

3.6 导体系统的电容

电容是表征导体系统特性的一个参量。

一、双导体及孤立导体的电容

双导体电容

定义：两个带电量分别为 $+Q$ 和 $-Q$ 的导体，它们之间的电压 U 与带电量 Q 的比值为该导体系统的电容 C

$$C = \frac{Q}{U}$$

U 大， Q 大，但比值不变，与 U 、 Q 无关，只与导体的形状、尺寸、相对位置及导体间的介质有关。

孤立导体电容

定义：可看作是它是与**无穷远处**的另一个导体之间的电容，等于该导体所带电量与其对地电位差之比。

孤立导体电容可看作是双导体电容的特例。

计算双导体电容的方法:

1、设两个导体上分别带有等量异号的电荷 $+q$, $-q$, 然后求出两导体间的电场 E 及电位差 U , 则 $C = q/U$ 。

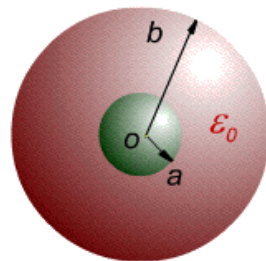
$$Q \rightarrow \vec{E} \rightarrow U = \int \vec{E} \cdot d\vec{l} \Rightarrow C = Q/U$$

2、设两导体间的电位差 U , 求两导体间的电场 E , 然后求导体上的电荷 $+q$, $-q$, 则 $C = q/U$ 。

例3.6.1 试求球形电容器的电容。

解: 设内导体的电荷为 q 则

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{S} = q \quad \vec{D} = \frac{q}{4\pi r^2} \vec{e}_r, \quad \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$



球形电容器

同心导体间的电压

$$U = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{r} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) = \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \cdot \frac{b-a}{ab}$$

球形电容器的电容

$$C = \frac{q}{U} = \frac{4\pi \epsilon_0 ab}{b-a}$$

如何求孤立球形导体的电容?

当 $b \rightarrow \infty$ 时

$$C = 4\pi \epsilon_0 a$$

(孤立导体球的电容)

3.7 静电场的能量及能量密度

静电场具有能量。

在静电场中，电荷从一点移动到另一点，则电场力会做功，电场力做功表明电场具有能量，电场力做的功转化为电荷的电位能的改变。与重力场相似。

可根据建立电场所需作的功来计算带电系统中的电场的能量。

一、体电荷系统的能量

假设：

- 电荷系统中的介质是线性的；
- 建立电场过程缓慢（忽略动能与能量辐射）。
- 带电体上电荷密度与场点处电位的最终值为 ρ_0 、 ϕ_0 ，在充电过程中， ρ 与 ϕ 的增长比例为 m ， $0 \leq m \leq 1$ 。

$$\phi = \frac{q}{4\pi\epsilon R}$$

假设:

- 电荷系统中的介质是线性的;
- 建立电场过程缓慢 (忽略动能与能量辐射)。
- 带电体上电荷密度与场点处电位的最终值为 ρ_0 、 ϕ_0 , 在充电过程中, ρ 与 ϕ 的增长比例为 m , $0 \leq m \leq 1$ 。

取无穷远点为参考点, 则某点的电位值等于将该点处的单位正电荷移到无穷远处, 电场力所作的功, 或将单位正电荷从无穷远处移到该点处, 外力所作的功。

t 时刻, 场中 P 点的电位为 $\phi'(x, y, z)$, 若将电荷增量 dq 从无穷远处移至该点,

外力做功 $dA = \phi'(x, y, z)dq$

这个功转化为静电能量储存在电场中。

t 时刻电位为 $\phi'(x, y, z) = m\phi_0(x, y, z),$

t 时刻电荷密度增量为 $d\rho = d[m\rho_0(x, y, z)] = \rho_0(x, y, z)dm,$

电荷增量为 $dq = d\rho dV = \rho_0 dm dV$

故 $W_e = A = \int \phi' dq = \int_0^1 m dm \int_V \rho_0(x, y, z) \phi_0(x, y, z) dV = \frac{1}{2} \int_V \rho_0 \phi_0 dV$

体电荷系统的静电能量

$$W_e = \frac{1}{2} \int_V \rho \phi dV$$

面电荷系统

$$W_e = \frac{1}{2} \int_S \sigma \phi dS$$

线电荷系统

$$W_e = \frac{1}{2} \int_L \tau \phi dl$$

点电荷系统

$$W_e = \frac{1}{2} \sum_{K=1}^n \phi_K q_K$$

注意：

1、只适用于静电场能量求解

2、公式中 $\frac{1}{2} \rho_v \phi$ 不表示电场能量密度

3、公式中 ρ_v 为空间中自由电荷分布

4、积分范围 V 为整个空间，但可退化到电荷分布区域

二、能量密度

设空间某有限区域 V 中有体密度 ρ_v 的体电荷，则静电场总能量为：

$$\begin{aligned} W_e &= \frac{1}{2} \int_V \rho_v \phi dV = \frac{1}{2} \int_V (\nabla \cdot \vec{D}) \phi dV \\ &= \frac{1}{2} \int_V \nabla \cdot (\phi \vec{D}) dV - \frac{1}{2} \int_V \vec{D} \cdot \nabla \phi dV \\ &= \frac{1}{2} \oint_S \phi \vec{D} \cdot d\vec{s} - \frac{1}{2} \int_V \vec{D} \cdot \nabla \phi dV \\ &= 0 - \frac{1}{2} \int_V \vec{D} \cdot \nabla \phi dV \\ &= \frac{1}{2} \int_V \vec{D} \cdot \vec{E} dV \end{aligned}$$

$$\nabla \cdot (\phi \vec{D}) = \phi \nabla \cdot \vec{D} + \nabla \phi \cdot \vec{D}$$

将体积分扩展到整个空间

$$\phi = \int_v \frac{\rho dV'}{4\pi\epsilon R} \quad \vec{D} = \frac{1}{4\pi} \int_{v'} \frac{\rho_v dV'}{R^2} \vec{e}_R$$

$$d\vec{s} = \vec{e}_R R^2 \sin \theta d\theta d\varphi$$

$$\phi \propto \frac{1}{R}, D \propto \frac{1}{R^2}, ds \propto R^2$$

凡是静电场不为 0 的空间都存储着静电能。

注意：1、式中的体积分应遍及存在电场的全部空间

2、式中的被积函数为能量密度。 $w_e = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E} = \frac{1}{2} \epsilon E^2 (J/m^3)$

例3-7-1：真空中一半径为 a ，介电常数为 ε 的介质球内均匀分布体密度为 ρ_v 的电荷，求静电能量。

分析：可用两种方法求解

$$\begin{cases} 1) W_e = \frac{1}{2} \int_V \rho_v \phi dV \\ 2) W_e = \int_V \vec{D} \cdot \vec{E} dV \end{cases}$$

关键是求出 E 或 ϕ

解：利用高斯定理，可求得

$$\vec{E} = \begin{cases} \frac{\rho_v r}{3\varepsilon} \vec{e}_r & r < a \\ \frac{\rho_v a^3}{3\varepsilon_0 r^2} \vec{e}_r & r > a \end{cases}$$

$$r < a$$

$$\begin{aligned} \phi &= \int_r^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_r^a \vec{E} \cdot d\vec{l} + \int_a^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= \frac{\rho_v}{6\varepsilon} (a^2 - r^2) + \frac{a^2 \rho_v}{3\varepsilon_0} \end{aligned}$$

法1：由场量求静电能量

$$\begin{aligned} W_e &= \frac{1}{2} \int_V \epsilon E^2 dv = \frac{1}{2} \int_{in} \epsilon E_1^2 dv + \frac{1}{2} \int_{out} \epsilon E_2^2 dv \\ &= \frac{1}{2} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^a \epsilon E_1^2 r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi + \frac{1}{2} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=a}^{\infty} \epsilon E_2^2 r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi \\ &= \int_{r=0}^a \left(\frac{\epsilon E_1^2}{2} \right) 4\pi r^2 dr + \int_{r=a}^{\infty} \left(\frac{\epsilon E_2^2}{2} \right) 4\pi r^2 dr \\ &= 2\pi \rho_v a^5 \left(\frac{1}{45\epsilon} + \frac{1}{9\epsilon_0} \right) \quad (\text{J}) \end{aligned}$$

法2：由场源求静电能量

$$\begin{aligned} W_e &= \frac{1}{2} \int_V \rho \phi dv = \frac{1}{2} \int_{in} \rho \phi dv = \frac{1}{2} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^a \rho \phi r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi \\ &= 2\pi \rho_v a^5 \left(\frac{1}{45\epsilon} + \frac{1}{9\epsilon_0} \right) \quad (\text{J}) \end{aligned}$$