

中 国 科 学 技 术 大 学

2015—2016 学年第二学期《电动力学》期末考试参考答案

第一题 (25 分) 介电常数为 ϵ 的无限大均匀介质中有匀强电场 \vec{E}_0 ，现在挖去一个半径为 a 的球体。求空间各处静电势的分布。

解答 球坐标系(以 \vec{E}_0 方向为 z 轴)下静电势一般解为

$$\varphi = \sum_{n=0}^{\infty} \left(a_n r^n + \frac{b_n}{r^{n+1}} \right) P_n(\cos \theta)$$

考虑到问题的对称性以及球内电势(设为 φ_1)有限，而球外电势(设为 φ_2)在远处主要贡献为 $-\vec{E}_0 \cdot \vec{r} = -E_0 r \cos \theta$ ，不妨设

$$\varphi_1 = a_1 r \cos \theta \quad \text{and} \quad \varphi_2 = \frac{c_0}{r} + \left(b_1 r + \frac{c_1}{r^2} \right) \cos \theta \quad (5 \text{ 分})$$

由渐近条件不难得到

$$b_1 = -E_0 \quad (5 \text{ 分})$$

而由 $r=a$ 处的边值关系

$$\begin{aligned} \varphi_2 &= \varphi_1 & \Rightarrow & \frac{c_0}{a} + \left(b_1 a + \frac{c_1}{a^2} \right) \cos \theta = a_1 a \cos \theta \\ \epsilon \frac{\partial \varphi_2}{\partial r} &= \epsilon_0 \frac{\partial \varphi_1}{\partial r} & \Rightarrow & -\epsilon \frac{c_0}{a^2} + \epsilon \left(b_1 - \frac{2c_1}{a^3} \right) \cos \theta = \epsilon_0 a_1 \cos \theta \end{aligned}$$

此二式对于任意 θ 成立，因而有 $c_0 = 0$ 以及

$$\begin{cases} b_1 + \frac{c_1}{a^3} = a_1 \\ b_1 - \frac{2c_1}{a^3} = \frac{\epsilon_0}{\epsilon} a_1 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} a_1 = \frac{3\epsilon}{2\epsilon + \epsilon_0} b_1 = -\frac{3\epsilon}{2\epsilon + \epsilon_0} E_0 \\ c_1 = \frac{\epsilon - \epsilon_0}{2\epsilon + \epsilon_0} a^3 b_1 = -\frac{\epsilon - \epsilon_0}{2\epsilon + \epsilon_0} a^3 E_0 \end{cases} \quad (5 \text{ 分})$$

因而有

$$\text{球内} (r < a) : \varphi_1 = -\frac{3\epsilon}{2\epsilon + \epsilon_0} E_0 r \cos \theta = -\frac{3\epsilon}{2\epsilon + \epsilon_0} \vec{E}_0 \cdot \vec{r} \quad (5 \text{ 分})$$

$$\text{球外} (r > a) : \varphi_2 = -\left(r + \frac{\epsilon - \epsilon_0}{2\epsilon + \epsilon_0} \frac{a^3}{r^2} \right) E_0 \cos \theta = -\vec{E}_0 \cdot \vec{r} - \frac{\epsilon - \epsilon_0}{2\epsilon + \epsilon_0} \frac{a^3}{r^3} \vec{E}_0 \cdot \vec{r} \quad (5 \text{ 分})$$

第二题 (25 分) 设真空中有两块相互平行的无限大平板导体，其相邻的两面上存在面电荷和面电流，面电荷密度分别为 σ 和 $-\sigma$ ，面电流密度分别为 $\bar{\alpha}$ 和 $-\bar{\alpha}$ ，若能找到一个参考系，其中只有电场而没有磁场。

- (1) 试给出 σ 、 $\bar{\alpha}$ 应满足的条件；
- (2) 给出该参考系的速度；
- (3) 求出该参考系中的电场。

解答 (1) 如图取坐标系(z 轴垂直于纸面向外)，由电场 Gauss 定理以及磁场的 Ampere 环路定理不难得到

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \hat{y} \quad \text{and} \quad \vec{B} = \mu_0 \alpha \hat{z} \quad (\text{5 分})$$

由于可以找到一个参考系，其中只有电场而没有磁场，这意味着该电磁场是类电的，因而满足 $E > cB$

由此得到

$$\frac{\alpha}{\sigma} < \frac{1}{c \epsilon_0 \mu_0} = c$$

(2) 由于平行于运动方向的电磁场分量不变，因而在其中 $\vec{B}' = 0$ 的参考系以沿着 xy 平面的某个方向运动，不妨设该参考系沿着 x 轴以速度 v 运动(如果在该参考系中 $\vec{B}' = 0$ ，在相对于该参考系沿着 y 轴运动的其他参考系中磁场也为零)，由于

$$\vec{B}'_{\parallel} = \vec{B}_{\parallel} = 0$$

而

$$\vec{B}'_{\perp} = \gamma \left(\vec{B}_{\perp} - \frac{\vec{v} \times \vec{E}}{c^2} \right) = \gamma \left(\mu_0 \alpha - \frac{v \sigma}{\epsilon_0 c^2} \right) \hat{z}$$

由 $\vec{B}'_{\perp} = 0$ 得到

$$\mu_0 \alpha - \frac{v \sigma}{\epsilon_0 c^2} = 0 \quad \Rightarrow \quad v = \frac{\mu_0 \epsilon_0 \alpha c^2}{\sigma} = \frac{\alpha}{\sigma} > 0$$

沿着 x 轴正向。

(3) 由于

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} = \frac{1}{\sqrt{1-\alpha^2/c^2 \sigma^2}} = \frac{c \sigma}{\sqrt{c^2 \sigma^2 - \alpha^2}}$$

在该参考系中，电场为

$$\vec{E}'_{\parallel} = \vec{E}_{\parallel} = 0$$

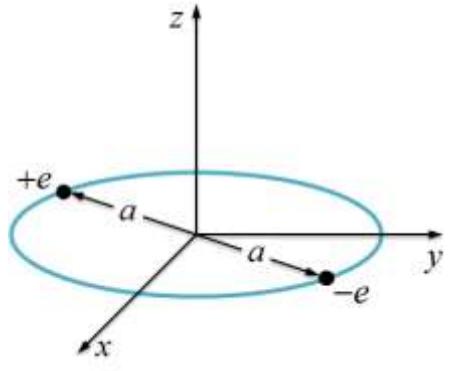
$$\vec{E}'_{\perp} = \gamma (\vec{E}_{\perp} + \vec{v} \times \vec{B}) = \gamma (E - v B) \hat{y} = \gamma \frac{\sigma}{\epsilon_0} \left(1 - \frac{1}{c^2} \frac{\alpha^2}{\sigma^2} \right) \hat{y} = \frac{\sqrt{c^2 \sigma^2 - \alpha^2}}{c \epsilon_0} \hat{y}$$

即

$$\vec{E}' = \sqrt{1 - \frac{\alpha^2}{c^2 \sigma^2}} \vec{E}$$

第三题 (18 分) 相距为 $2a$ 的两个点电荷 $+e$ 和 $-e$ 绕着二者连线中心在 xy 平面内作匀速圆周运动，角速度为 ω (设 $d \ll c/\omega$)。

- (1) 辐射主要来自哪个多极矩?
- (2) 试求辐射功率的角分布;
- (3) 试计算总的辐射功率;
- (4) 如果在 $z=-b$ 处放一无限大的理想导体平板(设 $b \ll c/\omega$)，试问辐射主要来自哪个多极矩? 请简述理由。



解答 第一问 3 分，其余每小问 5 分

- (1) 在远处，由于 $r \gg \lambda = c/\omega \gg a$ ，辐射主要来自电偶极辐射。
- (2) 电偶极辐射的矢量势为

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \frac{\mu_0}{4\pi r} \vec{p} \left(t - \frac{r}{c} \right) = \frac{\mu_0}{4\pi r} \vec{p}$$

电磁场为

$$\vec{B} = \frac{1}{c} \dot{\vec{A}} \times \hat{r} = \frac{\mu_0}{4\pi c} \frac{\ddot{\vec{p}} \times \hat{r}}{r} \quad \text{and} \quad \vec{E} = c \vec{B} \times \hat{r} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(\ddot{\vec{p}} \times \hat{r}) \times \hat{r}}{r}$$

平均能流密度为

$$\langle \vec{S} \rangle = \frac{1}{\mu_0} \langle \vec{E} \times \vec{B} \rangle = \frac{\mu_0 \hat{r}}{16\pi^2 c r^2} \langle (\ddot{\vec{p}} \times \hat{r})^2 \rangle$$

由于

$$\vec{p}(t) = p_0 (\cos \omega t, \sin \omega t, 0) \quad \text{where } p_0 = 2ea$$

所以

$$(\ddot{\vec{p}} \times \hat{r})^2 = \ddot{\vec{p}}^2 - (\ddot{\vec{p}} \cdot \hat{r})^2 = \omega^4 p^2 - \omega^4 \left[(\ddot{\vec{p}} \cdot \hat{r})^2 \right]$$

因而

$$\langle (\ddot{\vec{p}} \cdot \hat{r})^2 \rangle = \frac{\omega^4 p_0^2}{2} \left\langle \cos^2 \omega t \sin^2 \theta \cos^2 \varphi + \sin^2 \omega t \sin^2 \theta \sin^2 \varphi + 2 \sin \omega t \cos \omega t \sin^2 \theta \sin \varphi \cos \varphi \right\rangle = \frac{1}{2} \omega^4 p_0^2 \sin^2 \theta$$

所以

$$\langle \vec{S} \rangle = \frac{\mu_0 \omega^4 p_0^2 \hat{r}}{32\pi^2 c r^2} (1 + \cos^2 \theta)$$

辐射功率角分布为

$$\frac{dP}{d\Omega} = |\langle \vec{S} \rangle| r^2 = \frac{\mu_0 \omega^4 p_0^2}{32\pi^2 c} (1 + \cos^2 \theta) = \frac{\mu_0 e^2 a^2 \omega^4}{8\pi^2 c} (1 + \cos^2 \theta)$$

- (3) 总的辐射功率为

$$P = \int \frac{dP}{d\Omega} d\Omega = \frac{\mu_0 e^2 a^2 \omega^4}{8\pi^2 c} \times 2\pi \times \int_0^\pi (1 + \cos^2 \theta) \sin \theta d\theta = \frac{2\mu_0 e^2 a^2 \omega^4}{3\pi c}$$

- (4) 如果在 $z=-b$ 处放一无限大的理想导体平板，由于每一电荷都有一个等量异号的像电荷，因而系统总的电偶极矩为零，而且总的磁偶极矩也为零，所以第一个非零的多极矩是电四极矩。

第四题 (20 分) 边长为 $a=8 \text{ cm}$ 和 $b=6 \text{ cm}$ 的矩形波导管(如图)被用来以横磁(TM)模式传输电磁波, TM 模意指磁场与传播方向(此处为 z 方向)垂直。假设管壁均为理想导体。

提示: 如果前两问未解出, 你仍可以利用所带 A4 纸上的公式直接求解下面的问题。

- (1) 请由 Maxwell 方程证明: 电磁波以 TM 模在波导管中传输时电磁场的 x 、 y 分量可以由 E_z 的一阶导数表示出来, 写出这些关系式;
- (2) 由边界条件以及 E_z 的波动方程导出 E_z 的表达式;
- (3) 试证明频率为 $f = 4 \times 10^9 \text{ Hz}$ 的电磁波在波导管中能以 TM 模传输;
- (4) 求频率为 $f = 4 \times 10^9 \text{ Hz}$ 的电磁波以 TM 模传输时的色散关系(即 ω 与波数 k 的关系), 由此给出其相速度 v_p 以及群速度 v_g (表示为光速 c 的倍数); 二者乘积 $v_p v_g$ 等于多少?
- (5) 如果电磁波以 TM 模形式传输, 试问其最低截止频率 f_c 等于多少? 对于频率恰好等于最低截止频率一半的电磁波, 其衰减长度约为多少厘米? (衰减长度定义为功率减小为最初数值的 $1/e$ 的长度)。

解答 每小问 4 分

(1) 由于电磁场分量都具有 $u = u_0(x, y) e^{i(kz - \omega t)}$ 的形式, 因而将其代入 Maxwell 方程

$$\nabla \times \vec{E} = -\partial_t \vec{B} \quad \text{and} \quad \nabla \times \vec{B} = \frac{1}{c^2} \partial_t \vec{E}$$

可得

$$\begin{aligned} E_x &= \frac{ik}{\gamma^2} \frac{\partial E_z}{\partial x}, & E_y &= \frac{ik}{\gamma^2} \frac{\partial E_z}{\partial y}, & \text{where } \gamma^2 &\equiv \frac{\omega^2}{c^2} - k^2 \\ B_x &= -\frac{i\omega}{c^2 \gamma^2} \frac{\partial E_z}{\partial y}, & B_y &= \frac{i\omega}{c^2 \gamma^2} \frac{\partial E_z}{\partial x} \end{aligned}$$

(2) 由 E_z 满足的波动方程

$$\nabla^2 E_z = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 E_z}{\partial t^2} \Rightarrow \nabla^2 E_z = -\frac{\omega^2}{c^2} E_z \Rightarrow (\partial_x^2 + \partial_y^2) E_z + \gamma^2 E_z = 0$$

由于电场切向分量等于零给出其解为

$$E_z = E_0 \sin \frac{n\pi x}{a} \sin \frac{m\pi y}{b}$$

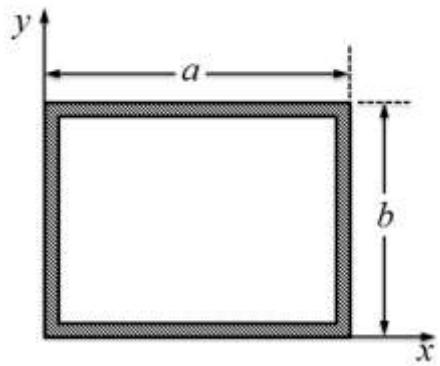
这里 n 、 m 为整数。因而

$$\gamma^2 = \pi^2 \left(\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2} \right)$$

角频率

$$\omega = c \sqrt{k^2 + \gamma^2} = c \sqrt{k^2 + \pi^2 \left(\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2} \right)}$$

(3) 截止频率对应于 $k=0$, 因而有



$$\omega_c = c\pi\sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}} \quad \text{of} \quad f_c = \frac{\omega_c}{2\pi} = \frac{c}{2}\sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}}$$

对于 TM 模, n, m 全不为零, 否则 $E_z = 0$, 从而电磁场为零。所以最低截止频率

$$f_{c11} = \frac{c}{2}\sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}} = \frac{1}{2} \times 3 \times 10^{10} \times \sqrt{\frac{1}{8^2} + \frac{1}{6^2}} = \frac{25}{8} \times 10^9 \approx 3.1 \times 10^9 \text{ Hz} < 4 \times 10^9 \text{ Hz}$$

因而频率为 $f = 4 \times 10^9 \text{ Hz}$ 的电磁波在波导管中能以 TM 模传输;

(4) 由于

$$f_{c12} = \frac{c}{2}\sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{2^2}{b^2}} > f_{c21} = \frac{c}{2}\sqrt{\frac{2^2}{a^2} + \frac{1}{b^2}} = \frac{5}{4}\sqrt{13} \times 10^9 \approx 4.5 \times 10^9 \text{ Hz} > 4.0 \times 10^9 \text{ Hz}$$

因而 $f = 4 \times 10^9 \text{ Hz}$ 的电磁波在波导管中只能以 TM₁₁ 模传输; 色散关系为

$$\omega = c\sqrt{k^2 + \pi^2\left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)}$$

由此得到

$$k = \frac{\omega}{c}\sqrt{1 - \frac{\pi^2 c^2}{\omega^2}\left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)} = \frac{\omega}{c}\sqrt{1 - \frac{c^2}{4f^2}\left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)}$$

相速度为

$$v_p = \frac{\omega}{k} = \frac{c}{\sqrt{1 - \frac{c^2}{4f^2}\left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)}} = \frac{32}{\sqrt{399}}c \approx 1.6c$$

群速度为

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{ck}{\sqrt{k^2 + \pi^2\left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)}} = \frac{c^2 k}{\omega} = \frac{c^2}{v_p} = \frac{\sqrt{399}}{32}c \approx \frac{5}{8}c = 0.62c$$

相速度与群速度严格等于光速平方: $v_p v_g = c^2$ 。

(5) 波数用截止频率表示为

$$k = \frac{1}{c}\sqrt{\omega^2 - \omega_{c11}^2}$$

当 $\omega < \omega_{c11}$ 时, 波不能传输, 对于 $\omega = \omega_{c11}/2$, 有

$$k = \frac{1}{c}\sqrt{\left(\frac{\omega_{c11}}{2}\right)^2 - \omega_{c11}^2} = i\frac{\sqrt{3}\omega_{c11}}{2c}$$

E_z 可以写为

$$E_z \propto E_0 e^{ikz} = E_0 e^{-\sqrt{3}\omega_{c11}z/c}$$

功率

$$P \propto |E_z|^2 \propto P_0 e^{-\sqrt{3}\omega_{c11}z/c}$$

衰减长度 d 满足 $P(z=d)/P(0) = 1/e$, 因此

$$\frac{\sqrt{3}\omega_{c11}d}{c} = 1 \Rightarrow d = \frac{c}{\sqrt{3}\omega_{c11}} = \frac{ab}{\sqrt{3}\pi\sqrt{a^2+b^2}} = \frac{8\sqrt{3}}{5\pi} = 0.88 \text{ cm}$$

第五题简答题 (12 分)

(1) 假如你发明了一个函数 $\varphi_0(\vec{r}, t)$, 并以你的姓氏定义一种规范: $\varphi(\vec{r}, t) = \varphi_0(\vec{r}, t)$ (对于任意的 \vec{r} 和 t)。试问: 对于任意电磁势 (φ, \vec{A}) , 是否可以通过规范变换

$$\varphi' = \varphi - \partial_t \psi, \quad \vec{A}' = \vec{A} + \nabla \psi$$

使 (φ', \vec{A}') 满足你所定义的规范? 如果可以, 给出一种找到相应规范函数 ψ 的方法, 如果不可以, 请给出你的理由;

(2) 假如你发明了一个函数 $\vec{A}_0(\vec{r}, t)$, 并以你的姓氏定义一种规范: $\vec{A}(\vec{r}, t) = \vec{A}_0(\vec{r}, t)$ (对于任意的 \vec{r} 和 t)。试问: 对于任意电磁势 (φ, \vec{A}) , 是否可以通过规范变换

$$\varphi' = \varphi - \partial_t \psi, \quad \vec{A}' = \vec{A} + \nabla \psi$$

使 (φ', \vec{A}') 满足你所定义的规范? 如果可以, 给出一种找到相应规范函数 ψ 的方法, 如果不可以, 请给出你的理由;

(3) 设两个事件 A 和 B 在 K 系中的时空坐标分别为(仅考察一维情形)

$$(ct_A, x_A) = (2, 4), \quad (ct_B, x_B) = (4\sqrt{3}, 6)$$

各量均以“米”为单位。是否可以找到一个参考系使得这两个事件同时或者同地发生? 如果不可以, 请说明理由, 如果可以, 找出一个这样的参考系;

(4) 考察总电量为 Q 的均匀带电球面, 其半径 $R(t)$ 随时间周期性变化

$$R(t) = R_0(2 + \sin \omega t)$$

球面上的电荷显然作加速运动, 但该系统不会发出辐射。为什么? 电磁场能量的最大与最小值之比等于多少?

解答 每小问 3 分 (1) 可以。为了满足相应规范, 要求

$$\varphi' = \varphi - \partial_t \psi = \varphi_0 \Rightarrow \partial_t \psi = \varphi - \varphi_0$$

故只需取规范函数为 $\psi = \int (\varphi - \varphi_0) dt$ 即可。

(2) 不可以。如果可以满足相应规范, 这意味着

$$\vec{A}_0 = \vec{A} + \nabla \psi \Rightarrow \nabla \times \vec{A} = \nabla \times \vec{A}_0$$

如果磁场 $\vec{B} = \nabla \times \vec{A} \neq \nabla \times \vec{A}_0$, 则无法找到相应的规范函数 ψ 。

(3) 由于 $-(ct_B - ct_A)^2 + (x_B - x_A)^2 = -(2\sqrt{3})^2 + 2^2 = -8 < 0$,

因而, 两事件是类时的, 可以找到一个参考系使得二者同时发生, 但是由于速度不能超过光速, 故不存在使得二者同地发生的参考系。使得二者同时发生的参考系相对于 K 系的速度 v 满足

$$\beta = \frac{v}{c} = \tan \theta = \frac{x_B - x_A}{ct_B - ct_A} = \frac{1}{\sqrt{3}} \Rightarrow v = \frac{c}{\sqrt{3}}$$

(3) 由于电流沿着径向分布, 其大小仅依赖于到球心距离而与方位无关, 由对称性知, 空间各点无磁场, 故尽管电荷加速度, 但该系统不会发射出辐射。由对称性, 电场沿着径向, 由 Gauss 定理不难得到球内电场始终为零(球的半径在变化), 球外电场则等于位于中心的点电荷 Q 产生的电场, 因此电磁场能量就等于静态情形半径为 R 的均匀带电球面的静电场能量, 有

$$W \propto \frac{1}{R(t)} \Rightarrow \frac{W_{\max}}{W_{\min}} = \frac{1/R_{\min}}{1/R_{\max}} = \frac{R_{\max}}{R_{\min}} = \frac{3R_0}{R_0} = 3$$