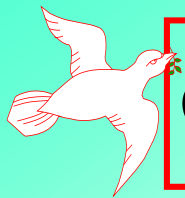
极板拉开后

$$C_2 = \frac{\epsilon_0 S}{2d} \quad W_2 = \frac{1}{2} C_2 U^2$$

$$\text{电场能改变 } \Delta W = W_2 - W_1 = -\frac{\epsilon_0 S}{4d} U^2$$

$\Delta W < 0$  电场能减少了





$$(1) \Delta W = W_2 - W_1 = -\frac{\epsilon_0 S}{4d} U^2$$

$$C_1 = \frac{\epsilon_0 S}{d}$$
$$C_2 = \frac{\epsilon_0 S}{2d}$$

(2) 电场对电源做功  $A = ?$

电场对电源做功 = 电源力克服电场力做功

$$A_{\text{电源}} = \int \Delta V dq = \int_{Q_1}^{Q_2} U dq = (Q_2 - Q_1)U$$

$$A_{\text{电场}} = -A_{\text{电源}} = -(Q_2 - Q_1)U$$

$$\underline{Q = CU} = (C_1 - C_2)U^2$$

$$A_{\text{电场}} = \frac{\epsilon S}{2d} U^2 > 0 \quad \text{但 } A_{\text{电场}} \neq -\Delta W$$

(3) 外力对极板做功  $A_{\text{外}} = ?$

$$A_{\text{外}} + A_{\text{电源}} = \Delta W$$

——给电源充电

$$A_{\text{外}} = \Delta W + A_{\text{电场}} = -\frac{\epsilon S}{4d} U^2 + \frac{\epsilon S}{2d} U^2 = \frac{\epsilon S}{4d} U^2$$

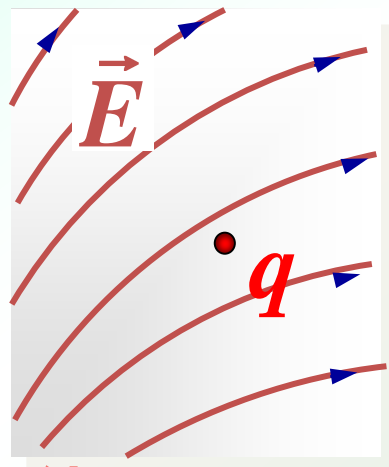
## 十、带电体的静电能

### 1. 电荷在外电场中的静电能

$q$ 在电场中的静电势能

$$W = qV$$

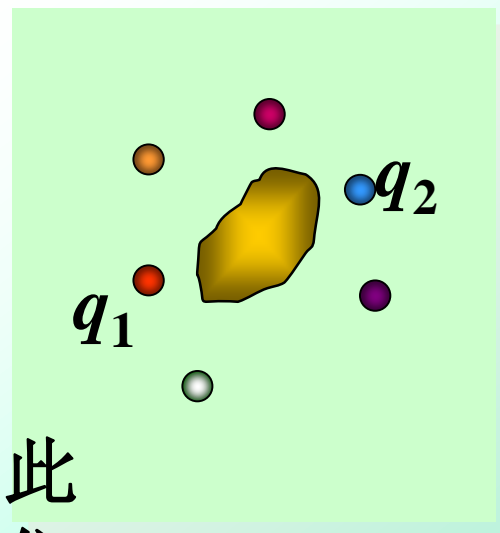
——电荷与场源电荷的相互作用能



### 2. 电荷系统的静电能

电荷系统内各电荷间的  
相互作用能的总和

——系统的静电能



**定义：**将各电荷从现有的位置到彼此分散到无限远的过程中，它们之间的静电力所做的功，就是该系统的静电能。  
(各电荷无限远时系统静电能为零)

# 系统的总静电能

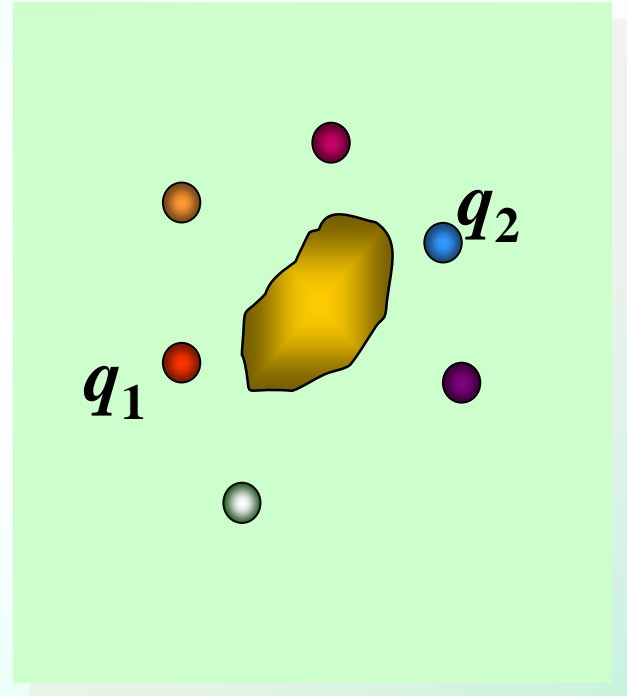
**自能:**

单一带电体自身电荷元相互作用的静电能

**互能:**

不同带电体上电荷的相互作用的静电能

$$W_{\text{总}} = W_{\text{互}} + W_{\text{自}}$$



## (1) 点电荷系的互能

设两点电荷 $q_1$ 、 $q_2$ 相距 $r$

$q_1$ 的电场力对 $q_2$ 做功

$$\begin{aligned} W &= A_{12} = q_2 \int_r^\infty \vec{E}_1 \cdot d\vec{r} \\ &= q_2 \int_r^\infty \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r} = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r} = q_2 V_2 \end{aligned}$$

同理：先 $q_2$ 静止，移动 $q_1$ ， $q_2$ 的电场力对 $q_1$ 做功

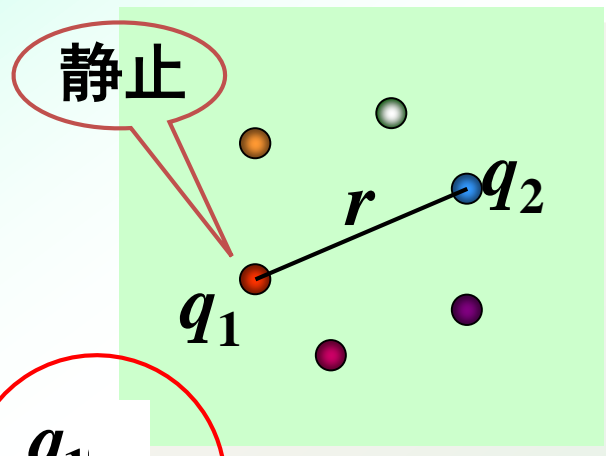
$$W = A_{21} = q_1 \int_r^\infty \vec{E}_2 \cdot d\vec{r} = q_1 \int_r^\infty \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r} = q_1 V_1$$

静电能与系统形成过程无关：

$$W = \frac{1}{2} q_1 V_1 + \frac{1}{2} q_2 V_2$$

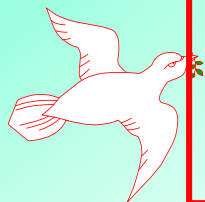
n个点电荷系统的静电能：

$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n q_i V_i$$



其它电荷在 $q_i$ 处产生的电势

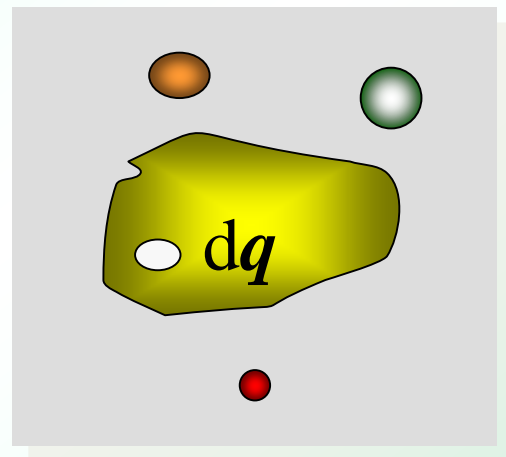
## (2) 电荷连续分布的带电体的静电能



$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n q_i V_i$$

连续带电体的静电能

$$W = \frac{1}{2} \int_q V dq$$



**注**

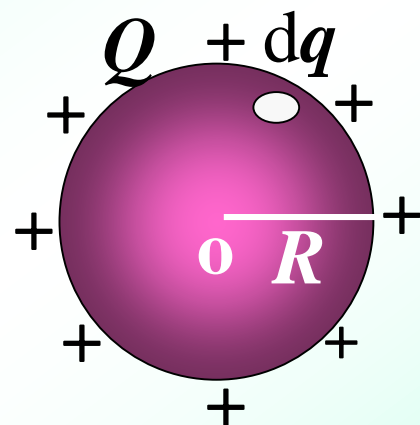
1° 式中 $dq$ 为无穷小， $V$ 可以用包括 $dq$ 的所有电荷在 $dq$ 处电势的总和。

2° 若系统只有一个带电体，上式给出的就是这个带电体的自能。

**例28** 求一带电导体球面的静电能，已知球面半径为 $R$ ，总电量为 $Q$ 。

**解：** 方法一，根据静电能的公式

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} \int_q V dq \\ &= \frac{1}{2} \int_Q \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R} dq = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 R} \end{aligned}$$



方法二，该导体球的电容为  $C = \frac{q}{V} = \frac{Q}{\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}} = 4\pi\epsilon_0 R$

$$W = \frac{Q^2}{2C} = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 R}$$

静电能 = 电场能

方法三，能量储存在电场中

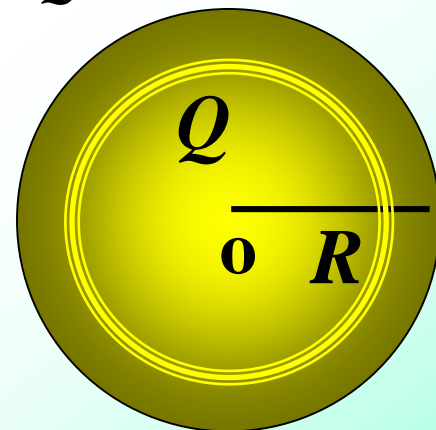
$$W = \int_V \frac{1}{2} \epsilon E^2 dV = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_R^\infty \left( \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 R}$$



**例29.**已知一球半径为 $R$ ，均匀带电总电量为 $Q$ ，求该球体的静电能。

**解：**方法一，根据静电能的公式  $W = \frac{1}{2} \int_Q V dq$

$$\begin{aligned} V &= \int_r^R \vec{E}_{\text{内}} \cdot d\vec{r} + \int_R^\infty \vec{E}_{\text{外}} \cdot d\vec{r} \\ &= \int_r^R \frac{Qr}{4\pi\epsilon_0 R^3} \vec{e}_r \cdot d\vec{r} + \int_R^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r} \\ &= \frac{Q}{8\pi\epsilon_0 R^3} (3R^2 - r^2) \end{aligned}$$



$$W = \frac{1}{2} \int_Q V dq = \frac{1}{2} \int_0^R \frac{Q}{8\pi\epsilon_0 R^3} (3R^2 - r^2) \rho 4\pi r^2 dr = \frac{3Q^2}{20\pi\epsilon_0 R}$$

方法二 能量储存在电场中 (注意积分空间的不同!)

$$W = \int_V \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 dV = \int_0^R \frac{1}{2} \epsilon_0 E_{\text{内}}^2 dV + \int_R^\infty \frac{1}{2} \epsilon_0 E_{\text{外}}^2 dV = \frac{3Q^2}{20\pi\epsilon_0 R}$$

## 第6章 小结



### 一、真空中的静电场

#### 1. 基本概念

##### (1) 电场强度 $\vec{E}$

**定义**  $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$       基本电场  $\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$

##### (2) 电势 $V$

**定义**  $V_P = \int_P^{V=0} \vec{E} \cdot d\vec{l}$        $V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$

#### 2. 基本规律

#### 3. 基本性质

(1) **高斯定理**  $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{S_{\text{内}}} q_i$       **有源场**

(2) **环路定理**  $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$       **无旋性、保守场**



## 4. 基本方法

求  $\vec{E}$  {

- 点电荷电场叠加  $\vec{E} = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$
- 高斯定理求对称场  $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{S_{\text{内}}} q_i$
- 电势梯度法  $\vec{E} = -\left(\frac{\partial V}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \vec{k}\right)$

求  $V$  {

- 电势定义法  $V_P = \int_P^{V=0} \vec{E} \cdot d\vec{l}$
- 电势叠加法  $V_P = \sum_i V_i = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i} = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$

几种**典型**电荷的 **$E$**  分布:

均匀带电球; 带电细圆环轴线上;  
无限长带电直线; 无限大带电平面...

## 二、静电场中的导体和电介质

基本概念、基本规律、基本方法

(1) 导体静电平衡的条件 {

(2) 静电平衡时导体上电荷的分布 {

(3) 电介质种类，它们在外电场中如何极化 {

(4) 有介质时引入的物理量？它们之间的关系？

(5) 有介质时高斯定理及环路定理 {

(6) 电容器 {

(7) 静电场的能量 {

(8) 解题依据及一般步骤 (导体、电介质、电容、能量)