《电动力学》课后习题——第二章 静电场

物理（4+4）1801　胡喜平　学号 U201811966

网站 https://hxp.plus/　邮件 hxp201406@gmail.com

2020 年 10 月 23 日

2.1　半径为 R 的电介质球，极化强度为 $\vec{P}=K\dfrac{\vec{r}}{r^2}$，电容率为 ϵ

（1）计算束缚电荷的体密度和面密度

（2）计算自由电荷体密度

（3）计算球外和球内的电势

（4）求该带电介质球产生的静电场总能量

解　计算束缚电荷密度，只需要对极化强度求梯度

$$\rho_p=-\nabla\cdot\vec{P}=\frac{K}{r^2}$$

面电荷密度用电场的边值关系求解

$$\sigma_p=-\vec{e}_n\cdot\left(0-\vec{P}\right)=\frac{k}{r}$$

在自由电荷密度为

$$\begin{aligned}\rho_f&=-\nabla\cdot\vec{D}=-\nabla\cdot\left(\varepsilon_0\vec{E}+\vec{P}\right)=-\nabla\cdot\left(\frac{\varepsilon_0}{\varepsilon_0\chi_e}+1\right)\vec{P}=-\nabla\cdot\left(\frac{\varepsilon_0}{\varepsilon_0\left(\varepsilon_r-1\right)}+1\right)\vec{P}\\&=-\nabla\cdot\left(\frac{\varepsilon_0}{\varepsilon-\varepsilon_0}+1\right)\vec{P}=-\nabla\cdot\frac{\varepsilon}{\varepsilon-\varepsilon_0}\vec{P}=\frac{\varepsilon}{\varepsilon-\varepsilon_0}\left(-\nabla\vec{P}\right)=\frac{\varepsilon}{\varepsilon-\varepsilon_0}\frac{K}{r^2}\end{aligned}$$

球内的电场为

$$\vec{E}_i=\frac{\vec{P}}{\varepsilon_0\chi_e}=\frac{\vec{P}}{\varepsilon_0\left(\varepsilon_r-1\right)}=\frac{\vec{P}}{\varepsilon-\varepsilon_0}=\frac{K}{\varepsilon-\varepsilon_0}\cdot\frac{\vec{r}}{r^2}$$

球外电场为

$$\vec{E}_o = \frac{\int_0^R 4\pi r^2 \rho_f \,\mathrm{d}r}{4\pi\varepsilon_0 r^3}\vec{r} = \frac{\int_0^R r^2 \frac{\varepsilon}{\varepsilon-\varepsilon_0}\frac{K}{r^2}\,\mathrm{d}r}{\varepsilon_0 r^3}\vec{r} = \int_0^R \frac{\varepsilon K}{\varepsilon_0\left(\varepsilon-\varepsilon_0\right)}\,\mathrm{d}r \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} = \frac{\varepsilon K R}{\varepsilon_0\left(\varepsilon-\varepsilon_0\right)} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3}$$

球外电势为

$$\varphi_o = \int_r^\infty \vec{E}_o \,\mathrm{d}\vec{r} = \frac{\varepsilon K R}{\varepsilon_0\left(\varepsilon-\varepsilon_0\right)}\frac{1}{r}$$

球内电势为

$$\varphi_i = \int_R^\infty \vec{E}_o \,\mathrm{d}\vec{r} + \int_r^R \vec{E}_i \,\mathrm{d}\vec{r} = \frac{K}{\varepsilon-\varepsilon_0}\left[\ln\frac{R}{r} + \frac{\varepsilon}{\varepsilon_0}\right]$$

总能量为

$$W = \frac{1}{2}\int_0^R 4\pi r^2 \varepsilon \vec{E}_i^2 \,\mathrm{d}r + \frac{1}{2}\int_R^\infty 4\pi r^2 \varepsilon_0 \vec{E}_o^2 \,\mathrm{d}r = 2\pi\varepsilon R\left(\frac{K}{\varepsilon-\varepsilon_0}\right)^2\left(1+\frac{\varepsilon}{\varepsilon_0}\right)$$

2.2 在均匀外电场中置入半径为 R_0 的导体球，试用分离变量法求下列两种情况的电势：

（1）导体球上接有电池，使球与地保持电势差 Φ_0

（2）导体球上带总电荷 Q

解 导体边界电势为 Φ_0 时，设解为

$$\varphi = \sum_n \left(a_n R^n + \frac{b_n}{R_n^{n+1}}\right) P_n\left(\cos\theta\right)$$

边界条件为

$$\begin{aligned}
&\varphi|_{r=\infty} = -E_0 R\cos\theta \\
&\varphi|_{r=R_0} = \Phi_0
\end{aligned}$$

代入边界条件得出

$$\begin{aligned}
&a_1 = -E_0 \\
&a_n = 0 \qquad n \neq 1 \\
&b_0 = \Phi_0 R_0 \\
&b_1 = E_0 R_0^3 \\
&b_n = 0 \qquad n \neq 0, 1
\end{aligned}$$

所以

$$\varphi = \Phi_0 R_0 - E_0 \left(R - \frac{R_0^3}{R^2} \right) \cos\theta$$

当没有外接电池而是在导体球上放置电荷 Q 时，球面电势为

$$\Phi_0' = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0}$$

方程和边界条件相同，因此

$$\varphi = \Phi_0' R_0 - E_0 \left(R - \frac{R_0^3}{R^2} \right) \cos\theta = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0} R_0 - E_0 \left(R - \frac{R_0^3}{R^2} \right) \cos\theta$$

2.4 均匀介质球（电容率为 ε_1）的中心置一自由电偶极子 $\vec{p}_f$，球外充满了另一种介质（电容率为 ε_2），求空间各点电势和极化电荷分布。

提示：$\varphi = \dfrac{\vec{p}_f \cdot \vec{R}}{4\pi\varepsilon_1 R^3} + \varphi'$，而 φ' 满足拉普拉斯方程

解 电偶极子产生的电势为

$$\varphi = \frac{\vec{p}_f \cdot \vec{R}}{4\pi\varepsilon_0 R^3}$$

设

$$\begin{aligned}
\varphi_i &= \frac{p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_1 R^2} + \sum_n a_n R^n P_n(\cos\theta) \quad R < R_0 \\
\varphi_o &= \frac{p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_2 R^2} + \sum_n \frac{b_n}{R^{n+1}} P_n(\cos\theta) \quad R > R_0
\end{aligned}$$

因为边界上电势连续

$$\frac{p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_1 R_0^2} + \sum_n a_n R_0^n P_n(\cos\theta) = \frac{p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_2 R_0^2} + \sum_n \frac{b_n}{R_0^{n+1}} P_n(\cos\theta)$$

$$\varepsilon_1 \left\{ -\frac{2p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_1 R_0^3} + \sum_n n a_n R_0^{n-1} P_n(\cos\theta) \right\} = \varepsilon_2 \left\{ -\frac{2p_f \cos\theta}{4\pi\varepsilon_2 R_0^3} - \sum_n (n+1) \frac{b_n}{R_0^{n+2}} P_n(\cos\theta) \right\}$$

当 $n = 1$ 时

$$\frac{p_f}{4\pi\varepsilon_1 R_0^2} + a_1 R_0 = \frac{p_f}{4\pi\varepsilon_2 R_0^2} + \frac{b_1}{R_0^2}$$

$$\varepsilon_1\left\{-\frac{2p_f}{4\pi\varepsilon_1 R_0^3}+a_1\right\}=\varepsilon_2\left\{-\frac{2p_f}{4\pi\varepsilon_2 R_0^3}-2\frac{b_1}{R_0^3}\right\}\Rightarrow\varepsilon_1 a_1=-\frac{2\varepsilon_2 b_1}{R_0^3}$$

解得

$$a_1=\frac{\left(\varepsilon_1-\varepsilon_2\right)p_f}{2\pi\varepsilon_1\left(\varepsilon_1+2\varepsilon_2\right)R_0^3}\qquad b_1=\frac{\left(\varepsilon_2-\varepsilon_1\right)p_f}{4\pi\varepsilon_2\left(\varepsilon_1+2\varepsilon_2\right)}$$

当 $n\neq 1$ 时，$a_n=b_n=0$，因此方程的解为

$$\begin{aligned}\varphi_i&=\frac{p_f\cos\theta}{4\pi\varepsilon_1 R^2}+\frac{\left(\varepsilon_1-\varepsilon_2\right)p_f\cos\theta}{2\pi\varepsilon_1\left(\varepsilon_1+2\varepsilon_2\right)R_0^3}R\quad R<R_0\\ \varphi_o&=\frac{p_f\cos\theta}{4\pi\varepsilon_2 R^2}+\frac{\left(\varepsilon_2-\varepsilon_1\right)p_f\cos\theta}{4\pi\varepsilon_2\left(\varepsilon_1+2\varepsilon_2\right)}\frac{1}{R^2}\quad R>R_0\end{aligned}$$

2.8 半径为 R_0 的导体球外充满均匀绝缘介质 ε，导体球接地，离球心 a 处（$a>R_0$）置一点电荷 Q_f，试用分离变量法求空间各点电势，证明所得结果与镜像法结果相同

解 球内电势为零，设球外电势为

$$\varphi=\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0 r}+\sum_n\frac{b_n}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)$$

当 $R<a$ 时，展开

$$\frac{1}{r}=\frac{1}{\sqrt{R^2+a^2-2Ra\cos\theta}}=\frac{1}{a}\sum_n\left(\frac{R}{a}\right)^n P_n\left(\cos\theta\right)$$

因为 $R_0<a$，代入得到

$$\varphi=\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\frac{1}{a}\sum_n\left(\frac{R}{a}\right)^n P_n\left(\cos\theta\right)+\sum_n\frac{b_n}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)=\left[\sum_n\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\frac{R^n}{a^{n+1}}+\frac{b_n}{R^{n+1}}\right]P_n\left(\cos\theta\right)$$

当 $R=R_0$ 时，$\varphi=0$

$$\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\frac{R_0^n}{a^{n+1}}+\frac{b_n}{R_0^{n+1}}=0\Rightarrow b_n=-\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\frac{R_0^{2n+1}}{a^{n+1}}$$

因此方程的解为

$$\varphi=\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\left[\frac{1}{r}-\sum_n\frac{R_0^{2n+1}}{a^{n+1}}\frac{1}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)\right]\tag{1}$$

用电像法时只需要在 $b=\dfrac{R_0^2}{a}$ 处放置 $q_f=-\dfrac{R_0}{a}Q_f$ 的电荷，空间各点电势为

$$\varphi=\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\left[\frac{1}{r}-\frac{R_0}{a}\frac{1}{r'}\right] \tag{2}$$

其中

$$\frac{1}{r'}=\frac{1}{\sqrt{R^2+b^2-2Rb\cos\theta}}$$

因为 $b<R$，展开式为

$$\frac{1}{\sqrt{R^2+b^2-2Rb\cos\theta}}=\frac{1}{R}\sum_n\left(\frac{b}{R}\right)^n P_n\left(\cos\theta\right)=\frac{1}{R}\sum_n\left(\frac{R_0^2}{aR}\right)^n P_n\left(\cos\theta\right)=\sum_n\frac{R_0^{2n}}{a^n}\frac{1}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)$$

代入式（2）得到

$$\varphi=\frac{Q_f}{4\pi\varepsilon_0}\left[\frac{1}{r}-\frac{R_0}{a}\sum_n\frac{R_0^{2n}}{a^n}\frac{1}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)\right]$$

和分离变量法的结果式（1）相同

2.11　在接地的导体平面上有一半径为 a 的半球凸部，半球的球心在导体平面上，点电荷 Q 位于系统的对称轴上，并与平面相距为 b（$b>a$），试用镜像法求空间电势

解　在原点的下方距离为 a 的地方放置一个电量为 $-Q$ 的电荷，距离为 $\dfrac{a^2}{b}$ 的地方放置一个 $+qa/b$ 的电荷。之后在原点上方 $\dfrac{a^2}{b}$ 处放置一个 $-qa/b$ 的电荷，电势为

$$\begin{aligned}\varphi=\frac{Q}{4\pi\varepsilon_0}\Bigg[&\frac{1}{\sqrt{x^2+y^2+\left(z-b\right)^2}}-\frac{1}{\sqrt{x^2+y^2+\left(z+b\right)^2}}\\&-\frac{a/b}{\sqrt{x^2+y^2+\left(z-a^2/b\right)^2}}+\frac{a/b}{\sqrt{x^2+y^2+\left(z+a^2/b\right)^2}}\Bigg]\end{aligned}$$

2.12　有一点电荷 Q 位于两个相互垂直的接地导体平面所围成的直角空间内，它到两个平面的距离为 a 和 b，求空间电势

解　在 $(0,-a,b)$、$(0,a,-b)$、$(0,-a,-b)$ 各放置三个虚拟电荷 $-Q$、$-Q$、$+Q$，电势为

$$\begin{aligned}\varphi=\frac{Q}{4\pi\varepsilon_0}\Bigg\{&\left[\left(x-a\right)^2+\left(y-b\right)^2+z^2\right]^{-1/2}+\left[\left(x+a\right)^2+\left(y+b\right)^2+z^2\right]^{-1/2}\\&-\left[\left(x+a\right)^2+\left(y-b\right)^2+z^2\right]^{-1/2}-\left[\left(x-a\right)^2+\left(y+b\right)^2+z^2\right]^{-1/2}\Bigg\}\end{aligned}$$

2.18 一半径为 R_0 的球面，在球坐标 $0<\theta<\dfrac{\pi}{2}$ 的半球面上电势为 φ_0，在 $\dfrac{\pi}{2}<\theta<\pi$ 的半球面上电势为 $-\varphi_0$，球空间各点电势

提示：

$$\int_0^1 P_n\left(x\right)\mathrm{d}x=\left.\frac{P_{n+1}\left(x\right)-P_{n-1}\left(x\right)}{2n+1}\right|_0^1$$

$$P_n\left(1\right)=1$$

$$P_n\left(0\right)=\begin{cases}0 & n=2k+1\\ \left(-1\right)^{n/2}\dfrac{1\cdot3\cdot5\cdots\left(n-1\right)}{2\cdot4\cdot6\cdots n} & n=2k\end{cases}$$

解 设电势为

$$\begin{aligned}\varphi_i&=\sum_n a_nR^nP\left(\cos\theta\right)\qquad R<R_0\\ \varphi_o&=\sum_n\frac{b_n}{R^{n+1}}P_n\left(\cos\theta\right)\quad R>R_0\end{aligned}$$

将 φ_i 展开

$$\varphi_i\left(x\right)=\sum_n\frac{2n+1}{2}\int_{-1}^{+1}\varphi_i\left(x\right)P_n\left(x\right)\mathrm{d}xP\left(x\right)$$

比较系数得

$$\frac{2n+1}{2}\int_{-1}^{+1}\varphi_i\left(x\right)P_n\left(x\right)\mathrm{d}x=a_nR^n$$

在 $R=R_0$ 处

$$\begin{aligned}a_nR^n&=\frac{2n+1}{2}\left[-\int_{-1}^{0}\varphi_0\left(x\right)P_n\left(x\right)\mathrm{d}x+\int_0^{+1}\varphi_0\left(x\right)P_n\left(x\right)\mathrm{d}x\right]=\left(2n+1\right)\varphi_0\left(x\right)\int_0^1P_n\left(x\right)\mathrm{d}x\\ &=\left(2n+1\right)\varphi_0\left(x\right)\left.\left[\frac{P_{n+1}\left(x\right)-P_{n-1}\left(x\right)}{2n+1}\right]\right|_0^1\\ &=\varphi_0\left(x\right)\left.\left[P_{n+1}\left(x\right)-P_{n-1}\left(x\right)\right]\right|_0^1\end{aligned}$$

其中

$$\left.\left[P_{n+1}\left(x\right)-P_{n-1}\left(x\right)\right]\right|_0^1=P_{n+1}\left(1\right)-P_{n-1}\left(1\right)-P_{n+1}\left(x\right)+P_{n-1}\left(0\right)=P_{n-1}\left(0\right)-P_{n+1}\left(0\right)$$

当 $n=2k+1$ 时

$$\left.\left[P_{n+1}\left(x\right)-P_{n-1}\left(x\right)\right]\right|_0^1=\left(-1\right)^{k+1}\frac{1\cdot 3\cdot 5\cdots\left(2k+1\right)}{2\cdot 4\cdot 6\cdots\left(2k+2\right)}-\left(-1\right)^{k}\frac{1\cdot 3\cdot 5\cdots\left(2k-1\right)}{2\cdot 4\cdot 6\cdots 2k}$$

2.19 上题能用格林函数解吗？结果如何？

解