

电动力学试题

一、判断概念是否正确，若不正确，请写出正确答案（共15分，每小题3分）

1、磁场强度 \vec{H} 是个辅助物理量,它与磁感应强度 \vec{B} 的普遍关系为:

$$\vec{B} = \mu_0(\vec{H} + \vec{M}) \quad (\times)$$

2、静电场总能量可表示为 _____ , 则其能量密度为 _____ 。 (\times)

$$W = \frac{1}{2} \int \rho \phi dV \quad w = \frac{1}{2} \rho \phi$$

3、在研究辐射问题时,我们用小区域展开,所谓小区域是指它的线度 l , 波长为 λ , 以及观察点与源点距离 r 之间满足关系: $l, \lambda \ll r$. (\times)

4、电场与引力场一样是保守场,即电场是无旋场。 (\checkmark)

5、在导体表面上,电力线总是与界面正交,磁力线与界面相切。 (\times)

二、简答题（共15分，每小题5分）

1、由麦克斯韦方程组出发,分析产生电场的方式有几种?为什么?

在麦克斯韦电磁场理论中,自由电荷可激发电场,变化磁场也可激发电场。

2、当您用收音机接收信号时,感觉与无线电方向有关,这是为什么?

因为收音机接收信号的天线(天线杆、线圈和磁棒)具有方向性,在不同方向的增益或者说灵敏度不一样,所以与无线电波的来波方向有关。

3、在稳恒电流情况下,有没有磁场存在?若有磁场存在,磁场满足什么方程?电场满足什么方程?

在稳恒电流情况下,有磁场存在。

稳恒电流产生的磁场满足方程:

$$\vec{B} = \frac{\mu}{4\pi} \int \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}_0}{r^2}$$

$$\text{电场满足 } \vec{J} = \sigma \vec{E}, \quad I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

三、证明题（共15分，每小题15分）

1、多普勒效应被广泛应用,请你利用洛伦兹变换证明运动光源辐射角频率 ω 与它的

静止角频率 ω_0 的关系为: $\omega = \frac{\omega_0}{\gamma \left(1 - \frac{v}{c} \cos \theta\right)}$, 其中 $\gamma = (\sqrt{1 - v^2/c^2})^{-1}$; v 为光源运动

速度。

设运动光源的波矢为 \vec{k} , 静止光源的波矢为 \vec{k}' ,

光源的相位不随参考系而变,

$$\phi = \vec{k} \cdot \vec{x} - \omega t = \vec{k}' \cdot \vec{x}' - \omega_0 t'$$

$$k'_\mu x'_\mu = k_\mu x_\mu = \text{常数}$$

可得 $k_\mu = \left(\vec{k}, i \frac{\omega}{c} \right)$

根据洛伦兹变换有

$$\begin{cases} k'_1 = \gamma \left(k_1 - \frac{v}{c^2} \omega \right) \\ k'_2 = k_2 \\ k'_3 = k_3 \\ \omega_0 = \gamma (\omega - vk_1) \end{cases}$$

设波矢量 \vec{k} 与 x 轴方向的夹角为 θ , \vec{k}' 与 x 轴方向的夹角为 θ'

有 $k_1 = \frac{\omega}{c} \cos \theta$, $k'_1 = \frac{\omega_0}{c} \cos \theta'$

可解出 $\omega_0 = \omega \gamma \left(1 - \frac{v}{c} \cos \theta \right)$ 即 $\omega = \frac{\omega_0}{\gamma \left(1 - \frac{v}{c} \cos \theta \right)}$

其中 $\gamma = (\sqrt{1 - v^2/c^2})^{-1}$

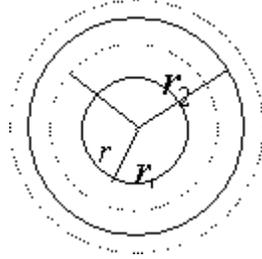
四、综合题 (共55分, 前三每题15分, 最后一题10分)

1、有一内外半径分别为 r_1 和 r_2 的空心介质球, 介质的介电常数为 ϵ , 使介质内均匀带静止自由电荷 ρ_f , 求: (1)空间各点的电场; (2) 极化体电荷和极化面电荷分布。

(15分)

解：由高斯定理

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = \int \rho_f dv \quad (1)$$



$$1、 r < r_1 \quad \vec{D} = 0 \quad \vec{E} = 0 \quad (2)$$

$$2、 r_1 < r < r_2 \quad D 4\pi r^2 = \rho_f \frac{4\pi}{3}(r^3 - r_1^3) \quad \vec{D}_2 = \frac{\rho_f(r^3 - r_1^3)}{3r^3} \vec{r}$$

$$\vec{E}_2 = \frac{\rho_f(r^3 - r_1^3)}{3\epsilon_0 r^3} \vec{r} \quad (3)$$

$$3、 r > r_2 \quad D 4\pi r^2 = \rho_f \frac{4\pi}{3}(r_2^3 - r_1^3)$$

$$\vec{D}_3 = \frac{\rho_f(r_2^3 - r_1^3)}{3r^3} \vec{r} \quad \vec{E}_3 = \frac{\rho_f(r_2^3 - r_1^3)}{3\epsilon_0 r^3} \vec{r} \quad (4)$$

$$\text{而由 } \rho_p = -\nabla \cdot \vec{P} \quad (5)$$

$$\vec{P} = \vec{D} - \epsilon_0 \vec{E} \quad (6)$$

$$\text{在 } r < r_1 \quad \rho_p = 0 \quad \vec{P}_1 = 0$$

$$r_1 < r < r_2 \quad \vec{P}_2 = (1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}) \vec{D}_2 \quad \rho_{p2} = -\nabla \cdot \vec{P} = -(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}) \nabla \cdot \vec{D}_2 = -(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}) \rho_f$$

$$r > r_2 \quad \vec{P}_3 = 0 \quad \rho_{p3} = 0$$

在 $r = r_1$ 界面上，极化面电荷

$$\sigma_{p1} = P_{2n} - P_{1n} = (1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}) \frac{\rho_f(r_1^3 - r_1^3)}{3r_1^2} = 0$$

在 $r = r_2$ 界面上, 极化面电荷

$$\sigma_{P_2} = P_{2n} - P_{3n} = \left(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}\right) \frac{\rho_f (r_2^3 - r_1^3)}{3r_2^2}$$

2、在均匀外电场中置入半径为 R_0 的接地导体球, 求空间各点的电势和导体上电荷面密度。(分离变量法)

解: 取 z 轴为 \vec{E}_0 方向, 球外势 μ^0 满足拉氏方程

$$\nabla^2 \mu^0 = 0$$

导体球接地, $\therefore \mu_1 = 0 (r \leq R)$

由(1)得 $r > a$ 解为
$$\mu_2 = \sum_n \left[a_n r^n P_n(\cos \theta) + \frac{b_n}{r^{n+1}} P_n(\cos \theta) \right] \quad (2)$$

当 $r \rightarrow \infty$ $\mu_2 = -E_0 r \cos \theta \quad (3)$

则得
$$\mu_2 = -E_0 r \cos \theta + \sum_n \frac{b_n}{r^{n+1}} P_n(\cos \theta) \quad (4)$$

当 $r = R$, $\mu_2 = 0 \quad (5)$

得
$$\mu_2 = -E_0 r \cos \theta + \frac{E_0 R_0^3}{r^2} \cos \theta \quad (6)$$

因此球内外电势为

$$\mu^0 = \begin{cases} 0 & (r \leq R) \\ -E_0 r \cos \theta + \frac{E_0 R_0^3}{r^2} \cos \theta & (r > R) \end{cases}$$

则球面上感应电荷的面密度为:

$$\sigma = -\epsilon_0 \left. \frac{\partial \mu^0}{\partial r} \right|_{r=R} = 3\epsilon_0 E_0 \cos \theta$$

3、内外半径分别为 r_1 和 r_2 的无穷长空心导体圆柱, 沿轴向流有稳恒均匀自由电流 \vec{j}_f , 导体的磁导率为 μ , 求磁感应强度和磁化电流。

解：对于稳恒电流，安培环路定理为

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_f$$

当 $r < r_1$ 时， $I_f = 0$ ，故 $\vec{H} = 0, \vec{B} = 0$ 。

当 $r_2 > r > r_1$ 时，

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = 2\pi r H = \int_S \vec{J}_f \cdot d\vec{S} = J_f \pi (r^2 - r_1^2)$$

$$\therefore \vec{B} = \mu \vec{H} = \frac{\mu(r^2 - r_1^2)}{2r^2} \vec{J}_f \times \vec{r}$$

当 $r > r_2$ 时， $2\pi r H = \pi J_f (r_2^2 - r_1^2)$

$$\vec{B} = \mu_0 \vec{H} = \frac{\mu_0(r_2^2 - r_1^2)}{2r^2} \vec{J}_f \times \vec{r}$$

$$\vec{J}_M = \nabla \times \vec{M} = \nabla \times (\chi_M \vec{H}) = \nabla \times \left(\frac{\mu - \mu_0}{\mu_0} \vec{H} \right) = \left(\frac{\mu}{\mu_0} - 1 \right) \vec{J}_f, \quad (r_1 < r < r_2)$$

磁化面电流， $\vec{\alpha}_M = \vec{n} \times (\vec{M}_2 - \vec{M}_1)$ ， \vec{n} 从介质1指向介质2。在内表面上，

$$\vec{M}_1 = 0$$

$$\vec{M}_2 = (\mu/\mu_0 - 1) \frac{r^2 - r_1^2}{2r^2} \Big|_{r=r_1} = 0$$

$$\text{故 } \vec{\alpha}_M = \vec{n} \times \vec{M}_2 = 0, \quad (r = r_1)$$

在外表面上，当 $r = r_2$ 时， $\vec{M}_2 = 0$

$$\vec{M}_1 = \chi_M \vec{H} = \left(\frac{\mu}{\mu_0} - 1 \right) \frac{(r^2 - r_1^2)}{2r^2} \vec{J}_f \times \vec{r}$$

$$\vec{\alpha}_M = \vec{n} \times (-\vec{M}_1) = -\vec{n} \times \vec{M}_1 \Big|_{r=r_2} = - \left(\frac{\mu}{\mu_0} - 1 \right) \frac{r_2^2 - r_1^2}{2r_2} \vec{J}_f$$

4、介电常数为 ϵ 的均匀介质中有均匀场强 \vec{E}_0 ，求介质中球形空腔内的电势和电场。

(分离变量法)

解：场强设为 \vec{E}_0 ，选择方向 \vec{E}_0 为 z 轴方向，球腔内外均满足方程

$$\nabla^2 \mu = 0 \quad (1)$$

$$\text{解为 } r < a \quad \mu_1 = \sum_n [a_n r^n P_n(\cos \theta) + \frac{b_n}{r^{n+1}} P_n(\cos \theta)] \quad (2)$$

$$r > a \quad \mu_2 = \sum_n [c_n r^n P_n(\cos \theta) + \frac{d_n}{r^{n+1}} P_n(\cos \theta)]$$

$$\text{当 } r \rightarrow \infty \quad \mu_2 \rightarrow -E_0 r \cos \theta \quad \therefore c_n = 0 \quad n \neq 1 \quad c_1 = -E_0$$

$$\mu_2 = -E_0 r \cos \theta + \sum_n \frac{d_n}{r^{n+1}} P_n(\cos \theta) \quad (3)$$

$$\text{当 } r \rightarrow 0 \quad \mu_1 \text{ 有限。} \quad \therefore b_n = 0 \quad \mu_1 = \sum_n a_n r^n P_n(\cos \theta) \quad (4)$$

在 $r = R_0$ 界面上有

$$\mu_1 = \mu_2 \Big|_{r=R_0} \quad \epsilon_0 \frac{\partial \mu_1}{\partial r} = \epsilon \frac{\partial \mu_2}{\partial r} \Big|_{r=R_0} \quad (5)$$

$$\text{因此有} \quad -E_0 R_0 \cos \theta + \sum_n \frac{d_n}{R_0^{n+1}} P_n(\cos \theta) = \sum_n a_n R_0^n P_n(\cos \theta)$$

$$\epsilon (-E_0 \cos \theta + \sum_{n=0}^{\infty} \frac{-(n+1)d_n}{R_0^{n+2}} P_n(\cos \theta)) = \epsilon_0 \sum_{n=1}^{\infty} [n a_n R_0^{n-1} P_n(\cos \theta)]$$

比较系数得

$$\begin{cases} a_0 = \frac{d_0}{R_0} \\ d_0 = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} -E_0 R_0 + \frac{d_1}{R_0^2} = a_1 R_0 \\ \epsilon (-E_0 - \frac{2d_1}{R_0^3}) = \epsilon_0 a_1 \end{cases}$$

$$\text{解得 } a_0 = 0, \quad d_0 = 0, \quad a_n = 0, \quad d_n = 0 \quad (n \neq 0, 1)$$

$$a_1 = \frac{-3\epsilon E_0}{2\epsilon + \epsilon_0} \quad d_1 = \frac{\epsilon_0 E_0 R_0^2}{2\epsilon + \epsilon_0} \quad (6)$$

$$\therefore \begin{cases} \mathcal{E}_1 = \frac{-3\mathcal{E}_0}{2\epsilon + \epsilon_0} r \cos \theta \\ \mathcal{E}_2 = -E_0 r \cos \theta + \frac{(\epsilon_0 - \epsilon)E_0 R_0^3}{(2\epsilon + \epsilon_0)r^2} \cos \theta \end{cases} \quad (7)$$