电磁场与波练习卷1

一、填空题

- 1. 在静电场中,电场强度 \vec{E} 和标量电位 φ 之间的相互关系为 $\underline{\vec{E}} = -\nabla \varphi$,其电场强度沿任意一闭合曲线积分等于 $\underline{0}$,因此静电场是 <u>保守</u> 场。
- 2. 己知 $\mathbf{R} = \mathbf{e}_x x + \mathbf{e}_y y + \mathbf{e}_z z$,则 $\nabla \cdot \mathbf{R} = \underline{3}$, $\nabla \times \mathbf{R} = \underline{0}$, $\nabla (\mathbf{e}_x x \cdot \mathbf{R}) = \mathbf{e}_x x$ _____。
- 3. 根据亥姆霍兹定理,在有限的区域 V 内,任一矢量场由它的<u>散度</u>、<u>旋度</u>和 <u>边界条件</u>惟一地确定。
- 4. 自由空间有一个无限大的均匀带电平面位于点 (0,0,-4) 处的平面上 ρ_{S1} ,则 P_1 (2,5,-5) 的电场 E 为 $-e_z \frac{\rho_{S1}}{2\varepsilon_0}$ 。
- 5. 从宏观效应看,物质对电磁场的相应可以分为极化、磁化和传导三个现象。其中电介质中 高斯定理的积分形式为 $\oint \vec{D} \cdot d\vec{S} = q$,磁介质中的安培环路定理的积分形式为 \underbrace{s}

 $\oint_C \vec{H} \cdot d\vec{l} = I$, 在导电媒质中, 欧姆定理的微分形式为 $\underline{\vec{J} = \sigma \vec{E}}$ 。

- 6. 理想介质(参数为 $\mu = \mu_0$ 、 $\varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0$ 、 $\sigma = 0$)中有一均匀平面波沿 x 方向传播,已知其电场瞬时值表达式为 $E(x,t) = e_y 377 \cos(10^9 t 5x)$ V/m,则该理想介质的相对介电常数为 2.25。
- 7. 一个点电荷 q 与无限大导体平面距离为 d,如果把它移到无穷远处,需要作功

$$W = \frac{q^2}{16\pi\varepsilon_0 d} \, .$$

8. 对于时变电磁场也可以引入位函数来描述,从而使电磁场的一些问题的分析得到简化, 根据麦克斯韦方程 — $\nabla \cdot \vec{B} = 0$ — — 引入矢量位 A 和根据麦克斯韦方程 $\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

引入标量位 φ 。

- 9. 在导电媒质中,均匀平面波的平均磁场能量密度大于平均电场能量密度。
- 10. 假定入射波为沿 z 方向传播的均匀平面波,向理想导体表面垂直入射时,理想导体外面的合成波特点为,合成波为驻波, $z=-\frac{n\lambda_1}{2}$ 为电场波节点,E 和 H 的驻波在空间错开 $\lambda/4$,时间上错开 $\pi/2$ 的相移,驻波不发生能量传输。

二、选择题

1. 己知矢量 $E = e_x(x^2 + axz) + e_y(xy^2 + by) + e_z(z - z^2 + czx - 2xyz)$,试确定常数 a、b、c,使 E 为无源场(C) A、a=2,b=1,c=-2 B、a=-2,b=1,c=-2 C、a=2,b=-1,c=-2

2. 有一半径为a、带电量q的导体球,其球心位于介电常数分别为 ϵ_1 和 ϵ_2 的两种介质的分界面上,该分界面为无限大平面。由高斯定理,得到上半空间距离球心 r 处其电场强度为(B)。

A $E = \frac{q}{2\pi r^2 \varepsilon_1}$ B $E = \frac{q}{2\pi r^2 (\varepsilon_2 + \varepsilon_1)}$ C $E = \frac{q}{2\pi r^2 \varepsilon_2}$

3. 无限长直线电流 I 垂直于磁导率分别为 μ_1 和 μ_2 的两种磁介质的分界面。根据边界条件可知则这两种磁介质中的____。(\mathbf{A})

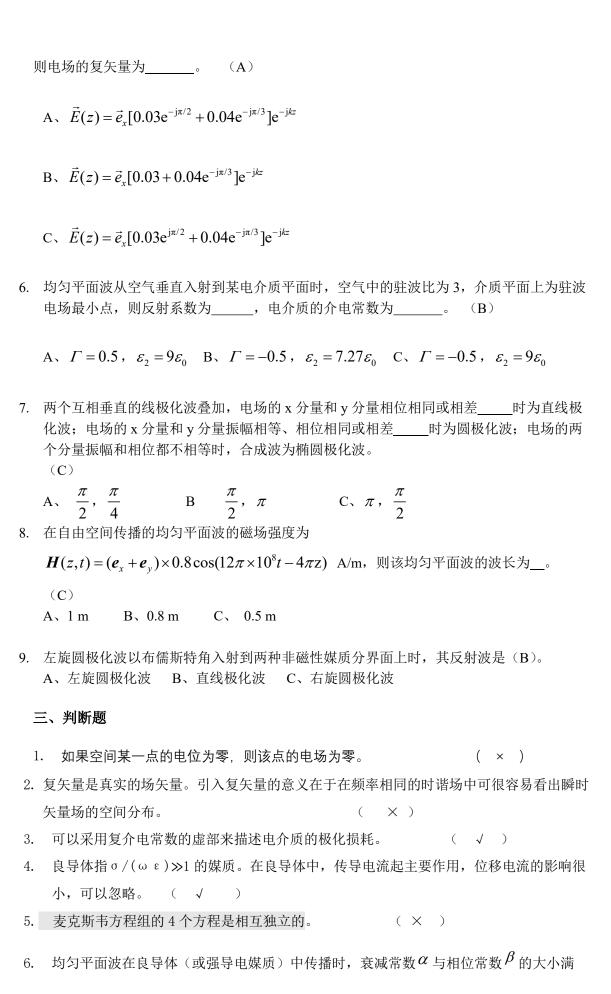
A, $\boldsymbol{B}_1 = \boldsymbol{B}_2$, $\boldsymbol{H}_1 \neq \boldsymbol{H}_2$ B $\boldsymbol{B}_1 \neq \boldsymbol{B}_2$, $\boldsymbol{H}_1 = \boldsymbol{H}_2$ C, $\boldsymbol{B}_1 = \boldsymbol{B}_2$, $\boldsymbol{H}_1 = \boldsymbol{H}_2$

4. 一半径为 R_0 的介质球,介电常数为 $^{\mathcal{E}_r\mathcal{E}_0}$,其内均匀分布自由电荷 $^{oldsymbol{
ho}}$,若取无穷远处电位为 0 ,则该介质球中心点的电位为 0 (A)

 $A, \frac{2\varepsilon_r + 1}{2\varepsilon_r} (\frac{\rho}{3\varepsilon_0}) R_0^2$ $B, \frac{\rho R_0^2}{6\varepsilon_r \varepsilon_0}$ $C, \frac{2\varepsilon_r + 2}{2\varepsilon_r} (\frac{\rho}{\varepsilon_0}) R_0^2$

5. 己知正弦电磁场的电场瞬时值为 $\vec{E}(z,t) = \vec{E}_1(z,t) + \vec{E}_2(z,t)$,式中

 $\begin{cases} \vec{E}_1(z,t) = \vec{e}_x \, 0.03 \sin(10^8 \pi t - kz) \\ \vec{E}_2(z,t) = \vec{e}_x \, 0.04 \cos(10^8 \pi t - kz - \pi/3) \end{cases},$



$$\mathbb{R}^{\alpha \approx \beta}$$

- 8. 在无限大均匀理想介质中传播的均匀平面波,其电场、磁场同相位。 (✓)

四、计算题

1. 媒质 1 的电参数为 $\varepsilon_1 = 5\varepsilon_0$ 、 $\mu_1 = 3\mu_0$ 、 $\sigma_1 = 0$, 媒质 2 可视为理想导体 $(\sigma_2 = \infty)$ 。设 y=0 为理想导体表面,y>0 的区域(媒质 1)内的电场强度

$$E = e_y 20 \cos(2 \times 10^8 t - 2.58z)$$
 V/m

试计算 t=6ns 时:(1)点 P(2,0,0.3)处的面电荷密度 ρ_s ;(2)点 P 处的 H;(3)点 P 处的面电流密度 J_s 。

解 (1)
$$\rho_S = \mathbf{e}_n \cdot \mathbf{D}|_{y=0} = \mathbf{e}_y \cdot \mathbf{e}_y 20 \times 5\varepsilon_0 \cos(2 \times 10^8 t - 2.58z) =$$

$$20 \times 5 \times 8.85 \times 10^{-12} \cos(2 \times 10^8 \times 6 \times 10^{-9} - 2.58 \times 0.3) =$$

$$80.6 \times 10^{-9} \quad \text{C/m}^2$$

(2) 由
$$\nabla \times \mathbf{E} = -\mu \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t}$$
 得
$$\frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t} = -\frac{1}{\mu} \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{1}{\mu} \left(-\mathbf{e}_x \frac{\partial E_y}{\partial z} \right) = \mathbf{e}_x \frac{1}{3\mu_0} \frac{\partial}{\partial z} \left[20 \cos\left(2 \times 10^8 t - 2.58z\right) \right] = \mathbf{e}_x \frac{1}{3\mu} 20 \times 2.58 \sin\left(2 \times 10^8 t - 2.58z\right)$$

对时间 t 积分,得

$$H = e_x \frac{1}{3\mu_0} 20 \times 2.58 \int \sin(2 \times 10^8 t - 2.58z) dt =$$

$$-e_x \frac{20 \times 2.58}{3\mu_0 \times 2 \times 10^8} \cos(2 \times 10^8 t - 2.58z) =$$

$$-e_x \frac{20 \times 2.58}{3 \times 4\pi \times 10^{-7} \times 2 \times 10^8} \cos(2 \times 10^8 \times 6 \times 10^{-9} - 2.58 \times 0.3) =$$

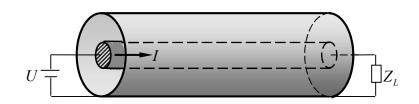
$$-e_x 62.3 \times 10^{-3} \text{ A/m}$$

(3)
$$J_S = e_n \times H|_{y=0} = e_y \times (e_x H_x)|_{y=0} = e_z 62.3 \times 10^{-3}$$
 A/m

2、同轴线的内导体半径为 a 、外导体的内半径为 b,其间填充介电常数为 ε 的均匀理想介

质,已知同轴线单位长度的电容为 $\frac{2\pi\varepsilon}{\ln(b/a)}$ 。设内外导体间的电压为 U ,导体中流过的电

流为 I。(1) 在导体为理想导体的情况下,计算内外导体之间的电场和磁场。(2) 计算同轴线中传输同轴线中传输的功率;(2) 当导体的电导率 σ 为有限值时,计算此时内导体表面外侧的电场。



解:(1)在内外导体为理想导体的情况下,电场只存在于内外导体之间的理想介质中,内外导体表面的电场无切向分量,只有电场的径向分量。

利用高斯定理, 求得内外导体之间的电场

$$\vec{E} = \vec{e}_{\rho} \frac{U}{\rho \ln(b/a)} \qquad (a < \rho < b)$$

和安培环路定理, 求得内外导体之间的磁场分别

$$\vec{H} = \vec{e}_{\phi} \frac{I}{2\pi\rho} \quad (a < \rho < b)$$

(2) 内外导体之间任意横截面上的坡印廷矢量:

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \left[\vec{e}_{\rho} \frac{U}{\rho \ln(b/a)}\right] \times \left(\vec{e}_{\phi} \frac{I}{2\pi\rho}\right) = \vec{e}_{z} \frac{UI}{2\pi\rho^{2} \ln(b/a)}$$

穿过任意横截面的功率为

$$P = \int_{S} \vec{S} \cdot \vec{e}_z dS = \int_{a}^{b} \frac{UI}{2\pi\rho^2 \ln(b/a)} 2\pi\rho d\rho = UI$$

(3) 当导体的电导率 σ 为有限值时,导体内部存在沿电流方向的电场

$$\vec{E} = \frac{\vec{J}}{\sigma} = \vec{e}_z \frac{I}{\pi a^2 \sigma}$$

根据边界条件,在内导体表面上电场的切向分量连续,即 $\vec{E}_{yz} = \vec{E}_{z}$,

因此,在内导体表面外侧的电场为:

$$|\vec{E}_{\text{Sh}}|_{\rho=a} = \vec{e}_{\rho} \frac{U}{a \ln(b/a)} + \vec{e}_{z} \frac{I}{\pi a^{2} \sigma}$$

3、 在自由空间传播的均匀平面波的电场强度复矢量为

$$E = e_x 10^{-4} e^{-j20\pi z} + e_y 10^{-4} e^{-j(20\pi z - \frac{\pi}{2})}$$
 V/m

求: (1) 平面波的传播方向和频率;

- (2) 波的极化方式;
- (3) 磁场强度 *H*:
- (4) 流过沿传播方向单位面积的平均功率。

解 (1) 传播方向为 e_z

由题意知
$$k=20\pi=\omega\sqrt{\mu_0\varepsilon_0}$$
 , 故

$$\omega = \frac{20\pi}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}} = 6\pi \times 10^9 \quad \text{rad/s}$$

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = 3 \times 10^9 \text{ Hz} = 3 \text{ GHz}$$

(2) 原电场可表示为

$$\boldsymbol{E} = (\boldsymbol{e}_x + j\boldsymbol{e}_y)10^{-4} \mathrm{e}^{-j20\pi z}$$

是左旋圆极化波。

(3)
$$\pm \frac{1}{\eta_0} \mathbf{e}_z \times \mathbf{E}$$

得

$$H = \frac{10^{-4}}{120\pi} (e_y - je_x) e^{-j20\pi z} =$$

$$-\boldsymbol{e}_{x}2.65\times10^{-7}\,\mathrm{e}^{-j(20\pi z-\frac{\pi}{2})}+\boldsymbol{e}_{y}2.65\times10^{-7}\,\mathrm{e}^{-j20\pi z}$$

(4)
$$\mathbf{S}_{av} = \frac{1}{2} \operatorname{Re}[\mathbf{E} \times \mathbf{H}^*] =$$

$$\frac{1}{2} \operatorname{Re} \{ [\boldsymbol{e}_x 10^{-4} e^{-j20\pi z} + \boldsymbol{e}_y 10^{-4} e^{-j(20\pi z - \frac{\pi}{2})}] \times$$

$$[\boldsymbol{e}_{y}2.65\times10^{-7}e^{j20\pi z}-\boldsymbol{e}_{x}2.65\times10^{-7}e^{j(20\pi z-\frac{\pi}{2})}]\}=$$

$$e_z 2.65 \times 10^{-11}$$
 W/m²

即
$$P_{av} = 2.65 \times 10^{-11}$$
 W/m²

4、 一左旋圆极化波自空气中垂直入射于一介质板上,介质板的本征阻抗为 η_2 。入射波电场为 $\boldsymbol{E} = E_m(\boldsymbol{e}_x + \boldsymbol{e}_y \boldsymbol{j}) e^{-j\beta z}$ 。求反射波与透射波的电场,它们的极化情况如何?

解 设媒质 1 为空气,其本征阻抗为 η_0 ,故分界面上的反射系数和透射系数分别为

$$\Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_0}{\eta_2 + \eta_0}$$

$$\tau = \frac{2\eta_2}{\eta_2 + \eta_0}$$

式中

$$\eta_2 = \sqrt{\frac{\mu_2}{arepsilon_2}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{arepsilon_{r_2} arepsilon_0}}, \ \eta_0 = \sqrt{\frac{\mu_0}{arepsilon_0}}$$

都是实数,故 Γ 、 τ 也是实数。

反射波的电场为

$$\boldsymbol{E}_r = \Gamma E_m (\boldsymbol{e}_x + \boldsymbol{e}_y j) e^{j\beta z}$$

可见,反射波的电场的两个分量的振幅仍相等,相位关系与入射波相比没有变化,故反射波仍然是圆极化波。但波的传播方向变为-z 方向,故反射波变为右旋圆极化波。

透射波的电场为

$$\boldsymbol{E}_t = \tau E_m (\boldsymbol{e}_x + \boldsymbol{e}_y j) e^{-j\beta_2 z}$$

式中, $\beta_2 = \omega \sqrt{\mu_2 \varepsilon_2} = \omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_{r2} \varepsilon_0}$ 是媒质 2 中的相位常数。可见,透射波是沿+z 方向传播的左旋圆极化波。