

第十四讲

复习:

* 电容的定义 $C = \frac{Q}{\Delta V}$ (Q---贮存的电量, V---两导体的电压)

* 几种电容

$$C = \epsilon_0 \epsilon_r \frac{\bar{A}}{d} \quad (\bar{A} \text{---板的有效面积, } d \text{---提升电压, 降低贮电能力,}$$

ϵ_r ---提升电容 (极化电荷))

* 电容的串并联

$$\text{串: } \tilde{C}^{-1} = \sum_i C_i^{-1}, \quad \text{并: } \tilde{C} = \sum_i C_i$$

(四) 静电场的能量:

电容的另一功效是贮存静电能, 事实上这是电容更本质的作用。让我们计算电容器的静电能。一个电荷在电场中的电势能为 $U = qV$, 其中 V 为电荷所在地的电势。对一个电容器来讲, 一个导体上电荷为 Q , 其为等势体, 电势为 V_1 , 另一个导体上带有 $-Q$ 的电荷, 其电势为 V_2 。对这个两导体组成的体系来说, 是否可以如下计算其电势能呢?

$$U = QV_1 + (-Q)V_2 = Q(V_1 - V_2) = Q\Delta V = \frac{Q^2}{C} \quad (1)$$

事实上, 此结果错了! 为什么? 可以由如下两个方面来理解这个问题。

(a) 电荷体系的建立过程

假设最初电荷分布在无限远处, 此时为能量的 0 点, 让我们考虑在电容体系从初态到终态的建立过程中, 外界需要对体系付出多少功。假设某一时刻体系已充了 q 电荷, 则此时两极板之间的电势差为

$$\Delta V_q = V_1(q) - V_2(q) = \frac{q}{C}.$$

此时从 ∞ 处搬来 $\pm \Delta q$, 分别充在正负极板上,

此过程增加的电能（外界对电荷作的功）为

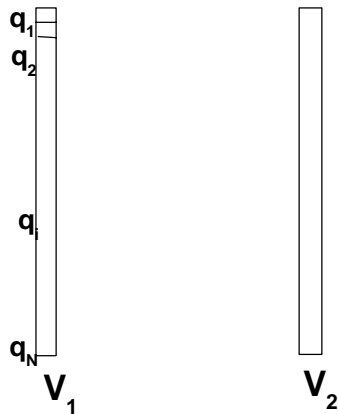
$$\Delta U = V_1(q)\Delta q - V_2(q)\Delta q = \frac{q}{C}\Delta q$$

体系从没有电荷 ($q = 0$) \rightarrow 最终达到 Q 的过程中增加的总能是这些分过程的贡献的叠加，则总能为

$$U = \sum_i \Delta U(q) = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} CV^2$$

----此结论对任意形状的电容器成立！

(b) 直接从能量角度看



将导体分成一个个的小块，每一小块上带的电荷都可以视为一个点电荷 $\{q_1, q_2, \dots, q_N\}$ 。体系的总能是相互作用能，每一对点电荷之间的相互作用能只能计算一次，不可以重复。因而：

$$\begin{aligned} U &= \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \frac{q_i q_j}{|\vec{r}_i - \vec{r}_j|} = \frac{1}{2} \sum_i q_i \cdot \sum_{j \neq i} \frac{q_j}{|\vec{r}_i - \vec{r}_j|} \\ &= \frac{1}{2} \sum_i q_i \cdot \int \frac{\rho(\vec{r}') d\vec{r}'}{|\vec{r}_i - \vec{r}'|} = \frac{1}{2} \sum_i q_i \cdot V(\vec{r}_i) \end{aligned}$$

其中，

$$V(\vec{r}_i) = \int \frac{\rho(\vec{r}') d\vec{r}'}{|\vec{r}_i - \vec{r}'|}$$

为电容上的电荷分布在 \vec{r}_i 点的产生的电势。尽管我们不知道电荷分布，根据导体静电平衡的 3 个特征，导体上的电荷分布一定要调整到使得整个导体成为一个等势体。故

$$V(\vec{r}_i) = \begin{cases} V_1, & \text{conductor 1} \\ V_2 & \text{conductor 2} \end{cases}$$

因此，总能为

$$U = \frac{1}{2}[QV_1 - QV_2] = \frac{1}{2}Q\Delta V = \frac{1}{2}\frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2}C\Delta V^2 \quad (2)$$

表达式 (1) 的错误在于计算 q_1 时已计算了 q_1 与其它 $N-1$ 电荷的相互作用，计算 q_2 时又将 q_1 与 q_2 之间的相互作用能计算进去。总的来说多计算了一次相互作用能。亦可从下面两个角度深入理解：

① 从做功角度来看：

每个电荷从 ∞ 处搬来时，被做功是不一样的（受力不一样）
一开始容易，最后最难，因此平均下来受到一半的场的作用

② 从相互自作用能来看：

$\frac{1}{2}$ 的来源是去除计算两次 double counting

电容能的另一个表达式

电容内存储的能量看上去是以电荷作为载体存在的。这个观点在静电学范畴内是对的，至少我们看不出它的错。事实上，电容能的表达式还有另外一种形式，可能有着更深远的物理意义。以平板电容器为例，对平板电容器来说， $E = \frac{V}{d}$ 是

均匀场。考虑电容器中存储的电能：

$$U = \frac{1}{2}CV^2 = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r \frac{A}{d} \cdot \frac{V^2}{d} \cdot d = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r E^2 \cdot \Omega$$

其中 $\Omega = A \cdot d$ 为电容器的体积。因此可以定义一个新的物理量，

$$u = \frac{U}{\Omega} = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r E^2 \quad (3)$$

物理意义为能量密度----单位体积内贮存的电能

讨论:

① 当给定电压时 $E = \frac{\Delta V}{d}$ 一定

有介质时比无介质可以贮存更多的电场能（这也是我们为什么要研究电介质的原因）

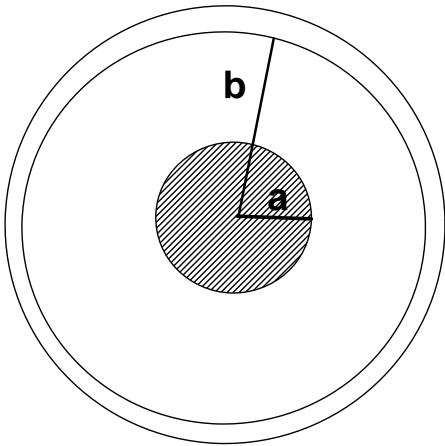
② 有介质时使电荷贮量增加（由极化产生束缚电荷的原因）。但为什么增加贮存的电能？看上去一个简单的解释是多出来的能量以极化能的形式贮存

$$u = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r E^2 = \frac{1}{2}\epsilon_0(1 + \chi)E^2 = \frac{1}{2}\epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2}\vec{P} \cdot \vec{E} = u_e + u_p$$

乍一看似乎合理，但深入思考问题来了：为什么是极化能是 $+\frac{1}{2}\vec{P}\cdot\vec{E}$ ？一个偶极子在电场中的相互作用能不是 $-\vec{p}\cdot\vec{E}$ 吗？考虑所有偶极子的影响，似乎应当是 $-\vec{P}\cdot\vec{E}$ ？

③ 平板推出 $u = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r E^2$ 是针对均匀场的情形成立的。非均匀场如何？不妨考虑球状电容器（其内场为非均匀场）

假设能量密度的表达式 $u(r) = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r E^2(r)$ 仍正确，则我们先计算球形电容器中的电场，再求出其能量密度。



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

则能量密度为 $u(r) = \frac{1}{2}\epsilon_0\epsilon_r \frac{Q^2}{16\pi^2(\epsilon_0\epsilon_r)^2 r^4}$

积分可得总能

$$\begin{aligned} U &= \int_a^b \frac{Q^2}{32\pi^2\epsilon_0\epsilon_r r^4} \cdot 4\pi r^2 dr \\ &= \int_a^b \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0\epsilon_r r^2} dr = -\frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0\epsilon_r r} \Big|_a^b \\ &= \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0\epsilon_r} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0\epsilon_r} \frac{b-a}{ab} \end{aligned}$$

另一方面，我们由 (2) 知道电容器中的能量为

$$U = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r \frac{ba}{b-a}} = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0\epsilon_r} \frac{b-a}{ab}$$

两者完全一样！其实电场密度 $u(\vec{r}) = \frac{1}{2} \epsilon_0 \epsilon_r |\vec{E}(\vec{r})|^2$ 是一个普适的关系式！对任

意形式的电场分布均成立。总能可因此定义为 $U = \int u(\vec{r}) d\vec{r}$

④ 两个表达式的对比

$$U = \frac{1}{2} QV = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} CV^2 \Leftrightarrow u(\vec{r}) = \frac{1}{2} \epsilon_0 \epsilon_r |\vec{E}(\vec{r})|^2$$



似乎能量停留在电荷处
没有电荷的地方没有能量

能量贮存在电场中
与此处有无电荷无关

静态来看，这两种看法没有办法判断真伪。但当电场随时间发生变化的时候，第一种表达式就不再正确，但第二个表达式依然正确。事实上，表达式 (3) 更本质，说明了场是一种物质。

⑤ 我们发现电容总是与线度成正比 ($C \sim L$)，事实上，这里有着深远

的物理意义。考虑电容能 $U = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$ ，与两个电荷之间的相互作用能

$U_{ij} = \frac{1}{2} \frac{Q_i Q_j}{r_{ij}} \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ 类比，发现，C 无非就是两个电荷之间的“有效距离”而已。

习题：P693, Questions, 20, 22

P698, Problems, 14, 21, 22, 23