

## 一、填空题（30分，3分/空）

1. XOY 平面是两种电介质的分界面，分界面上方电位移矢量为  $\vec{D}_1 = 25\epsilon_0\vec{e}_x + 50\epsilon_0\vec{e}_y + 25\epsilon_0\vec{e}_z \text{ C/m}^2$ ，相对介电常数为 2，分界面下方相对介电常数为 5，则分界面下方 z 方向电场强度为 \_\_\_\_\_，分界面下方 z 方向的电位移矢量为 \_\_\_\_\_。
2. 静电场中电场强度  $\vec{E} = 2\vec{e}_x + 3\vec{e}_y + 4\vec{e}_z$ ，则电位  $\phi$  沿  $\vec{l} = \frac{1}{3}\vec{e}_x + \frac{2}{3}\vec{e}_y + \frac{2}{3}\vec{e}_z$  的方向导数为 \_\_\_\_\_，点 A(1, 2, 3) 和 B(2, 2, 3) 之间的电位差  $U_{AB} =$  \_\_\_\_\_。
3. 两个电容器  $C_1$  和  $C_2$  各充以电荷  $Q_1$  和  $Q_2$ ，且两电容器电压不相等，移去电源后将两电容器并联，总的电容器储存能量为 \_\_\_\_\_，并联前后能量是否变化 \_\_\_\_\_。
4. 一无限长矩形接地导体槽，在导体槽中心位置有一电位为 U 的无限长圆柱导体，如图 1 所示。由于对称性，矩形槽与圆柱导体所围区域内电场分布的计算可归结为图中边界  $\Gamma_1$ 、 $\Gamma_2$ 、 $\Gamma_3$ 、 $\Gamma_4$  和  $\Gamma_5$  所围区域  $\Omega$  内的电场计算。则在边界 \_\_\_\_\_ 上满足第一类边界条件，在边界 \_\_\_\_\_ 上满足第二类边界条件。

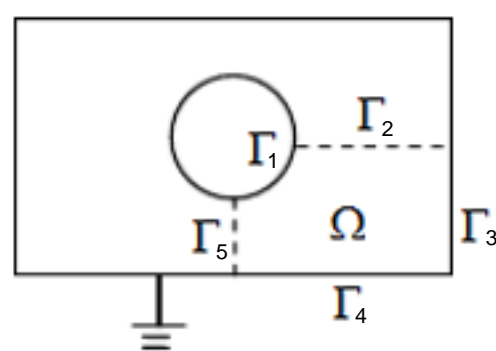


图 1

5. 导体球壳内半径为 a，外半径为 b，球壳外距球心 d 处有一点电荷 q，若导体球壳接地，则球壳内表面的感应电荷总量为 \_\_\_\_\_，球壳外表面的感应电荷总量为 \_\_\_\_\_。

## 二、计算题

1. 如图 2 所示，内、外两个半径分别为 a、b 的同心球面电极组成的电容器，极板间绝缘介质的介电常数为 \_\_\_\_\_，内、外电极上的电荷分别为  $\pm Q$ ，试求：  
(1) 绝缘介质中的电场强度；（5分）



(2) 电容器储存的静电场能量； (5 分)

(3) 内电极单位面积受到的膨胀力和外电极单位面积受到的收缩力。 (10 分)

2. 如图 3 所示，真空中一点电荷  $q$  置于金属球壳内，距球心距离为  $b$ ，球壳半径为  $a$ ，球壳电位为  $U_0$ ，写出球内任一点的电位表达式。 (10 分)

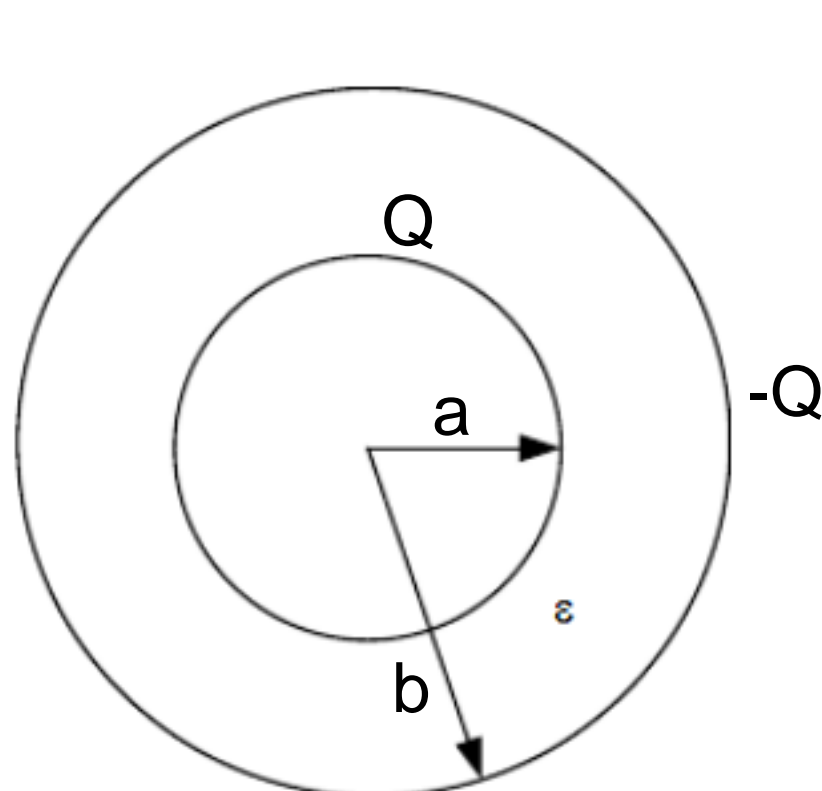


图 2

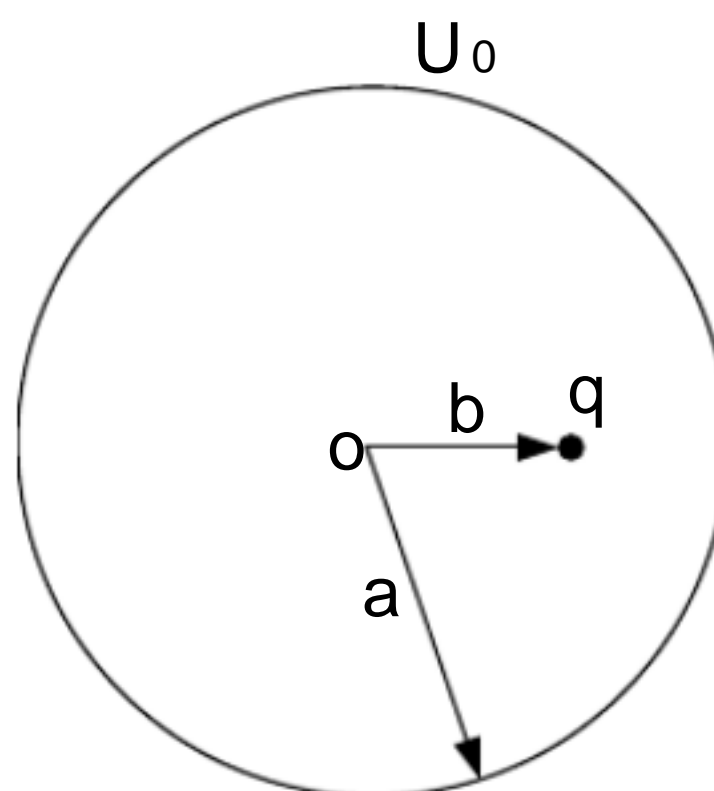


图 3

3. 如图 4 所示平板电容器，内含两层介质，介质的介电常数和电导率分别为  $\epsilon_1$ 、 $\gamma_1$  和  $\epsilon_2$ 、 $\gamma_2$ ，极板面积为  $S$ ，介质的厚度均为  $d$ 。在电容器上施加电压  $U_0$ ，忽略极板的边缘效应。试求：

(1) 两层介质承受的电压  $U_1$ 、 $U_2$ ；(5 分)

(2) 介质分界面上的自由电荷面密度； (5 分)

(3) 按照图中的坐标轴，写出恒定电流场电位函数  $\phi$  的边值问题（包括泛定方程、边界条件和分界面条件）。(10 分)





填空题：

1.  $5\vec{e}_z \text{ V/m}$   $25\epsilon_0\vec{e}_z \text{ C/m}^2$
2.  $-\frac{16}{3}$  2
3.  $\frac{(Q_1+Q_2)^2}{2(C_1+C_2)}$  变化（变小）
4.  $\Gamma_1, \Gamma_3, \Gamma_4$   $\Gamma_2, \Gamma_5$
5. 0  $-\frac{b}{d}q$

计算题

1. (1) 因场分布的对称性，取半径为  $r$  的球面作为高斯面，有

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon}$$

$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} \vec{e}_r \quad (a \leq r \leq b)$$

(2) 电容器储存能量  $W_e = \frac{1}{2}UQ$

$$U = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_a^b \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left( \frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

$$W_e = \frac{1}{2}QU = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon} \left( \frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

(3) 沿半径方向在所求电极处截取一段电位移管，则单位面积上的电场力为  $F = \frac{1}{2}DE = \frac{1}{2}\epsilon E^2$ ，因此：

$$\text{内电极：} \vec{F} = \frac{Q^2}{32\pi^2\epsilon a^4} \vec{e}_r \quad (\text{方向为半径增大的方向})$$

$$\text{外电极：} \vec{F} = -\frac{Q^2}{32\pi^2\epsilon b^4} \vec{e}_r \quad (\text{方向为半径减小的方向})$$

2. 对于导体球，电荷均匀分布在导体球面，导体为等势体，设导

体球零电位时，镜像电荷为  $-q'$ ，其中， $q' = \frac{a}{b}q$ ，最终，球内任意



一点的电位由三部分激发，即点电荷、镜像电荷以及导体球表面

均匀分布的电荷，因此球内任意一点的电位为  $\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_1} - \frac{\frac{a}{b}q}{4\pi\epsilon_0 r_2} + U_0$

( $r_1, r_2$  分别为点电荷与镜像电荷到场点的距离)

3. (1)  $\gamma_1 E_1 = \gamma_2 E_2$   $E_1 d + E_2 d = U_0$  解得

$$E_1 = \frac{\gamma_2 U_0}{(\gamma_1 + \gamma_2)d}, E_2 = \frac{\gamma_1 U_0}{(\gamma_1 + \gamma_2)d}$$

各层介质间的电压分别为

$$U_1 = E_1 d = \frac{\gamma_2 U_0}{(\gamma_1 + \gamma_2)} \quad U_2 = E_2 d = \frac{\gamma_1 U_0}{(\gamma_1 + \gamma_2)}$$

(2) 介质分界面的自由电荷面密度为

$$\sigma = D_2 - D_1 = \epsilon_2 E_2 - \epsilon_1 E_1 = \frac{\epsilon_2 \gamma_1 - \epsilon_1 \gamma_2}{(\gamma_1 + \gamma_2)d} U_0$$

(3) 电位函数的边值问题：

$$\begin{cases} \nabla^2 \varphi_1 = 0 & d < y < 2d \\ \nabla^2 \varphi_2 = 0 & 0 < y < d \\ \varphi_1 = U_0 & y = 2d \\ \varphi_2 = 0 & y = 0 \\ \varphi_1 = \varphi_2 & y = d \end{cases}$$

4. 取标号增大的方向为  $x$  方向

(1) 导体内部场强处处为零；作穿过第二区域的高斯面，由于对

称性，可知  $E_1, E_3$  大小相等方向相反， $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_3 \Delta S + E_1 \Delta S = 2E \Delta S = \frac{2\sigma_1 \Delta S}{\epsilon_0}$

其中， $\sigma_1 = \frac{q_1}{2S}$ ，代入上式有：



$$\begin{cases} \vec{E}_1 = -\frac{q_1}{2\epsilon_0 S} \vec{e}_x \\ \vec{E}_2 = 0 \\ \vec{E}_3 = \frac{q_1}{2\epsilon_0 S} \vec{e}_x \end{cases}$$

(2) 导体内部场强处处为零，单个导体两侧的电荷密度不再对称分布，但是，相邻导体靠近两侧的电荷密度大小相等，符号相反，尽管这样放置后，单个导体的电荷分布发生变化，但是总的电荷量是守恒的。穿过所有导体做高斯面，有

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_1 \Delta S + E_{2n+1} \Delta S = \frac{\Delta S \sum_{i=1}^n q_i}{S \epsilon_0} \quad (1)$$

以第一个导体为例，导体内部场强为零，即

$$\vec{E}_2 = \vec{E}_1 - \vec{E}_{2n+1} = 0 \quad (2)$$

联立上面两式便可求解  $\vec{E}_1, \vec{E}_{2n+1}$

对于第  $2i+1$  区域，前  $i$  个导体表面电荷产生的场沿标号增大方向，剩余导体产生的场沿相反方向，设第  $i$  个导体左右两侧的电荷密度分别为  $\sigma'_i, \sigma''_i$ ，则有  $q_i = (\sigma'_i + \sigma''_i)S$ ，且  $\sigma''_i = -\sigma'_{i+1}$ ，便可解得各电荷面密度，根据叠加原理  $\vec{E}_{2i+1} = \sigma''_i \vec{e}_x$ ，最终：

$$\begin{cases} \vec{E}_1 = -\frac{\sum_{i=1}^n q_i}{2\epsilon_0 S} \vec{e}_x, \vec{E}_{2n+1} = \frac{\sum_{i=1}^n q_i}{2\epsilon_0 S} \vec{e}_x \\ \vec{E}_{2i} = 0 (i=1, 2, \dots, n) \\ \vec{E}_{2i+1} = \frac{\sum_{k=1}^i q_k - \sum_{k=i+1}^n q_k}{2\epsilon_0 S} \vec{e}_x (i=1, 2, \dots, n) \end{cases}$$

