

n·主量子数

l: 角量3套(0,1,...,n-)角砂量 L= \(\overline{L(L+1)} \) t

Mi 磁量多数 (0, ±1,...,±l)

ms·自选磁量子数(±台)

$$W_{\text{Ph}} = \int_{V} \frac{1}{z} \epsilon_{0} E^{2} dV \qquad W_{\text{Almos}} = \int_{V} \frac{B^{2}}{z_{\mu 0}} dV$$

例 9.1 有两块面积较大的导体薄板平行放置,它们的面积均为 S,距离为 d,见图 9-5.若给 A 板电荷量 $Q_{\rm A}$,B 板电荷量 $Q_{\rm B}$,(1) 求导体板四个表面的电荷分布、空间的电场强度分布及两板之间的电势差;(2) 若将 B 板接地,再求电荷分布、电场强度分布及两板的电势差.

解 (1) 不考虑边缘效应,静电平衡时电荷将分布在导体板的表面上形成四个均匀带电平面,设电荷面密度分别为 $\sigma_1 \backslash \sigma_2 \backslash \sigma_3 \backslash \sigma_4$ 。由电荷守恒定律可知

$$\sigma_1 + \sigma_2 = \frac{Q_A}{S}$$
(1)

$$\sigma_3 + \sigma_4 = \frac{Q_B}{C}$$
 (

次类推,A 点的合电场强度可表示为 $\frac{1}{2\varepsilon_0}(\sigma_1 - \sigma_2 - \sigma_3 - \sigma_4)$,

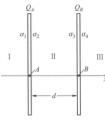


图 9-5 例 9.1图

$$\frac{1}{2\varepsilon_{s}}(\sigma_{1}-\sigma_{2}-\sigma_{3}-\sigma_{4})=0$$
(3)

同理,B点电场强度为

$$\frac{1}{2\varepsilon_n}(\sigma_1 + \sigma_2 + \sigma_3 - \sigma_4) = 0 \tag{4}$$

联立以上四式可得

$$\sigma_1 = \sigma_4 = \frac{Q_A + Q_B}{2S}$$
, $\sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{Q_A - Q_B}{2S}$

两板左边的电场强度:

$$E_1 = \frac{1}{2\varepsilon_0} (-\sigma_1 - \sigma_2 - \sigma_3 - \sigma_4) = -\frac{Q_A + Q_B}{2\varepsilon_0 S}$$

两板之间的电场强度:

$$E_{II} = \frac{1}{2\varepsilon_0} (\sigma_1 + \sigma_2 - \sigma_3 - \sigma_4) = \frac{Q_A - Q_B}{2\varepsilon_0 S}$$

两板右边的电场强度:

$$E_{\text{III}} = \frac{1}{2\varepsilon_0} (\sigma_1 + \sigma_2 + \sigma_3 + \sigma_4) = \frac{Q_A + Q_B}{2\varepsilon_0 S}$$

(2) 若将B板接地,地面可考虑作一个延伸到无穷远处的导体.若以无穷远处作为电势零 点,则地面和接地的导体电势均为零.此时B板右表面的电荷量应为零,即

$$\sigma_{\star} = 0$$

否则将有电场线由 B 板向右延伸到无穷远处,按照沿着电场线电势降落的结论,这意味着 B 板电势与无穷远的电势不同,这显然不符合上述的等势条件.此时问题(1)中的(2)式由

52 • 第九章 导体和电介质

于 B 板和地面交換电荷已经不成立了,而(1)式、(3)式、(4)式仍成立. 注意到已有 σ_4 =0,可解得

$$\sigma_1 = \sigma_4 = 0$$
, $\sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{Q_A}{S}$

即电荷分布集中于两导体板的内侧,这是一个典型的平板电容器的电荷分布.进而可求出三个区域此时的电场强度为

$$E_{\rm I} = E_{\rm III} = 0$$
, $E_{\rm II} = \frac{Q_A}{\varepsilon_A S}$

两板间的电势差为

$$U_{AB} = E_{11} d = \frac{Q_{A}}{\varepsilon_{0} S} d$$