浙江工业大学 2014 /2015 学年

第 二 学期试卷

课程	电磁场与电磁波	
グトリエ	1 1 144 1/J	

姓名:_____

班级

题序	_	 11]	四	五	六	七	八	九	+	总评
计分										

命题:

一. 简答题

1. 求标量函数 $u(x, y, z) = x^2 + y^2 + z^2 + x + y + z$ 的梯度及该梯度的散度和旋度。[9 分]

A.
$$\nabla u(x, y, z) = \frac{\partial u}{\partial x} \overrightarrow{e_x} + \frac{\partial u}{\partial y} \overrightarrow{e_y} + \frac{\partial u}{\partial z} \overrightarrow{e_z} = (2x+1)\overrightarrow{e_x} + (2y+1)\overrightarrow{e_y} + (2z+1)\overrightarrow{e_z}$$

$$\nabla \cdot \nabla u(x, y, z) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 2 + 2 + 2 = 6$$

$$\nabla \times \nabla u(x, y, z) = 0$$

- 2. 无限大接地的金属平板正上方h处有一个点电荷q,求该点电荷受到的库伦力。[5 β]
 - **A.** 点电荷受到的库伦力是由平板上的感应电荷相互作用产生,感应电荷的作用可以用正下方h处有一个镜像点电荷-q来代替,因此受到的库伦力为:

$$F = -\frac{q^2}{4\pi (2h)^2} = -\frac{q^2}{16\pi h^2} \circ$$

- 3. 在时变电磁场中是如何引入动态为 \bar{A} 和 φ 的? \bar{A} 和 φ 不惟一的原因何在? [6 分]
 - A. 根据 Maxcell 方程, $\nabla \cdot \overline{B} = 0$,因此 \overline{B} 总可以用一个矢量位函数的旋度来表示,即 $\overline{B} = \nabla \times \overline{A}$ 。

由于 $\nabla \times \overline{E} = -\frac{\partial \overline{B}}{\partial t}$,因此有: $\nabla \times (\overline{E} + \frac{\partial \overline{A}}{\partial t}) = 0$,因此 $\overline{E} + \frac{\partial \overline{A}}{\partial t}$ 总可以用一个标量函数的梯度来表示,即 $\overline{E} + \frac{\partial \overline{A}}{\partial t} = -\nabla \varphi$,这表示 φ 的引入, $\overline{E} = -\nabla \varphi - \frac{\partial \overline{A}}{\partial t}$ 。

 \bar{A} 和 φ 不惟一的原因只规定了 \bar{A} 的旋度而没有定义散度。

- 二、 根据高斯定理和斯托克斯定理由积分形式的 Maxwell 方程推出微分形式的 Maxwell 方程,并由 Maxwell 方程推出电荷守恒定律 $\nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ 。[12 分]
- A. 积分形式 Maxwell 方程

$$\oint_{\Sigma} \overline{D} \cdot d\overline{S} = Q_f = \iiint_V \rho_f dV \tag{1a}$$

$$\oint_C \overline{E} \cdot d\overline{l} = -\frac{d\Phi}{dt} = -\iint_S \frac{\partial \overline{B}}{\partial t} \cdot d\overline{S}$$
(2a)

$$\oint_{\Sigma} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$
(3a)

$$\oint_{C} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = I_{f} + I_{D} = \iint_{S} (\overrightarrow{J}_{f} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}) \cdot d\overrightarrow{S}$$
(4a)

由高斯定理:

$$\iiint\limits_{V}\nabla\bullet\overrightarrow{D}dV=\oint\limits_{\Sigma}\overrightarrow{D}\bullet d\overrightarrow{S}=Q_{f}=\iiint\limits_{V}\rho_{f}dV$$

由于 / 具有任意性,可得:

$$\nabla \bullet \overrightarrow{D} = \rho_f \tag{1b}$$

由斯托克斯定理:

$$\iint_{S} \nabla \times \overline{E} \cdot d\overline{S} = \oint_{C} \overline{E} \cdot d\overline{l} = -\frac{d\Phi}{dt} = -\iint_{S} \frac{\partial \overline{B}}{\partial t} \cdot d\overline{S}$$

以 C 为周界的曲面 S 具有任意性,可得:

$$\nabla \times \overline{E} = -\frac{\partial \overline{B}}{\partial t}$$
 (2b)

同理:

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0 \tag{3 b}$$

$$\nabla \times \overrightarrow{H} = \overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}$$
 (4b)

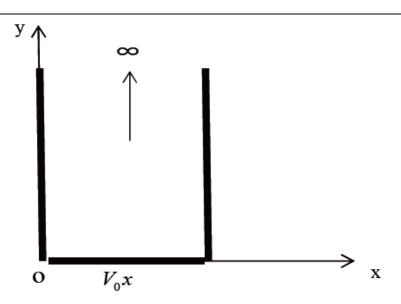
由 Maxcell 方程 $\nabla \times \overline{H} = \overline{J} + \frac{\partial \overline{D}}{\partial t}$ 两边取散度得:

$$\nabla \bullet \nabla \times \overline{H} = \nabla \bullet \overline{J} + \nabla \bullet \frac{\partial \overline{D}}{\partial t} = \nabla \bullet \overline{J} + \frac{\partial \nabla \bullet \overline{D}}{\partial t}$$

由 Maxcell 方程 $\nabla \cdot \overline{D} = \rho$,以及旋度的散度总为 0,即 $\nabla \cdot \nabla \times \overline{H} = 0$,得:

$$\nabla \bullet \overline{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$
 o

- 三. 有如图所示的 U 型半无限大导体槽,底面非导体保持电位 V_0x ,两个导体侧面保持中性无面电荷分布但可能有电位。
 - (1) 求 U 型导体槽内的电位分布 [13 分]
 - (2) 求 U 型导体槽内的电场 [4分]



A. (1) 由题意可知有:
$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0\\ \frac{\partial u}{\partial x}\Big|_{x=0} = \frac{\partial u}{\partial x}\Big|_{x=a} = 0\\ u(x,y)\Big|_{y=0} = V_0 x\\ u(x,y)\Big|_{y\to\infty} = 0 \end{cases}$$

假设u(x,y) = X(x)Y(y), 由分离变量法可得:

$$\frac{1}{X}\frac{d^2X}{dx^2} = -\frac{1}{Y}\frac{d^2Y}{dy^2} = -\lambda^2 \Rightarrow \frac{\frac{d^2X}{dx^2} + \lambda^2X = 0}{\frac{d^2Y}{dy^2} - \lambda^2Y = 0}$$

由边界条件: $\frac{dX}{dx}\Big|_{x=0} = \frac{dX}{dx}\Big|_{x=a} = 0 \Rightarrow X_m(x) = A_m \cos \frac{m\pi}{a} x$, $m = 0, 1, 2, 3 \dots$

进而由边界条件: $Y(y)|_{y\to\infty} = 0 \Rightarrow Y_m(y) = B_m \exp(-\frac{m\pi}{a}y)$

因此, $u(x,y) = \sum_{m=0,1,2,3\cdots} u_m(x,y) = \sum_{m=0,1,2,3\cdots} X_m(x) Y_m(y) = \sum_{m=0,1,2,3\cdots} A_m B_m \cos \frac{m\pi}{a} x \exp(-\frac{m\pi}{a} y)$

由 $u(x,y)|_{y=0} = V_0 x$ **得:**

$$V_0 x = \sum_{m=0,1,2,3\cdots} A_m B_m \cos \frac{m\pi}{a} x$$

$$\Rightarrow A_0 B_0 = \frac{V_0 a}{2}, \quad A_m B_m = \frac{4V_0}{(2m+1)\pi}$$

故得:
$$u(x,y) = \frac{V_0 a}{2} + \frac{4V_0}{\pi} \sum_{m=1,2,3,\dots} \frac{1}{(2m+1)} \cos \frac{(2m+1)\pi}{a} x \exp\left[-\frac{(2m+1)\pi}{a} y\right]$$

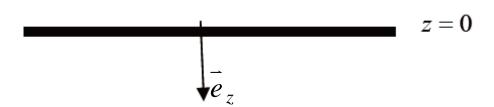
$$(2) \quad \vec{E} = -\nabla \varphi = -\frac{\partial u(x,y)}{\partial x} \overrightarrow{e_x} - \frac{\partial u(x,y)}{\partial y} \overrightarrow{e_y}$$

$$= -\frac{4V_0}{a} \sum_{m=1,2,3\cdots} \sin \frac{(2m+1)\pi}{a} x \exp[-\frac{(2m+1)\pi}{a} y] \overrightarrow{e_x} - \frac{4V_0}{a} \sum_{m=1,2,3\cdots} \cos \frac{(2m+1)\pi}{a} x \exp[-\frac{(2m+1)\pi}{a} y] \overrightarrow{e_y}$$

三. 已知空气中一水平极化的均匀平面波电场强度表达式为

$$\overline{E} = (2\overline{e_x} + 2j\overline{e_y})e^{-j30z}V/m$$

- (1) 讨论该均匀平面波的极化特性。 [4 分]
- (2) 该电磁波的频率和波长是多少? [8分]
- (3) 求与该电磁波相伴的磁场强度的瞬时值?[8分]
- (4) 该电磁波能否在矩形波导中传输? 为什么? [4分]
- (5) 如果该电磁波垂直入射到一无限大的理想导体平面上(z=0),求反射波的波印廷矢量的平均值和导体平面上的电流密度的瞬时值? [16 β]



- A. (1) 由于 $E_{xm} = E_{ym} = 2$, $\varphi_y \varphi_x = \frac{\pi}{2}$, 因此为左旋圆极化波。
 - (2) 由题意知,该电磁波沿 e_z 方向传输,波数 k = 30 rad/m, 因此角频率 $\omega = \frac{k}{\sqrt{\epsilon U}} = 9 \times 10^9 \text{ (rad/s)}$,

频率
$$f = \frac{\omega}{2\pi} = 1.43 \times 10^9 \text{(Hz)} = 1.43 \text{GHz}$$
,波长 $\lambda = \frac{2\pi}{k} = 0.23 \text{m}$ 。

(3) 相伴的磁场强度

$$\overline{H} = \frac{\overline{e_z} \times \overline{E}}{\eta_0}$$

$$= \frac{\overline{e_z} \times (2\overline{e_x} + 2j\overline{e_y})e^{-j30z}}{\eta_0}$$

$$= 10^{-3} \times (5.3\overline{e_y} - 5.3j\overline{e_x})e^{-j30z} (A/m)$$

因此,瞬时值为:

$$\overline{H(z,t)} = \text{Re}[10^{-3} \times (5.3\overline{e_y} - 5.3j\overline{e_x})e^{-j30z}e^{j9\times 10^9 t}]$$

$$= 5.3 \times 10^{-3}\cos(9\times 10^9 t - 30z)\overline{e_y} - 5.3\times 10^{-3}\cos(9\times 10^9 t - 30z + \frac{\pi}{2})\overline{e_x}$$

- (4) 不能,因为该电磁波 E_z , H_z 均为 0,是 TEM 波,不能在单导线的 波导中传输。
- (5) 沿 $\overline{e_z}$ 方向垂直入射波的反射波传播方向为 $-\overline{e_z}$,角频率不变。因此假定反射波为 $\overline{E_r} = (x\overline{e_x} + y\overline{e_y})e^{j30z}V/m$,利用边界条件求出 x,y。由边界处切向电场连续的边界条件得,空气靠近理想导体表明的切向电场为 $\mathbf{0}$,

即
$$\overrightarrow{e_z} \times \overrightarrow{E}|_{z=0} = 0 \Rightarrow \overrightarrow{e_z} \times [(2\overrightarrow{e_x} + 2j\overrightarrow{e_y}) + (x\overrightarrow{e_x} + y\overrightarrow{e_y})] = 0 \Rightarrow x = -2, y = -2j$$

因此,反射波的电场强度为 $\overrightarrow{E}_r = (-2\overrightarrow{e_x} - 2j\overrightarrow{e_y})e^{j30z}V/m$

对应反射波的磁场强度为:

$$\overrightarrow{H}_r = \frac{1}{\eta_0} (-\overrightarrow{e_z}) \times \overrightarrow{E}_r = \frac{1}{\eta_0} (2\overrightarrow{e_y} - 2j\overrightarrow{e_x}) e^{j30z} = 10^{-3} \times (5.3\overrightarrow{e_y} - 5.3j\overrightarrow{e_x}) e^{j30z}$$

因此,反射波的波印廷矢量的平均值

$$\overline{\overline{S}} = \frac{1}{2} \operatorname{Re}[\overline{E}_r^* \times \overline{H}_r]$$

$$= \frac{1}{2} \operatorname{Re}[(-2\overline{e}_x^* + 2j\overline{e}_y^*)e^{-j30z} \times 10^{-3} \times (5.3\overline{e}_y^* - 5.3j\overline{e}_x^*)e^{j30z}]$$

$$= -1.06 \times 10^{-2} \overline{e}_z^*$$

根据边界条件,平板上的传导电流为:

$$\overrightarrow{J_s} = (-\overrightarrow{e_z}) \times (\overrightarrow{H}_i + \overrightarrow{H}_r) \Big|_{z=0}
= (-\overrightarrow{e_z}) \times [10^{-3} \times (5.3\overrightarrow{e_y} - 5.3 \overrightarrow{j} \overrightarrow{e_x}) e^{-j30z} + 10^{-3} \times (5.3\overrightarrow{e_y} - 5.3 \overrightarrow{j} \overrightarrow{e_x}) e^{j30z}] \Big|_{z=0}
= 1.06 \times 10^{-2} (\overrightarrow{e_x} + j\overrightarrow{e_y})$$

其瞬时值为:

$$\overline{J_s} = \text{Re}[1.06 \times 10^{-2} (\overline{e_x} + j\overline{e_y}) e^{j9 \times 10^9 t}]$$

$$= \overline{e_x} 1.06 \times 10^{-2} \cos(9 \times 10^9 t) - \overline{e_y} 1.06 \times 10^{-2} \sin(9 \times 10^9 t)$$

四、 空气中某一矩形波导尺寸为 $a \times b = 3$ mm×2mm,讨论该矩形波导单模传输的电磁 波频率范围。[14 分]

A.

矩形波导的相位常数

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

对于传输的模式m 和 n 的取值,要求满足 $(\frac{\omega}{c})^2 > (\frac{m\pi}{a})^2 + (\frac{n\pi}{b})^2$

对于截止模式m 和n 的取值,有 $(\frac{\omega}{c})^2 < (\frac{m\pi}{a})^2 + (\frac{n\pi}{b})^2$

对于波导尺寸为 $a \times b = 3$ mm $\times 2$ mm 的矩形波导,基模m = 1和n = 0

第一个高次模模式为m=0和n=1,因此有单模传输的角频率取值范围为:

$$(\frac{\pi}{b})^2 > (\frac{\omega}{c})^2 > (\frac{\pi}{a})^2, \quad \mathbb{P}:$$

$$\frac{\pi}{b} c > \omega > \frac{\pi}{a} c$$

$$\frac{\pi}{b} c > 2\pi f > \frac{\pi}{a} c$$

因此单模传输的频率范围为:

$$5 \times 10^{10} \, Hz < f < 7.5 \times 10^{10} \, Hz$$
,即: $50 \, GHz < f < 75 \, GHz$