

习题课（总复习）

第二章

2.3、半径为 R_0 的球面上均匀分布着电荷，总电量为 Q 。当球以角速度 ω 绕某一直径 (z 轴) 旋转时，求其表面上的面电流密度。

解：面电荷密度为

$$\rho_s = \frac{Q}{4\pi R_0^2}$$

面电流密度为

$$\begin{aligned} j_s &= \rho_s \cdot v \\ &= \rho_s \omega R_0 \sin \theta \\ &= \frac{Q}{4\pi R_0^2} \omega R_0 \sin \theta \\ &= \frac{Q \omega \sin \theta}{4\pi R_0} \end{aligned}$$

2.4 均匀密绕的螺旋管可等效为圆柱形面电流 $\vec{J}_s = \hat{e}_\varphi J_{s0}$ 。已知导线的直径为 d ，导线中电流为 I_0 ，求 J_{s0} 。

解：每根导线的体电流密度为

$$j = \frac{I_0}{\pi(d/2)^2} = \frac{4I_0}{\pi d^2}$$

由于导线是均匀密绕，则根据定义面电流密度为

$$j_s = jd = \frac{4I_0}{\pi d}$$

因此，等效面电流密度为

$$\vec{j}_s = \hat{e}_\varphi \frac{4I_0}{\pi d}$$

2.6 两个带电量分别为 q_0 和 $2q_0$ 的点电荷相距为 d ，另有一带电量为 q_0 的点电荷位于其间，为使中间点电荷处于平衡状态，试求其位置。

当中间点电荷带电量为 $-q_0$ 时，结果又如何？

解：设实验电荷 q_0 离 $2q_0$ 为 x ，那么离 q_0 为 $d-x$ 。

由库仑定律，实验电荷受 $2q_0$ 的排斥力为

$$F_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{2q_0}{x^2}$$

实验电荷受 q_0 的排斥力为

$$F_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q_0}{(d-x)^2}$$

要使实验电荷保持平衡， $F_1 = F_2$ ，那么

$$\frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{2q_0}{x^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q_0}{(d-x)^2}$$

即得到

$$x = \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{2}+1} d = 0.585d$$

如果实验电荷为 $-q_0$ ，那么平衡位置仍然为

$$x = \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{2}+1} d = 0.585d$$

只是这时实验电荷与 q_0 和 $2q_0$ 不是排斥力，而是吸引力。

第四章

例题：

例 4.5.1 将下列场矢量的瞬时值形式写为复数形式。

$$(1) \quad \vec{E}(z, t) = \hat{e}_x E_{xm} \cos(\omega t - kz + \phi_x) + e_y E_{ym} \sin(\omega t - kz + \phi_x)$$

$$(2) \quad \vec{H}(x, z, t) = \hat{e}_x H_0 k \left(\frac{a}{\pi}\right) \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin(kz - \omega t) + e_z H_0 \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cos(kz - \omega t)$$

解：(1) 由于

$$\begin{aligned} \vec{E}(z, t) &= \hat{e}_x E_{xm} \cos(\omega t - kz + \phi_x) + e_y E_{ym} \cos(\omega t - kz + \phi_y - \frac{\pi}{2}) \\ &= \text{Re} \left[\hat{e}_x E_{xm} e^{j(\omega t - kz + \phi_x)} + e_y E_{ym} e^{j(\omega t - kz + \phi_y - \frac{\pi}{2})} \right] \end{aligned}$$

电场强度的复矢量为

$$\begin{aligned} \vec{E}(z) &= \hat{e}_x E_{xm} e^{j(-kz + \phi_x)} + e_y E_{ym} e^{j(-kz + \phi_y - \frac{\pi}{2})} \\ &= (\hat{e}_x E_{xm} e^{j\phi_x} - e_y j E_{ym} e^{j\phi_y}) e^{-jkz} \end{aligned}$$

(2) 因为 $\cos(kz - \omega t) = \cos(\omega t - kz)$

$$\sin(kz - \omega t) = \cos(\omega t - kz - \frac{\pi}{2}) = \cos(\omega t - kz + \frac{\pi}{2})$$

所以

$$\vec{H}_m(x, z) = \hat{e}_x H_0 k \left(\frac{a}{\pi}\right) \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) e^{-jkz + j\pi/2} + e_z H_0 \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) e^{-jkz}$$

例 4.5.2 已知电场强度复矢量 $\vec{E}(z) = \hat{e}_x j E_{xm} \cos(k_z z)$ ，其中 E_{xm} 和 k_z 为实常数。写出电场强度的瞬时矢量。

解：

电场强度的瞬时矢量

$$\begin{aligned} \vec{E}(z, t) &= \text{Re} \left[\hat{e}_x j E_{xm} \cos(k_z z) e^{j\omega t} \right] \\ &= \text{Re} \left[\hat{e}_x E_{xm} \cos(k_z z) e^{j(\omega t + \frac{\pi}{2})} \right] \\ &= \hat{e}_x E_{xm} \cos(k_z z) \cos(\omega t + \frac{\pi}{2}) \end{aligned}$$

例 4.5.4 在无源（ $\rho=0$ 、 $\bar{J}=0$ ）的自由空间，已知电磁场的电场强度复矢量

$\vec{E}(z)=\hat{e}_y E_0 e^{-jkz}$ V/m, 式中 k 和 E_0 为常数。求

(1) 磁场强度复矢量 $\vec{H}(z)$;

(2) 瞬时坡印廷矢量 \vec{S} ;

(3) 平均坡印廷矢量 \vec{S}_{av} 。

解：(1) 由 $\nabla \times \vec{E} = -j\omega\mu_0 \vec{H}$ ，得

$$\vec{H}(z) = -\frac{1}{j\omega\mu_0} \nabla \times \vec{E} = -\frac{1}{j\omega\mu_0} \hat{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \times e_y E_0 e^{-jkz} = -e_x \frac{kE_0}{\omega\mu_0} e^{-jkz}$$

(2) 电场、磁场的瞬时值为

$$\vec{E}(z,t) = \text{Re} \left[E(z) e^{j\omega t} \right] = \hat{e}_y E_0 \cos(\omega t - kz)$$

$$\vec{H}(z,t) = \text{Re} \left[E(z) e^{j\omega t} \right] = -\hat{e}_x \frac{kE_0}{\omega\mu_0} \cos(\omega t - kz)$$

所以，瞬时坡印廷矢量 \vec{S} 为

$$\begin{aligned} \vec{S} &= (\vec{E} \times \vec{H}) = \hat{e}_y E_0 \cos(\omega t - kz) \times \left[-e_x \frac{kE_0}{\omega\mu_0} \cos(\omega t - kz) \right] \\ &= \hat{e}_z \frac{kE_0^2}{\omega\mu_0} \cos^2(\omega t - kz) \end{aligned}$$

(3) 平均坡印廷矢量

$$\begin{aligned} \vec{S}_{av} &= \frac{1}{2} \text{Re} \left[\hat{e}_y E_0 e^{-jkz} \times \left(-e_x \frac{kE_0}{\omega\mu_0} e^{-jkz} \right)^* \right] \\ &= \frac{1}{2} \text{Re} \left[\hat{e}_z \frac{kE_0^2}{\omega\mu_0} \right] = e_z \frac{kE_0^2}{2\omega\mu_0} \\ \vec{S}_{av} &= \frac{2\pi}{\omega} \int_0^{\omega/2\pi} \left[\hat{e}_z \frac{kE_0^2}{\omega\mu_0} \cos^2(\omega t - kz) \right] dt \\ &= \hat{e}_z \frac{kE_0^2}{2\omega\mu_0} \end{aligned}$$

习题

4.2 在无损耗的线性、各向同性媒质中，电场强度 $\vec{E}(\vec{r})$ 的波动方程为

$$\nabla^2 \vec{E}(\vec{r}) + \omega^2 \mu \varepsilon \vec{E}(\vec{r}) = 0$$

已知矢量函数 $\vec{E}(\vec{r}) = \vec{E}_0 e^{-j\vec{k} \cdot \vec{r}}$ ，其中 \vec{E}_0 和 \vec{k} 是常矢量。证明 $\vec{E}(\vec{r})$ 满足波动方程的条件是 $k^2 = \omega^2 \mu \varepsilon$ ，这里 $k = |\vec{k}|$ 。

证：在直角坐标系中， $\vec{r} \hat{=} e_x x + e_y y + e_z z$ 设， $\vec{k} = \hat{e}_x k_x + e_y k_y + e_z k_z$ 则，

$$\vec{k} \cdot \vec{r} \hat{=} (\hat{e}_x k_x + e_y k_y + e_z k_z) \cdot (e_x x + e_y y + e_z z) = k_x x + k_y y + k_z z \quad \text{故}$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = E_0 e^{-j\vec{k} \cdot \vec{r}} = E_0 e^{-j(k_x x + k_y y + k_z z)}$$

$$\nabla^2 \vec{E}(\vec{r}) = E_0 \nabla^2 e^{-j(k_x x + k_y y + k_z z)}$$

$$= E_0 \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) e^{-j(k_x x + k_y y + k_z z)}$$

$$= (-k_x^2 - k_y^2 - k_z^2) E_0 e^{-j(k_x x + k_y y + k_z z)}$$

$$= -k^2 \vec{E}(\vec{r})$$

代入方程 $\nabla^2 \vec{E}(\vec{r}) + \omega^2 \mu \varepsilon \vec{E}(\vec{r}) = 0$ ，得

$$-k^2 \vec{E} + \omega^2 \mu \varepsilon \vec{E} = 0$$

故

$$k^2 = \omega^2 \mu \varepsilon$$

习题 4.5 证明：在有电荷密度 ρ 和电流密度 \vec{J} 的均匀无损耗媒质中，电场强度

\vec{E} 和磁场强度 \vec{H} 满足波动方程为

$$\nabla^2 \vec{E} - \mu \omega \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \mu \frac{\partial \vec{J}}{\partial t} + \nabla \left(\frac{\rho}{\varepsilon} \right)$$

$$\nabla^2 \vec{H} - \mu \omega \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2} = -\nabla \times \vec{J}$$

证 在有电荷密度 ρ 和电流密度 \vec{J} 的均匀无损耗媒质中，麦克斯韦方程组为

$$\nabla \times \vec{H} = \vec{J} + \varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \quad (1)$$

$$\nabla \times \vec{E} = -\mu \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \quad (2)$$

$$\nabla \cdot \vec{H} = 0 \quad (3)$$

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon} \quad (4)$$

对式 (1) 两边取旋度，得

$$\nabla \times \nabla \times \vec{H} = \nabla \times \vec{J} + \varepsilon \frac{\partial}{\partial t} (\nabla \times \vec{E})$$

而

$$\nabla \times \nabla \times \vec{H} = \nabla (\nabla \cdot \vec{H}) - \nabla^2 \vec{H}$$

故

$$\nabla (\nabla \cdot \vec{H}) - \nabla^2 \vec{H} = \nabla \times \vec{J} + \varepsilon \frac{\partial}{\partial t} (\nabla \times \vec{E}) \quad (5)$$

将式 (2) 和式 (3) 代入式 (5)，得

$$\nabla^2 \vec{H} - \mu \varepsilon \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2} = -\nabla \times \vec{J}$$

这就是 \vec{H} 的波动方程，是二阶非齐次方程。

同样，对式 (2) 两边取旋度，得

$$\nabla \times \nabla \times \vec{E} = -\mu \frac{\partial}{\partial t} (\nabla \times \vec{H})$$

即

$$\nabla \cdot (\nabla \cdot \vec{E}) - \nabla^2 \vec{E} = -\mu \frac{\partial}{\partial t} (\nabla \times \vec{H})$$

将式 (1) 和式 (4) 代入式 (6)，得

$$\nabla^2 \vec{E} - \mu \varepsilon \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \mu \frac{\partial \vec{J}}{\partial t} + \frac{1}{\varepsilon} \nabla \rho$$

此即 \vec{E} 满足的波动方程。

习题 4.14 设电场强度和磁场强度分别为

$$\vec{E} = \vec{E}_0 \cos(\omega t + \psi_e), \quad \vec{H} = \vec{H}_0 \cos(\omega t + \psi_m)$$

证明其坡印廷矢量的平均值为

$$\bar{S}_{av} = \frac{1}{2} \bar{E}_0 \times \bar{H}_0 \cos(\psi_e - \psi_m)$$

证 坡印廷矢量的瞬时值为

$$\begin{aligned} \bar{S} &= \bar{E} \times \bar{H} = \bar{E}_0 \cos(\omega t + \psi_e) \times \bar{H}_0 \cos(\omega t + \psi_m) \\ &= \frac{1}{2} \bar{E}_0 \times \bar{H}_0 [\cos(\omega t + \psi_e + \omega t + \psi_m)] + \cos(\omega t + \psi_e - \omega t - \psi_m) \\ &= \frac{1}{2} \bar{E}_0 \times \bar{H}_0 [\cos(2\omega t + \psi_e + \psi_m) + \cos(\psi_e - \psi_m)] \end{aligned}$$

故平均坡印廷矢量为

$$\begin{aligned} \bar{S}_{av} &= \frac{1}{T} \bar{S} \int_0^T \bar{S} dt \\ &= \frac{1}{T} \int_0^T \frac{1}{2} \bar{E}_0 \times \bar{H}_0 [\cos(2\omega t + \psi_e + \psi_m) + \cos(\psi_e - \psi_m)] dt \\ &= \frac{1}{2} \bar{E}_0 \times \bar{H}_0 \cos(\psi_e - \psi_m) \end{aligned}$$

第五章

例题:

例 5.1.1 频率为 100MHz 的均匀平面波，在一无耗媒质中沿+z 方向传播，其电场 $\vec{E} = \hat{e}_x E_x$ 。已知该媒质的相对介电常数 $\varepsilon_r = 4$ 、相对磁导率 $\mu_r = 1$ ，且当 $t=0$ ， $z=1/8\text{m}$ 时，电场幅值为 10^{-4}V/m 。(1) 求 \vec{E} 的瞬时表达式；(2) 求 \vec{H} 的瞬时表达式。

解：(1) 设 \vec{E} 的瞬时表达式为

$$\vec{E}(z, t) = \hat{e}_x E_x = \hat{e}_x 10^{-4} \cos(\omega t - kz + \phi)$$

式中

$$\omega = 2\pi f = 2\pi \times 10^8 \text{ rad/s}$$

$$k = \omega \sqrt{\varepsilon \mu} = \frac{\omega}{c} \sqrt{\varepsilon_r \mu_r} = \frac{2\pi \times 10^8}{3 \times 10^8} \sqrt{4} = \frac{4}{3} \pi \text{ rad/m}$$

对于余弦函数，当相角为零时达振幅值。因此，考虑条件 $t=0$ 、 $z=1/8$ 时电场达到幅值，有

$$\phi = kz = \frac{4\pi}{3} \times \frac{1}{8} = \frac{\pi}{6}$$

所以

$$\begin{aligned} \vec{E}(z, t) &= \hat{e}_x 10^{-4} \cos(2\pi \times 10^8 t - \frac{4\pi}{3} z + \frac{\pi}{6}) \\ &= \hat{e}_x 10^{-4} \cos\left[2\pi \times 10^8 t - \frac{4\pi}{3} \left(z - \frac{1}{8}\right)\right] \text{V/m} \end{aligned}$$

(2) \vec{H} 的瞬时表达式为

$$\vec{H} = \hat{e}_y H_y = \hat{e}_y \frac{1}{\eta} E_x$$

式中

$$\eta = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = 60\pi \Omega$$

因此

$$\vec{H}(z, t) = \hat{e}_y \frac{10^{-4}}{60\pi} \cos \left[2\pi \times 10^8 t - \frac{4}{3} \pi \left(z - \frac{1}{8} \right) \right] A / m$$

例 5.1.4 频率 $f = 500 \text{ kHz}$ 的均匀平面波，在 $\mu = \mu_0$ 、 $\varepsilon = \varepsilon_0$ 、 $\sigma = 0$ 的无损耗媒质中传播。已知 $\vec{E}_m = \hat{e}_x 2 - \hat{e}_y + \hat{e}_z \text{ kV} / m$ 、 $\vec{H}_m = \hat{e}_x 6 - \hat{e}_y 9 + \hat{e}_z 3 \text{ A} / m$ 。求

(1) 传播方向 \hat{e}_n ；

(2) ε_r 和 λ 。

解：

$$(1) \hat{e}_n = \hat{e}_E \times \hat{e}_H = \frac{\vec{E}_m \times \vec{H}_m}{|\vec{E}_m| |\vec{H}_m|} = \frac{1}{\sqrt{21}} (\hat{e}_x + \hat{e}_y 2 + \hat{e}_z 4)$$

$$(2) \text{ 由 } \eta = \frac{\eta_0}{\sqrt{\varepsilon_r}} = \frac{|\vec{E}_m|}{|\vec{H}_m|} = \frac{10^3}{\sqrt{21}}, \text{ 得到}$$

$$\varepsilon_r = \frac{21\eta_0^2}{10^6} = 2.98$$

$$\lambda = \frac{\lambda_0}{\sqrt{\varepsilon_r}} = 0.58 \frac{v_0}{f} = 347.3 \text{ m}$$

例 5.2.1 判别下列均匀平面波的极化形式：

$$(1) \vec{E}(z, t) = \hat{e}_x E_m \sin(\omega t - kz - \frac{\pi}{4}) + \hat{e}_y E_m \cos(\omega t - kz + \frac{\pi}{4})$$

$$(2) \vec{E}(z) = \hat{e}_x j E_m e^{jkz} - \hat{e}_y E_m e^{jkz}$$

$$(3) \vec{E}(z, t) = \hat{e}_x E_m \cos(\omega t - kz) + \hat{e}_y E_m \sin(\omega t - kz + \frac{\pi}{4})$$

解：(1) 由于

$$\begin{aligned} E_x(z, t) &= E_m \sin(\omega t - kz - \frac{\pi}{4}) \\ &= E_m \cos(\omega t - kz - \frac{\pi}{4} - \frac{\pi}{2}) \\ &= E_m \cos(\omega t - kz - \frac{3\pi}{4}) \end{aligned}$$

所以

$$\phi_y - \phi_x = \frac{\pi}{4} - \left(-\frac{3\pi}{4}\right) = \pi$$

这是一个线极化波，合成波电场与 x 轴的夹角为

$$\alpha = \arctan\left(\frac{E_y}{E_x}\right) = \arctan(-1) = -\frac{\pi}{4}$$

$$(2) \text{ 由于 } E_x = \operatorname{Re}[jE_m e^{jkz} e^{j\omega t}] = E_m \cos\left(\omega t + kz + \frac{\pi}{2}\right)$$

$$E_y = \operatorname{Re}[-E_m e^{jkz} e^{j\omega t}] = E_m \cos(\omega t + kz + \pi)$$

所以

$$\phi_y - \phi_x = \pi - \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{2}$$

此波的传播方向为-z 轴方向，与图 5.2.2 所示的圆极化波的传播方向相反，故应为右旋圆极化波。

$$(3) \text{ 由于 } E_y(z, t) = E_m \sin(\omega t - kz + \frac{\pi}{4}) = E_m \cos(\omega t - kz - \frac{\pi}{4})$$

所以

$$\phi_y - \phi_x = -\frac{\pi}{4}$$

此波沿+z 轴方向传播，故应为右旋椭圆极化波。

例题：

5.1 在自由空间中，已知电场 $\vec{E}(z, t) = \hat{e}_y 10^3 \sin(\omega t - \beta z) \text{ V/m}$ ，试求磁场强度

$\vec{H}(z, t)$ 。

解 以余弦为基准，重新写出已知的电场表达式

$$\vec{E}(z, t) = \hat{e}_y 10^3 \cos(\omega t - \beta z - \frac{\pi}{2}) \text{ V/m}$$

这是一个沿+z 轴方向传播的均匀平面电场，其初相位为 -90° ，与之相伴的磁场为

$$\begin{aligned}
\vec{H}(z,t) &= \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_z \times \vec{E}(z,t) \\
&= \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_z \times e_y 10^3 \cos(\omega t - \beta z - \frac{\pi}{2}) \\
&= -\hat{e}_x \frac{10^3}{120\pi} \cos(\omega t - \beta z - \frac{\pi}{2}) \\
&= -\hat{e}_x 2.65 \sin(\omega t - \beta z) A/m
\end{aligned}$$

5.3 在空气中，沿 \hat{e}_y 方向传播的均匀平面波的频率 $f = 400MHz$ 。当 $y = 0.5m$ 、 $t = 0.2ns$ 时，电场强度 \vec{E} 的最大值为 $250V/m$ ，表征其方向的单位矢量为 $\hat{e}_x 0.6 - e_z 0.8$ 。试求出电场 \vec{E} 和磁场 \vec{H} 的瞬时表达式。

解 沿 \hat{e}_y 方向传播的均匀平面波的电场强度的一般表达式为

$$\vec{E}(y,t) = \vec{E}_m \cos(\omega t - ky + \phi)$$

根据本题所给条件可知，式中各参数为

$$\omega = 2\pi f = 8\pi \times 10^8 \text{ rad/s}$$

$$k = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} = \frac{\omega}{c} = \frac{8\pi \times 10^8}{3 \times 10^8} \text{ rad/m} = \frac{8\pi}{3} \text{ rad/m}$$

$$\vec{E}_m = 250(\hat{e}_x 0.6 - e_z 0.8) V/m$$

由于 $y = 0.5m$ 、 $t = 0.2ns$ 时， \vec{E} 达到最大值，即

$$\vec{E}_m \cos(8\pi \times 10^8 \times 0.2 \times 10^9 - \frac{8\pi}{3} \times \frac{1}{2} + \phi) = \vec{E}_m$$

于是得到

$$\phi = \frac{4\pi}{3} - \frac{4\pi}{25} = \frac{88\pi}{75}$$

故

$$\vec{E} = (\hat{e}_x 150 - e_z 200) \cos\left(8\pi \times 10^8 t - \frac{8\pi}{3} y + \frac{88\pi}{75}\right) V/m$$

$$\vec{H} = \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_y \times \vec{E} = -(e_x \frac{5}{3\pi} + e_z \frac{5}{4\pi}) \cos\left(8\pi \times 10^8 t - \frac{8\pi}{3} y + \frac{88\pi}{75}\right) A/m$$

5.4 有一均匀平面波在 $\mu = \mu_0$ 、 $\epsilon = 4\epsilon_0$ $\sigma = 0$ 的媒质中传播，其电场强度

$E = E_m \sin\left(\omega t - kz + \frac{\pi}{3}\right)$ 。若已知平面波的频率 $f = 150\text{MHz}$ ，平均功率密度为

$0.265\mu\text{W}/\text{m}^2$ 。试求：

(1) 电磁波的波数、相速、波长和波阻抗；

(2) $t = 0$ 、 $z = 0$ 时的电场 $E(0,0)$ 值；

(3) 经过 $t = 0.1\mu\text{s}$ 后，电场 $E(0,0)$ 出现在什么位置？

解 (1) 由 \vec{E} 的表达式可看出这是沿 $+z$ 方向传播的均匀平面波，其波数为

$$\begin{aligned} k &= \omega\sqrt{\mu\varepsilon} = 2\pi f\sqrt{4\varepsilon_0\mu_0} = 2\pi \times 150 \times 10^6 \sqrt{4\varepsilon_0\mu_0} \\ &= 2\pi \times 150 \times 10^6 \times 2 \times \frac{1}{3 \times 10^8} \\ &= 2\pi \text{rad}/\text{m} \end{aligned}$$

相速为

$$v_p = \frac{1}{\sqrt{\mu\varepsilon}} = \frac{1}{\sqrt{4\mu_0\varepsilon_0}} = 1.5 \times 10^8 \text{m/s}$$

波长为

$$\lambda = \frac{2\pi}{k} = 1\text{m}$$

波阻抗为

$$\eta = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{4\varepsilon_0}} = 60\pi\Omega \approx 188.5\Omega$$

(2) 平均坡印廷矢量为

$$S_{av} = \frac{1}{2\eta} E_m^2 = 0.265 \times 10^{-6} \text{W}/\text{m}^2$$

故得

$$E_m = \left(2\eta \times 0.265 \times 10^{-6}\right)^{1/2} \text{W}/\text{m}^2 \approx 10^{-2} \text{V}/\text{m}$$

因此

$$E(0,0) = E_m \sin\left(\frac{\pi}{3}\right) = 8.66 \times 10^{-3} \text{V}/\text{m}$$

(3) 随着时间 t 的增加，波将沿 $+z$ 方向传播，当 $t = 0.1\mu\text{s}$ 时，电场为

$$E = 10^{-2} \sin\left(2\pi ft - kz + \frac{\pi}{3}\right)$$

$$= 10^{-2} \sin(2\pi \times 150 \times 10^6 \times 0.1 \times 10^{-6} - 2\pi z + \frac{\pi}{3})$$

$$= 8.66 \times 10^{-3}$$

得

$$\sin(30\pi - 2\pi z + \frac{\pi}{3}) = 0.866$$

即

$$30\pi - 2\pi z + \frac{\pi}{3} = \frac{\pi}{3}$$

则

$$z = 15m$$

5.5 理想介质中的均匀平面波的电场和磁场分别为

$$\vec{E} = \hat{e}_x 10 \cos(6\pi \times 10^7 t - 0.8\pi z) V/m$$

$$\vec{H} = \hat{e}_y \frac{1}{6\pi} \cos(6\pi \times 10^7 t - 0.8\pi z) A/m$$

试求该介质的相对磁导率 μ_r 和相对介电常数 ε_r 。

解：由给出的 \vec{E} 和 \vec{H} 的表达式可知，它表征沿+z 方向传播的均匀平面波，其相关参数为

角频率 $\omega = 6\pi \times 10^7 \text{ rad/s}$

波数 $k = 0.8\pi \text{ rad/m}$

波阻抗 $\eta = \frac{E}{H} = \frac{10}{\frac{1}{6\pi}} \Omega = 60\pi \Omega$

而

$$k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon} = \omega \sqrt{\mu_r \mu_0 \varepsilon_r \varepsilon_0} = \frac{\omega}{c} \sqrt{\mu_r \varepsilon_r} = 0.8\pi \text{ rad/m} \quad (1)$$

$$\eta = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = \sqrt{\frac{\mu_r}{\varepsilon_r}} \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = 60\pi \Omega$$

(2)

联立解方程式 (1) 和 (2)，得

$$\mu_r = 2, \varepsilon_r = 8$$

5.6 在自由空间传播的均匀平面波的电场强度复矢量为

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

试求：(1) 平面波的传播方向和频率；

(2) 波的极化方式;

(3) 磁场强度 \vec{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 \hat{e}_z

由题意之 $k = 20\pi = \omega\sqrt{\mu_0\epsilon_0}$, 故

$$\omega = \frac{20\pi}{\sqrt{\mu_0\epsilon_0}} = 6\pi \times 10^9 \text{ rad/s}$$

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

(2) 原电场可表示为

$$\vec{E} = (\hat{e}_x + je_y)10^{-4} e^{-j20\pi z}$$

是左旋圆极化波。

(3) 由

$$\vec{H} = \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_z \times \vec{E}$$

得

$$\begin{aligned}\vec{H} &= \frac{10^{-4}}{120\pi} (\hat{e}_y - je_x) e^{-j20\pi z} \\ &= -\hat{e}_x 2.65 \times 10^{-7} e^{-j(20\pi z - \frac{\pi}{2})} + \hat{e}_y 2.65 \times 10^{-7} e^{-j20\pi z}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}(4) \quad \vec{S}_{av} &= \frac{1}{2} \text{Re}[\vec{E} \times \vec{H}^*] \\ &= \frac{1}{2} \text{Re}\{[\hat{e}_x 10^{-4} e^{-j20\pi z} + \hat{e}_y 10^{-4} e^{-j(20\pi z - \frac{\pi}{2})}] \times \\ &\quad [\hat{e}_y 2.65 \times 10^{-7} e^{-j20\pi z} - \hat{e}_x 2.65 \times 10^{-7} e^{-j(20\pi z - \frac{\pi}{2})}]\} \\ &= \hat{e}_z 2.65 \times 10^{-11} \text{ W/m}^2\end{aligned}$$

即

$$P_{av} = 2.65 \times 10^{-11} \text{ W/m}^2$$

5.7 在空气中, 一均匀平面波的波长为 12cm, 当该波进入某无损媒质中传播时, 其波长减小为 8cm, 且已知在媒质中的 \vec{E} 和 \vec{H} 的振幅分别为 50V/m 和 0.1A/m。试求该平面波的频率、媒质的相对磁导率和相对介电常数。

解 在自由空间中, 波的相速 $v_p = c = 3 \times 10^8 \text{ m/s}$, 故波的频率为

$$f = \frac{v_p}{\lambda_0} = \frac{c}{\lambda_0} = \frac{3 \times 10^8}{12 \times 10^{-2}} \text{ Hz} = 2.5 \times 10^9 \text{ Hz}$$

在无损耗媒质中，波的相速为

$$v_p = f\lambda = 2.5 \times 10^9 \times 8 \times 10^{-2} \text{ m/s} = 2 \times 10^8 \text{ m/s}$$

又

$$v_p = \frac{1}{\sqrt{\mu_r \mu_0 \varepsilon_r \varepsilon_0}} = \frac{c}{\sqrt{\mu_r \varepsilon_r}}$$

故

$$\mu_r \varepsilon_r = \left(\frac{c}{v_p} \right)^2 = \frac{9}{4}$$

(1)

无损耗媒质中的波阻抗为

$$\eta = \frac{\vec{E}}{\vec{H}} = \frac{E_m}{H_m} = \frac{50}{0.1} \Omega = 500 \Omega$$

又由于

$$\eta = \sqrt{\frac{\mu_r \mu_0}{\varepsilon_r \varepsilon_0}} = \eta_0 \sqrt{\frac{\mu_r}{\varepsilon_r}}$$

故

$$\frac{\mu_r}{\varepsilon_r} = \left(\frac{\eta}{\eta_0} \right)^2 = \left(\frac{500}{377} \right)^2$$

(2)

联解式 (1) 和式 (2)，得

$$\mu_r = 1.99, \varepsilon_r = 1.13$$

5.8 在自由空间中，一均匀平面波的相位常数为 $\beta_0 = 0.524 \text{ rad/m}$ ，当该波进入到理想介质后，其相位常数变为 $\beta = 1.81 \text{ rad/m}$ 。设该理想介质的 $\mu_r = 1$ ，试求该理想介质的 ε_r 和波在该理想介质中的传播速度。

解 自由空间的相位常数

$$\beta_0 = \omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}$$

故

$$\omega = \frac{\beta_0}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}} = 0.524 \times 3 \times 10^8 \text{ Hz} = 1.572 \times 10^8 \text{ rad/s}$$

在理想电介质中，相位常数 $\beta = \omega\sqrt{\mu_0\epsilon_r\epsilon_0} = 1.81\text{rad}/m$ ，故得到

$$\epsilon_r = \frac{1.81^2}{\omega^2\mu_0\epsilon_0} = 11.93$$

电介质中的波速则为

$$v_p = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}} = \frac{1}{\sqrt{\mu_0\epsilon_r\epsilon_0}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r}} = \frac{3 \times 10^8}{\sqrt{11.93}} \text{m/s} = 0.87 \times 10^8 \text{m/s}$$

5.9 在自由空间中，一均匀平面波的波长为 $\lambda_0 = 0.2m$ ，当该波进入到理想介质后，其波长变为 $\lambda = 0.09m$ 。设该理想介质的 $\mu_r = 1$ ，试求该理想介质的 ϵ_r 和波在该理想介质中的传播速度。

解 在自由空间，波的相速 $v_p = c = 3 \times 10^8 \text{m/s}$ ，故波的频率为

$$f = \frac{v_p}{\lambda_0} = \frac{3 \times 10^8}{0.2} \text{Hz} = 1.5 \times 10^9 \text{Hz}$$

在理想介质中，波长 $\lambda = 0.09m$ ，故波的相速为

$$v_p = f\lambda = 1.5 \times 10^9 \times 0.09 \text{m/s} = 1.35 \times 10^8 \text{m/s}$$

另一方面

$$v_p = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}} = \frac{1}{\sqrt{\mu_0\epsilon_r\epsilon_0}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r}}$$

故

$$\epsilon_r = \left(\frac{c}{v_p} \right)^2 = \left(\frac{3 \times 10^8}{1.35 \times 10^8} \right)^2 = 4.94$$

5.10 均匀平面波的磁场强度 \vec{H} 的振幅为 $\frac{1}{3\pi} \text{A/m}$ ，在自由空间沿 $-\hat{e}_z$ 方向传播，其相位常数 $\beta = 30\text{rad}/m$ 。当 $t = 0, z = 0$ 时， \vec{H} 在 $-\hat{e}_y$ 方向。

(1) 写出 \vec{E} 和 \vec{H} 的表达式；

(2) 求频率和波长。

解 以余弦为基准，按题意先写出磁场表达式

$$\vec{H} = -\hat{e}_y \frac{1}{3\pi} \cos(\omega t + \beta z) \text{A/m}$$

与之相伴的电场为

$$\begin{aligned}\vec{E} &= \eta_0 [\vec{H} \times (-\hat{e}_z)] = 120\pi \left[-e_y \frac{1}{3\pi} \cos(\omega t + \beta z) \times (-e_z) \right] \\ &= \hat{e}_x 40 \cos(\omega t + \beta z) V/m\end{aligned}$$

由 $\beta = 30 \text{ rad/m}$ 得波长 λ 和频率 f 分别为

$$\lambda = \frac{2\pi}{\beta} = 0.21 \text{ m}$$

$$f = \frac{v_p}{\lambda} = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \times 10^8}{0.21} \text{ Hz} = 1.43 \times 10^9 \text{ Hz}$$

$$\omega = 2\pi f = 2\pi \times 1.43 \times 10^9 \text{ rad/s} = 9 \times 10^9 \text{ rad/s}$$

则磁场和电场分别为

$$\begin{aligned}\vec{H} &= -\hat{e}_y \frac{1}{3\pi} \cos(9 \times 10^9 t + 30z) A/m \\ \vec{E} &= \hat{e}_x 40 \cos(9 \times 10^9 t + 30z) V/m\end{aligned}$$

5.11 在空气中，一均匀平面波沿 \hat{e}_y 方向传播，其磁场强度的瞬时表达式为

$$\vec{H}(y, t) = \hat{e}_z 4 \times 10^{-6} \cos(10^7 \pi t - \beta y + \frac{\pi}{7})$$

(1) 求相位常数 β 和 $t = 3 \text{ ms}$ 时， $H_z = 0$ 的位置；

(2) 求电场强度的瞬时表达式 $\vec{E}(y, t)$ 。

$$\text{解 (1) } \beta = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} = 10^7 \pi \times \frac{1}{3 \times 10^8} \text{ rad/m} = \frac{\pi}{30} \text{ rad/m}$$

在 $t = 3 \text{ ms}$ 时，欲使 $H_z = 0$ ，则要求

$$\cos(10^7 \pi \times 3 \times 10^{-3} - \frac{\pi}{30} y + \frac{\pi}{4}) = \cos(-\frac{\pi}{30} y + \frac{\pi}{4}) = 0$$

即

$$-\frac{\pi}{30} y + \frac{\pi}{4} = \frac{\pi}{2} + n\pi, n = 0, 1, 2, \dots$$

考虑到波长 $\lambda = \frac{2\pi}{\beta} = 60 \text{ m}$ ，故 $t = 3 \text{ ms}$ 时， $H_z = 0$ 的位置为

$$y = 22.5 \pm n \frac{\lambda}{2} \text{ m}, n = 0, 1, 2, \dots$$

(2) 电场的瞬时表达式为

$$\begin{aligned}\vec{E} &= (\vec{H} \times \hat{e}_y) \eta_0 = \left[e_z 4 \times 10^{-6} \cos \left(10^7 \pi t - \beta y + \frac{\pi}{4} \right) \times e_y \right] \times 120\pi \\ &= -\hat{e}_x 1.508 \times 10^{-3} \cos \left(10^7 \pi t - \beta y + \frac{\pi}{4} \right) \text{V/m}\end{aligned}$$

5.12 已知在自由空间传播的均匀平面波的磁场强度为

$$\vec{H}(z, t) = (\hat{e}_x + e_y) \times 0.8 \cos(6\pi \times 10^8 t - 2\pi z) \text{A/m}$$

(1) 求该均匀平面波的频率、波长、相位常数、相速；

(2) 求与 $\vec{H}(z, t)$ 相伴的电场强度 $\vec{E}(z, t)$ ；

(3) 计算瞬时坡印廷矢量。

解 (1) 从给定的磁场表达式，可以直接得出

$$\text{频率} \quad f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{6\pi \times 10^8}{2\pi} \text{Hz} = 3 \times 10^8 \text{Hz}$$

$$\text{相位常数} \quad \beta = 2\pi \text{rad/m}$$

$$\text{波长} \quad \lambda = \frac{2\pi}{\beta} = \frac{2\pi}{2\pi} \text{m} = 1\text{m}$$

$$\text{相速} \quad v_p = \frac{\omega}{\beta} = \frac{6\pi \times 10^8}{2\pi} \text{m/s} = 3 \times 10^8 \text{m/s}$$

(2) 与 $\vec{H}(z, t)$ 相伴的电场强度

$$\begin{aligned}\vec{E}(z, t) &= \eta_0 \vec{H}(z, t) \times \hat{e}_z = (e_x + e_y) \times e_z 0.8 \times 120\pi \cos(6\pi \times 10^8 t - 2\pi z) \\ &= (\hat{e}_x - e_y) 96\pi \cos(6\pi \times 10^8 t - 2\pi z)\end{aligned}$$

(3) 瞬时坡印廷矢量为

$$\vec{S}(z, t) = \vec{E}(z, t) \times \vec{H}(z, t) = \hat{e}_z 153.6\pi \cos^2(6\pi \times 10^8 t - 2\pi z) \text{W/m}^2$$

5.13 频率 $f = 500\text{kHz}$ 的正弦均匀平面波在理想介质中传播，其电场振幅矢量

$$\vec{E}_m = \hat{e}_x 4 - e_y + e_z 2 \text{kV/m}，\text{磁场振幅矢量为 } \vec{H}_m = \hat{e}_x 6 + e_y 18 - e_z 3 \text{A/m}。 \text{试求：}$$

(1) 波传播方向的单位矢量；

(2) 介质的相对介电常数 ϵ_r ；

(3) 电场 \vec{E} 和磁场 \vec{H} 的复数表达式。

解 (1) 表征电场方向的单位矢量为

$$\hat{e}_E = \frac{\vec{E}}{E} = \frac{\hat{e}_x 4 - e_y + e_z 2}{\sqrt{4^2 + 1 + 2^2}} = \frac{1}{\sqrt{21}}(e_x 4 - e_y + e_z 2)$$

表征磁场方向的单位矢量为

$$\hat{e}_H = \frac{\vec{H}}{H} = \frac{\hat{e}_x 6 + e_y 18 - e_z 3}{\sqrt{6^2 + 18^2 + 3^2}} = \frac{1}{\sqrt{41}}(e_x 2 + e_y 6 - e_z)$$

由此得到波传播方向的单位矢量为

$$\begin{aligned}\hat{e}_n &= \hat{e}_E \times \hat{e}_H = \frac{1}{\sqrt{21}}(e_x 4 - e_y + e_z 2) \times \frac{1}{\sqrt{41}}(e_x 2 + e_y 6 - e_z) \\ &= \frac{1}{\sqrt{861}}(-\hat{e}_x 11 + e_y 8 + e_z 26) \\ &= -\hat{e}_x 0.375 + e_y 0.273 + e_z 0.886\end{aligned}$$

$$(2) \text{ 由 } \eta = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_r \varepsilon_0}} = \frac{120\pi}{\sqrt{\varepsilon_r}} = \frac{|\vec{E}_m|}{|\vec{H}_m|} = \frac{\sqrt{21} \times 10^3}{\sqrt{369}}, \text{ 可得到}$$

$$\varepsilon_r = 2.5$$

(3) 电场 \vec{E} 和磁场 \vec{H} 的复数表达式分别为

$$\begin{aligned}\vec{E} &= \vec{E}_m e^{-jk\hat{e}_n \cdot \vec{r}} = (\hat{e}_x 4 - e_y + e_z) 10^3 e^{-jk\hat{e}_n \cdot \vec{r}} \\ \vec{H} &= \vec{H}_m e^{-jk\hat{e}_n \cdot \vec{r}} = (\hat{e}_x 6 + e_y 18 - e_z 3) e^{-jk\hat{e}_n \cdot \vec{r}}\end{aligned}$$

式中

$$\begin{aligned}k &= \omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_r \varepsilon_0} = 2\pi \times 500 \times 10^3 \sqrt{\varepsilon_r} \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} \\ &= \frac{\pi \times 10^6}{3 \times 10^8} \sqrt{2.5} \text{ rad/m} \\ &= \frac{\pi \sqrt{2.5}}{3} \times 10^{-2} \text{ rad/m}\end{aligned}$$

5.14 已知自由空间传播的均匀平面波的磁场强度为

$$\vec{H} = (\hat{e}_x \frac{3}{2} + e_y + e_z) 10^{-6} \cos \left[\omega t - \pi \left(-x + y + \frac{1}{2} z \right) \right] \text{ A/m}$$

试求

- (1) 波的传播方向;
- (2) 波的频率和波长;
- (3) 与磁场 \vec{H} 相伴的电场 \vec{E} ;

(4) 平均坡印廷矢量。

解 (1) 波的传播方向由波矢量 \vec{k} 来确定。由给出的 \vec{H} 的表达式可知

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = k_x x + k_y y + k_z z = -\pi x + \pi y + 0.5\pi z$$

故

$$k_x = -\pi, k_y = \pi, k_z = 0.5\pi$$

即

$$\begin{aligned}\vec{k} &= -\hat{e}_x \pi + \hat{e}_y \pi + \hat{e}_z 0.5\pi \\ k &= \pi \sqrt{(-1)^2 + 1 + (0.5)^2} \text{ rad/m} = \frac{3}{2} \pi \text{ rad/m}\end{aligned}$$

则波传播方向的单位矢量为

$$\begin{aligned}\hat{e}_n &\equiv \frac{\vec{k}}{k} = \frac{1}{1.5\pi} \left(-\hat{e}_x \pi + \hat{e}_y \pi + \hat{e}_z \frac{\pi}{2} \right) = -\hat{e}_x \frac{2}{3} + \hat{e}_y \frac{2}{3} + \hat{e}_z \frac{1}{3} \\ (2) \quad \lambda &= \frac{2\pi}{k} = \frac{2\pi}{3\pi/2} = \frac{4}{3} \text{ m} \\ f &= \frac{v_p}{\lambda} = \frac{3 \times 10^8}{4/3} \text{ Hz} = \frac{9}{4} \times 10^8 \text{ Hz}\end{aligned}$$

(3) 与 \vec{H} 相伴的 \vec{E} 为

$$\begin{aligned}\vec{E} &= (\vec{H} \times \hat{e}_n) \eta_0 \\ &= \left(\hat{e}_x \frac{3}{2} + \hat{e}_y + \hat{e}_z \right) 10^6 \cos \left[\omega t - \pi \left(-x + y + \frac{1}{2} z \right) \right] \times \left(-\hat{e}_x \frac{2}{3} + \hat{e}_y \frac{2}{3} + \hat{e}_z \frac{1}{3} \right) \times 377 \\ &= 377 \times 10^{-6} \left(-\hat{e}_x \frac{2}{3} - \hat{e}_y \frac{7}{6} + \hat{e}_z \frac{5}{3} \right) \times \cos \left[\frac{9\pi}{2} \times 10^8 t - \pi (-x + y + 0.5z) \right] \text{ V/m}\end{aligned}$$

(4) 平均坡印廷矢量

$$\begin{aligned}\vec{S}_{av} &= \frac{1}{2} \text{Re} [\vec{E} \times \vec{H}^*] \\ &= \frac{1}{2} \text{Re} \left[377 \times 10^{-6} \left(-\hat{e}_x \frac{2}{3} - \hat{e}_y \frac{7}{6} + \hat{e}_z \frac{5}{3} \right) e^{-j\pi(-x+y+0.5z)} \times 10^{-6} \left(\hat{e}_x \frac{3}{2} + \hat{e}_y + \hat{e}_z \right) e^{j\pi(-x+y+0.5z)} \right] \\ &= 1.7\pi \times 10^{-10} \left(-\hat{e}_x + \hat{e}_y + \hat{e}_z \frac{1}{2} \right) \text{ W/m}^2\end{aligned}$$

5.19 自由空间的均匀平面波的电场表达式为

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \left(\hat{e}_x + \hat{e}_y 2 + \hat{e}_z E_{zm} \right) 10 \cos(\omega t + 3x - y - z) \text{ V/m}$$

式中的 E_{zm} 为待定量。试由该表达式确定波的传播方向、角频率 ω 、极化状态，

并求与 $\vec{E}(\vec{r}, t)$ 相伴的磁场 $\vec{H}(\vec{r}, t)$ 。

解 设波的传播方向的单位矢量为 \hat{e}_n ，则电场的复数形式可表示为

$$\vec{E}(\vec{r}) = E_m e^{-jk\hat{e}_n \cdot \vec{r}}$$

题目中给定的电场的复数形式为

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = (\hat{e}_x 10 + e_y 20 + e_z 10 E_m) 10 e^{-j(-3x+y+z)} V/m$$

于是有

$$E_m = \hat{e}_x 10 + e_y 20 + e_z 10 E_m$$

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = k\hat{e}_n \cdot \vec{r} = -3x + y + z$$

又

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = k_x x + k_y y + k_z z$$

可见

$$k_x = -3, k_y = 1, k_z = 1$$

故波矢量

$$\vec{k} = -\hat{e}_x 3 + e_y + e_z$$

$$k = \sqrt{3^2 + 1^2 + 1^2} \text{ rad/m} = \sqrt{11} \text{ rad/m}$$

波传播方向的单位矢量 \hat{e}_n 为

$$\hat{e}_n = \frac{\vec{k}}{k} = \frac{-\hat{e}_x 3 + e_y + e_z}{\sqrt{11}}$$

波的角频率为

$$\omega = kv_p = kc = \sqrt{11} \times 3 \times 10^8 \text{ rad/s} = 9.98 \times 10^8 \text{ rad/s}$$

为了确定 E_m ，可利用均匀平面波的电场矢量垂直于波的传播方向这一性质，

故有 $\vec{k} \cdot \vec{E}_m = 0$ ，即

$$(-\hat{e}_x 3 + e_y + e_z) \cdot (e_x 10 + e_y 20 + e_z 10 E_m) = 0$$

由此得

$$-30 + 20 + 10 E_m = 0$$

故得到

$$E_m = 1$$

因此，自由空间任意一点 \vec{r} 处的电场为

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = 10(\hat{e}_x + e_y 2 + e_z) \cos(9.95 \times 10^8 t + 3x - y - z) V/m$$

上式表明电场的各个分量同相位，故 $\vec{E}(\vec{r}, t)$ 表示一个直线极化波。

与 $\vec{E}(\vec{r}, t)$ 相伴的磁场 $\vec{H}(\vec{r}, t)$ 为

$$\begin{aligned}\vec{H}(\vec{r}, t) &= \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_n \times \vec{E}(\vec{r}, t) \\ &= \frac{1}{120\pi} \times \frac{1}{\sqrt{11}} (-\hat{e}_x 3 + e_y + e_z) \times (e_x + e_y 2 + e_z) \times 10 \cos(9.95 \times 10^8 t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \\ &= 8 \times 10^{-3} (-\hat{e}_x 3 + e_y 4 + e_z 7) \cos(9.95 \times 10^8 t + 3x - y - z) A/m\end{aligned}$$

5.20 已知自由空间的均匀平面波的电场表达式为

$$\vec{E}(\vec{r}) = (\hat{e}_x + e_y 2 + e_z j\sqrt{5}) e^{-j(2x+by+cz)} V/m$$

试求此表达式确定波的传播方向。波长、极化状态，并求与 $\vec{E}(\vec{r})$ 相伴的磁场 $\vec{H}(\vec{r})$ 。

解 波的传播方向由波矢量的方向确定。由

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = k_x x + k_y y + k_z z = 2x + by + cz$$

有

$$k_x = 2, k_y = b, k_z = c$$

为确定 b 和 c ，利用 $\vec{k} \cdot \vec{E}_m = 0$ ，得

$$(\hat{e}_x 2 + e_y b + e_z c) \cdot (\hat{e}_x + e_y 2 + e_z j\sqrt{5}) = 2 + 2b + j\sqrt{5}c = 0$$

故

$$b = -1, c = 0$$

则波矢量为

$$\vec{k} = \hat{e}_x 2 - e_y$$

波传播方向的单位矢量为

$$\hat{e}_n = \frac{\vec{k}}{k} = \frac{\hat{e}_x 2 - e_y}{\sqrt{2^2 + 1^2}} = \frac{1}{\sqrt{5}} (\hat{e}_x 2 - e_y)$$

波长为

$$\lambda = \frac{2\pi}{k} = \frac{2\pi}{\sqrt{5}} m = 2.81m$$

已知的电场复振幅可写为

$$\vec{E}_m = (\hat{e}_x + e_y 2) + e_z j\sqrt{5} = \vec{E}_{mR} + \vec{E}_{mI}$$

其中

$$\vec{E}_{mR} = \hat{e}_x + e_y 2 = \frac{1}{\sqrt{5}}(e_x + e_y 2)\sqrt{5} = e_R \sqrt{5}$$

$$\vec{E}_{mI} = \hat{e}_z j\sqrt{5}$$

可见, \vec{E}_{mR} 与 \vec{E}_{mI} 的大小相等, 即

$$|\vec{E}_{mR}| = \sqrt{1^2 + 2^2} = \sqrt{5}, |\vec{E}_{mI}| = \sqrt{5}$$

且

$$\hat{e}_n \times \hat{e}_z = \frac{1}{\sqrt{5}}(e_x + e_y 2) \times e_z = \frac{1}{\sqrt{5}}(2e_x - e_y) = e_n$$

$$\hat{e}_n \cdot \hat{e}_z = \frac{1}{\sqrt{5}}(e_x + e_y 2) \cdot e_z = 0$$

由于 \vec{E}_{mR} 与 \vec{E}_{mI} 的相位相差 90° , 即 $\phi_R = 0, \phi_I = 90^\circ$, 故 $\vec{E}(\vec{r})$ 表示一个左旋圆极化波。

与 $\vec{E}(\vec{r})$ 相伴的磁场

$$\begin{aligned} \vec{H}(\vec{r}) &= \frac{1}{\eta_0} e_n \times \vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{120\pi} \cdot \frac{1}{\sqrt{5}} (\hat{e}_x 2 - e_y) \times (e_x + e_y 2 + e_z j\sqrt{5}) e^{-j(2x-y)} \\ &= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x j - e_y 2 + e_z \sqrt{5}) e^{-j(2x-y)} \text{ A/m} \end{aligned}$$

第六章

例 6.1.1 一右旋圆极化波垂直入射至位于 $z=0$ 的理想导体板上, 其电场强度的复数形式为

$$\vec{E}_i(z) = (\hat{e}_x - je_y) E_m e^{-j\beta z}$$

- (1) 确定反射波的极化;
- (2) 写出总电场强度的瞬时表达式;
- (3) 求板上的感应面电流密度。

解: (1) 设反射波电场的复数形式为

$$\vec{E}_r(z) = (\hat{e}_x E_{rx} + e_y E_{ry}) e^{j\beta z}$$

由理想导体表面电场所满足的边界条件, 在 $z=0$ 时有

$$\left[\bar{E}_i(z) + \bar{E}_r(z)\right]_{z=0} = 0$$

得

$$\bar{E}_r(z) = (-\hat{e}_x + e_y j) E_m e^{j\beta z}$$

这是一个沿 $-\hat{e}_z$ 方向传播的左旋圆极化波。

(2) $z < 0$ 区域的总电场强度

$$\begin{aligned}\bar{E}_1(z, t) &= \text{Re} \left\{ \left[\bar{E}_i + \bar{E}_r \right] e^{j\omega t} \right\} \\ &= \text{Re} \left\{ \left[(\hat{e}_x - e_y j) e^{-j\beta z} + (-e_x + e_y j) e^{j\beta z} \right] E_m e^{j\omega t} \right\} \\ &= \text{Re} \left\{ \left[-(-\hat{e}_x - e_y j) j 2 \sin \beta z \right] E_m e^{j\omega t} \right\} \\ &= 2E_m \sin \beta z (\hat{e}_x \sin \omega t - e_y \cos \omega t)\end{aligned}$$

(3) 又由理想导体表面磁场所满足的边界条件

$$\hat{e}_n \times \bar{H}_1 = \bar{J}_s$$

这里

$$\hat{e}_n = -\hat{e}_z, \text{ 则}$$

$$\bar{J}_s = -\hat{e}_z \times \left[\bar{H}_i(z) + \bar{H}_r(z) \right]_{z=0}$$

而

$$\bar{H}_i(z) = \frac{1}{\eta} \hat{e}_z \times \bar{E}_i(z) = (e_x j + e_y) \frac{E_m}{\eta_0} e^{-j\beta z}$$

$$\bar{H}_r(z) = \frac{1}{\eta} (-\hat{e}_z) \times \bar{E}_r(z) = (e_x j + e_y) \frac{E_m}{\eta_0} e^{j\beta z}$$

故

$$\bar{J}_s = -\hat{e}_z \times \left[\bar{H}_i(z) + \bar{H}_r(z) \right]_{z=0} = (e_x - e_y j) \frac{2E_m}{\eta_0}$$

例 6.1.2 一均匀平面波自空气中垂直入射到半无限大的无损耗介质表面上，已知空气中合成波的驻波比为 3，介质内透射波的波长是空气中波长的 $\frac{1}{6}$ ，且介质表面上为合成波电场的最小点。求介质的相对磁导率 μ_r 和相对介电常数 ε_r 。

解：因为驻波比

$$S = \frac{1+|\Gamma|}{1-|\Gamma|} = 3$$

由此解出 $|\Gamma| = \frac{1}{2}$

由于界面上是合成波电场的最小点，故 $\Gamma = -\frac{1}{2}$ 。由于反射系数

$$\Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_2 + \eta_1}$$

式中 $\eta_1 = \eta_0 = 120\pi$ ，于是有

$$\eta_2 = \frac{1}{3}\eta_0$$

又因为

$$\eta_1 = \sqrt{\frac{\mu_2}{\epsilon_2}} = \sqrt{\frac{\mu_r}{\epsilon_r}}\eta_0$$

所以得到

$$\frac{\mu_r}{\epsilon_r} = \frac{1}{9} \quad (1)$$

又因为媒质中的波长

$$\lambda_2 = \frac{\lambda_0}{\sqrt{\mu_r \epsilon_r}} = \frac{\lambda_0}{6}$$

$$\text{得 } \mu_r \epsilon_r = 36 \quad (2)$$

联立求解 (1) (2) 式，得

$$\mu_r = 2, \quad \epsilon_r = 18$$

例 6.4.1 一角频率为 ω 的均匀平面波由空气向理想导体斜入射，入射角为 θ_i ，

电场矢量垂直于入射面。求：

(1) 导体表面上的感应电流密度；

(2) 合成波在空气中的平均坡印廷矢量。

解：(1) 设 $z=0$ 为理想导体表面，入射波电场为

$$\vec{E}_i = \hat{e}_y E_m e^{-jk(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

式中 E_m 为入射波幅值， $k = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$ 为入射波的波数。

由式 (6.4.2) 和式 (6.4.4), 有

$$\vec{H}_i = (-\hat{e}_x \cos \theta_i + \hat{e}_z \sin \theta_i) \frac{E_m}{\eta_0} e^{-jk(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

$$\vec{H}_r = (-\hat{e}_x \cos \theta_i - \hat{e}_z \sin \theta_i) \frac{E_m}{\eta_0} e^{-jk(x \sin \theta_i - z \cos \theta_i)}$$

空气中合成波的磁场为

$$\vec{H}_1 = \vec{H}_i + \vec{H}_r$$

在 $z=0$ 处

$$\vec{H}_1 = (\vec{H}_i + \vec{H}_r)_{z=0} = -\hat{e}_x \frac{2E_m}{\eta_0} \cos \theta_i e^{-jkx \sin \theta_i}$$

所以导体表面上的感应电流密度为

$$\begin{aligned} \vec{J}_s &= \hat{e}_n \times \vec{H}_1|_{z=0} = (-\hat{e}_z) \times (-\hat{e}_x) \frac{2E_m \cos \theta_i}{\eta_0} e^{-jkx \sin \theta_i} \\ &= \hat{e}_y \frac{E_m}{60\pi} \cos \theta_i e^{-jkx \sin \theta_i} \end{aligned}$$

(2) 由式 (6.4.3), 有

$$\vec{E}_r = -\hat{e}_y E_m e^{-jk(x \sin \theta_i - z \cos \theta_i)}$$

故合成波在空气中的平均坡印廷矢量为

$$\begin{aligned} \vec{S}_{av} &= \frac{1}{2} \text{Re} [\vec{E}_1 \times \vec{H}_1^*] = \frac{1}{2} \text{Re} [(\vec{E}_i + \vec{E}_r) \times (\vec{H}_i + \vec{H}_r)^*] \\ &= \hat{e}_x \frac{2E_m^2}{\eta_0} \sin \theta_i \sin^2(kz \cos \theta_i) \end{aligned}$$

例 6.4.2 已知空气中的磁场强度为 $\vec{H}_i = -\hat{e}_y e^{-j\sqrt{2}\pi(x+z)} \text{ A/m}$ 的均匀平面波, 向位于

$z=0$ 处的理想导体斜入射。求:

- (1) 入射角;
- (2) 入射波电场;
- (3) 反射波电场和磁场;
- (4) 合成波的电场和磁场;
- (5) 导体表面上的感应电流密度和电荷密度。

解: (1) 由题意可知, $k_{ix} = k_{iz} = \sqrt{2}\pi$, 所以

$$\vec{k}_i = \hat{e}_x \hat{k}_{ix} + e_z k_{iz} = (e_x + e_z) \sqrt{2}\pi, \quad k = |\vec{k}_i| = 2\pi$$

故入射角

$$\theta_i = \arctan \frac{k_{ix}}{k_{iz}} = \frac{\pi}{4}$$

(2) 入射波电场为

$$\vec{E}_i = \eta_0 \vec{H}_i \times \hat{e}_i = \frac{\eta_0}{k} \vec{H}_i \times \hat{k}_i = (-e_x + e_z) \frac{120\pi}{\sqrt{2}} e^{-j\sqrt{2}\pi(x+z)}$$

(3) 反射波矢量为

$$\vec{k}_r = \hat{e}_x \hat{k}_{ix} - e_z k_{iz} = (e_x - e_z) \sqrt{2}\pi$$

故反射波磁场和电场分别为

$$\vec{H}_r = -\hat{e}_y e^{-j\sqrt{2}\pi(x-z)}$$

$$\vec{E}_r = \eta_0 \vec{H}_r \times \hat{e}_r = \frac{\eta_0}{k} \vec{H}_r \times \hat{k}_r = (e_x + e_z) \frac{120\pi}{\sqrt{2}} e^{-j\sqrt{2}\pi(x-z)}$$

(4) 合成波的电场和磁场分别为

$$\begin{aligned} \vec{E}_1 &= \vec{E}_i + \vec{E}_r \\ &= \left[\hat{e}_x \left(e^{j\sqrt{2}\pi z} - e^{-j\sqrt{2}\pi z} \right) + e_z \left(e^{j\sqrt{2}\pi z} + e^{-j\sqrt{2}\pi z} \right) \right] \frac{120\pi}{\sqrt{2}} e^{-j\sqrt{2}\pi x} \\ &= \left[\hat{e}_x j \sin(\sqrt{2}\pi z) + e_z \cos(\sqrt{2}\pi z) \right] 120\sqrt{2}\pi e^{-j\sqrt{2}\pi x} \\ \vec{H}_1 &= \vec{H}_i + \vec{H}_r = \left[-\hat{e}_y \left(e^{j\sqrt{2}\pi z} + e^{-j\sqrt{2}\pi z} \right) \right] e^{-j\sqrt{2}\pi x} = -e_y 2 \cos(\sqrt{2}\pi z) e^{-j\sqrt{2}\pi x} \end{aligned}$$

(5) 导体表面的感应电流密度和电荷密度分别为

$$\vec{J}_s = \hat{e}_n \times \vec{H}_1|_{z=0} = (-e_z) \times (-e_y) 2e^{-j\sqrt{2}\pi x} = e_x 2e^{-j\sqrt{2}\pi x}$$

$$\rho_s = \epsilon_0 \hat{e}_n \cdot \vec{E}_1|_{z=0} = -\epsilon_0 e_z \cdot \vec{E}_1|_{z=0} = -120\sqrt{2}\pi\epsilon_0 e^{-j\sqrt{2}\pi x}$$

习题 6.1 有一频率为 100 MHz、沿 y 方向极化的均匀平面波从空气 ($x < 0$ 区域) 中垂直入射到位于 $x = 0$ 的理想导体板上。设入射波电场 \vec{E}_i 的振幅为 10 V/m，试求：

(1) 入射波电场 \vec{E}_i 和磁场 \vec{H}_i 的复矢量；

(2) 反射波电场 \vec{E}_r 和磁场 \vec{H}_r 的复矢量；

(3) 合成波电场 \bar{E}_1 和磁场 \bar{H}_1 的复矢量;

(4) 距离导体面最近的合成波电场 \bar{E}_1 为零的位置;

(5) 距离导体面最近的合成波电场 \bar{H}_1 为零的位置。

解 (1) $\omega = 2\pi f = 2\pi \times 10^8 \text{ rad/m}$

$$\beta = \frac{\omega}{c} = \frac{2\pi \times 10^8}{3 \times 10^8} \text{ rad/m} = \frac{2}{3} \pi \text{ rad/m}$$

$$\eta_1 = \eta_0 = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} = 120\pi \quad \Omega$$

则入射波电场 \bar{E}_i 和磁场 \bar{H}_i 的复矢量分别为

$$\bar{E}_i(x) = \hat{e}_x 10 e^{j\frac{2}{3}\pi x} \text{ V/m}$$

$$\bar{H}_i(x) = \frac{1}{\eta_1} \hat{e}_x \times \bar{E}_i(x) = e_z \frac{1}{12\pi} e^{-j\frac{2}{3}\pi x} \text{ A/m}$$

(2) 反射波电场 \bar{E}_r 和磁场 \bar{H}_r 的复矢量分别为

$$\bar{E}_r(x) = -\hat{e}_x 10 e^{j\frac{2}{3}\pi x} \text{ V/m}$$

$$\bar{H}_r(x) = \frac{1}{\eta} (-\hat{e}_x) \times \bar{E}_r(x) = e_z \frac{1}{12\pi} e^{j\frac{2}{3}\pi x} \text{ A/m}$$

(3) 合成波电场 \bar{E}_1 和磁场 \bar{H}_1 的复矢量分别为

$$\bar{E}_1(x) = \bar{E}_i(x) + \bar{E}_r(x) = -\hat{e}_x j20 \sin\left(\frac{2}{3}\pi x\right) \text{ V/m}$$

$$\bar{H}_1(x) = \bar{H}_i(x) + \bar{H}_r(x) = \hat{e}_z \frac{1}{6\pi} \cos\left(\frac{2}{3}\pi x\right) \text{ A/m}$$

(4) 对于 $\bar{E}_1(x)$, 当 $x=0$ 时, $\bar{E}_1(0)=0$ 。而在空气中, 第一个零点发生在 $\frac{2}{3}\pi x = -\pi$ 处, 即

$$x = -\frac{3}{2}m$$

(5) 对于 $\bar{H}_1(x)$, 当 $\frac{2}{3}\pi x = -\frac{\pi}{2}$, 即 $x = -\frac{3}{4}m$ 时为磁场在空气中的第一个零点。

习题 6.4 均匀平面波的电场振幅为 $E_{im} = 100 \text{ V/m}$ ，从空气中垂直入射到无损耗介质平面上（介质的 $\sigma_1 = 0$ 、 $\varepsilon_{r2} = 4$ 、 $\mu_{r2} = 1$ ），求反射波与透射波的电场振幅。

解 $\eta_1 = \sqrt{\frac{\mu_1}{\varepsilon_1}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = 120\pi \quad \Omega$

$$\eta_2 = \sqrt{\frac{\mu_2}{\varepsilon_2}} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = 60\pi \quad \Omega$$

反射系数为

$$\Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{60\pi - 120\pi}{60\pi + 120\pi} = -\frac{1}{3}$$

透射系数为

$$\tau = \frac{2\eta_2}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{2 \times 60\pi}{60\pi + 120\pi} = \frac{2}{3}$$

故反射波的电场振幅为

$$E_{rm} = |\Gamma| E_{im} = \frac{100}{3} \text{ V/m} = 33.3 \text{ V/m}$$

透射波的电场振幅为

$$E_{tm} = \tau E_{im} = \frac{2 \times 100}{3} \text{ V/m} = 66.6 \text{ V/m}$$

习题 6.6 均匀平面波从媒质 1 入射到与媒质 2 的平面分界面上，已知 $\sigma_1 = \sigma_2 = 0$ 、 $\mu_1 = \mu_2 = \mu_0$ 。求使入射波的平均功率的 10% 被反射时的 $\frac{\varepsilon_{r2}}{\varepsilon_{r1}}$ 的值。

解 由题意得下列关系

$$|\Gamma|^2 = 0.1$$

而

$$\begin{aligned} \Gamma &= \eta_2 \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{\sqrt{\mu_2/\varepsilon_2} - \sqrt{\mu_1/\varepsilon_1}}{\sqrt{\mu_2/\varepsilon_2} + \sqrt{\mu_1/\varepsilon_1}} \\ &= \frac{\eta_0 \sqrt{1/\varepsilon_{r2}} - \eta_0 \sqrt{1/\varepsilon_{r1}}}{\eta_0 \sqrt{1/\varepsilon_{r2}} + \eta_0 \sqrt{1/\varepsilon_{r1}}} = \frac{\sqrt{\varepsilon_{r1}/\varepsilon_{r2}} - 1}{\sqrt{\varepsilon_{r1}/\varepsilon_{r2}} + 1} \end{aligned}$$

代入 $|\Gamma|^2 = 0.1$ 中，得

$$\sqrt{\frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}}} = 1.92 \text{ 或 } \sqrt{\frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}}} = 0.52$$

故

$$\frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}} = 3.68 \text{ 或 } \frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}} = 0.269$$

习题 6.7 入射电场 $\vec{E}_i = \hat{e}_x 10 \cos(3\pi \times 10^9 t - 10\pi z) \text{ V/m}$ ，从空气 ($z < 0$ 区域) 中垂直入射到 $z = 0$ 得分界面上，在 $z > 0$ 区域中 $\mu_r = 1$ 、 $\epsilon_r = 4$ 、 $\sigma = 0$ 。求 $z > 0$ 区域的电场 \vec{E}_2 和磁场 \vec{H}_2 。

解 $z > 0$ 区域，本征阻抗

$$\eta_2 = \sqrt{\frac{\mu_2}{\epsilon_2}} = \eta_0 \sqrt{\frac{\mu_{r2}}{\epsilon_{r2}}} = \frac{120\pi}{2} \Omega = 60\pi \Omega$$

投射系数

$$\tau = \frac{2\eta_2}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{2 \times 60\pi}{120\pi + 60\pi} = 6.67 \times 10^{-1}$$

相位常数

$$\beta_2 = \omega \sqrt{\mu_2 \epsilon_2} = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} \sqrt{\epsilon_{r2}} = \frac{3\pi \times 10^9}{3 \times 10^8} \times 2 \text{ rad/m} = 20\pi \text{ rad/m}$$

故

$$\begin{aligned} \vec{E}_2 &= \hat{e}_x E_{i2m} \cos(\omega t - \beta_2 z) = e_x \vec{\tau} E_{2m} \cos(2\pi f t - \beta_2 z) \\ &= \hat{e}_x 6.67 \times 10^{-1} \times 10 \cos(3\pi \times 10^9 t - 20\pi z) \\ &= \hat{e}_x 6.67 \cos(3\pi \times 10^9 t - 20\pi z) \text{ V/m} \\ \vec{H}_2 &= \frac{1}{\eta_2} \hat{e}_z \times \vec{E}_2 = e_y \frac{81.6}{260} \cos(2\pi f t - \beta_2 z) = e_y \frac{6.67}{60\pi} \cos(3\pi \times 10^9 t - 20\pi z) \\ &= \hat{e}_y 0.036 \cos(3\pi \times 10^9 t - 20\pi z) \text{ A/m} \end{aligned}$$

习题 6.11 均匀平面波垂直入射到两种无损耗电介质分界面上，当反射系数与透视系数的大小相等时，其驻波比等于多少？

解 由题意有下列关系

$$|\Gamma| = \tau = 1 + \Gamma$$

由此可得

$$|\Gamma|^2 = 1 + 2\Gamma + \Gamma^2$$

即

$$\Gamma = -\frac{1}{2}$$

故驻波系数

$$S = \frac{1+|\Gamma|}{1-|\Gamma|} = \frac{1+\frac{1}{2}}{1-\frac{1}{2}} = 3$$

由 $\Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_2 + \eta_1} = -\frac{1}{2}$, 还可得到

$$\eta_1 = 3\eta_2$$

若媒质的磁导率 $\mu_2 = \mu_1$, 则可得到

$$\varepsilon_{r1} = 9\varepsilon_{r2}$$

习题 6.13 均匀平面波从空气中垂直入射到理想电介质 ($\varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0$ 、 $\mu_r = 1$ 、 $\sigma_2 = 0$) 表面上。测得空气中驻波比为 2, 电场振幅最大值相距 1.0 m , 且第一个最大值距离介质表面 0.5 m 。试确定电介质的相对介电常数 ε_r 。

解 由 $\frac{\lambda}{2} = 1.0$, 得 $\lambda = 2\text{ m}$, 所以电场振幅第一个最大值距离介质表面 $\frac{\lambda}{4}$, 故反射系数为 $\Gamma < 0$ 。

由 $|\Gamma| = \frac{S-1}{S+1} = \frac{2-1}{2+1} = \frac{1}{3}$, 得到

$$\Gamma = -\frac{1}{3}$$

$$\text{又 } \Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_0}{\eta_2 + \eta_0} = \frac{1 - \sqrt{\varepsilon_{r2}}}{1 + \sqrt{\varepsilon_{r2}}}$$

故得到

$$\varepsilon_{r2} = \left(\frac{1 + \frac{1}{3}}{1 - \frac{1}{3}} \right)^2 = 4$$

习题 6.29 有一正弦均匀平面波由空气斜入射到位于 $z=0$ 的理想导体面上，其电场强度的复数形式为 $\vec{E}_i(x, z) = \hat{e}_y 10 e^{-j(6x+8z)} \text{ V/m}$ ，试求：

- (1) 入射波的频率 f 与波长 λ ；
- (2) $\vec{E}_i(x, z, t)$ 和 $\vec{H}_i(x, z, t)$ 的瞬时表达式；
- (3) 入射角 θ_i
- (4) 反射波 $\vec{E}_r(x, z)$ 和 $\vec{H}_r(x, z)$ ；
- (5) 总电场 $\vec{E}_1(x, z)$ 和 $\vec{H}_1(x, z)$ 。

解 (1) 由已知条件知入射波的波矢量为

$$\vec{k}_i = \hat{e}_x 6 + \hat{e}_z 8$$

$$k_i = |\vec{k}_i| = \sqrt{6^2 + 8^2} = 10 \text{ rad/m}$$

故波长为

$$\lambda = \frac{2\pi}{\beta} = \frac{2\pi}{k_i} = 0.628 \text{ m}$$

频率为

$$f = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \times 10^8}{0.628} \text{ Hz} = 4.78 \times 10^8 \text{ Hz}$$

$$\omega = 2\pi f = 3 \times 10^9 \text{ rad/s}$$

(2) 入射波传播方向的单位矢量为

$$\hat{e}_i = \frac{\vec{k}_i}{k_i} = \frac{\hat{e}_x 6 + \hat{e}_z 8}{10} = \hat{e}_x 0.6 + \hat{e}_z 0.8$$

入射波的磁场复数表示式为

$$\begin{aligned} \vec{H}_i(x, z) &= \frac{1}{\eta_0} \hat{e}_i \times \vec{E}_i(x, z) \\ &= \frac{1}{\eta_0} (-\hat{e}_x 0.6 + \hat{e}_z 0.8) \times \hat{e}_y 10 e^{-j(6x+8z)} \\ &= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 0.6 + \hat{e}_z 0.8) e^{-j(6x+8z)} \end{aligned}$$

其瞬时表达式

$$\begin{aligned}
\vec{H}_i(x, z, t) &= \text{Re} \left[\vec{H}_i(x, z) e^{j\omega t} \right] \\
&= \text{Re} \left[\frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 8 + e_z 6) e^{-j(6x+8z)} e^{j3 \times 10^9 t} \right] \\
&= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 8 + e_z 6) \cos(3 \times 10^9 t - 6x - 8z) \text{ A/m}
\end{aligned}$$

而电场的瞬时表达式为

$$\begin{aligned}
\vec{E}_i(x, z, t) &= \text{Re} \left[\vec{E}_i(x, z) e^{j\omega t} \right] \\
&= \text{Re} \left[\hat{e}_y 10 e^{-j(6x+8z)} \right] e^{j\omega t} \\
&= \hat{e}_y 10 \cos(3 \times 10^9 t - 6x - 8z) \text{ V/m}
\end{aligned}$$

(3) $k_{iz} = k_i \cos \theta_i$, 得

$$\cos(\theta_i) = \frac{k_{iz}}{k_i} = \frac{8}{10} \quad \text{故 } \theta_i = 36.9^\circ$$

(4) 据斯奈尔反射定律知 $\theta_r = \theta_i = 36.9^\circ$, 反射波的波矢量为

$$\begin{aligned}
\hat{k}_r &= \hat{e}_x 6 - e_y 8 \\
\hat{\hat{e}}_r &= \frac{\hat{k}_r}{k_r} = \frac{\hat{e}_x 6 - e_y 8}{10} = e_x 0.6 - e_y 0.8
\end{aligned}$$

而垂直极化波对理想导体平面斜入射时, 反射系数 $\Gamma_{\perp} = -1$, 故反射波的电场为

$$\vec{E}_r(x, z) = -\hat{e}_y 10 e^{-j(6x-8z)} \text{ V/m}$$

与之相伴的磁场为

$$\begin{aligned}
\vec{H}_r(x, z) &= \frac{1}{\eta_0} \hat{\hat{e}}_r \times \vec{E}_r(x, z) = \frac{1}{120\pi} (e_x 0.6 - e_z 0.8) \times (-e_y 10 e^{-j(6x-8z)}) \\
&= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 8 - e_z 6) e^{-j(6x-8z)} \text{ A/m}
\end{aligned}$$

(5) 合成波的点为

$$\begin{aligned}
\vec{E}(x, z) &= \vec{E}_i(x, z) + \vec{E}_r(x, z) = \hat{e}_y 10 e^{-j(6x+8z)} - e_y 10 e^{-j(6x-8z)} \\
&= \hat{e}_y 10 e^{-j6x} (e^{-j8z} - e^{j8z}) = -e_y j 20 e^{-j6x} \sin 8z \text{ V/m}
\end{aligned}$$

合成波的磁场为

$$\begin{aligned}
\vec{H}(x, z) &= \vec{H}_i(x, z) + \vec{H}_r(x, z) \\
&= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 8 + \hat{e}_z 6) e^{-j(6x+8z)} + \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 8 - \hat{e}_z 6) e^{-j(6x-8z)} \\
&= \frac{1}{120\pi} (-\hat{e}_x 16 \cos 8z - \hat{e}_y j 12 \sin 8z) e^{-j6x} \text{ A/m}
\end{aligned}$$

习题 6.30 频率 $f = 100 \text{ MHz}$ 的平行极化正弦均匀平面波，在空气 ($z < 0$ 的区域) 中一入射角 $\theta_i = 60^\circ$ 斜入射到 $z = 0$ 理想导体表面。设入射波磁场的振幅为 0.1 A/m 、方向为 y 方向，如图题 6.30 所示。

- (1) 求出入射波、反射波的电场和磁场表达式；
- (2) 求理想导体表面上的感应电流密度和电荷密度；
- (3) 求空气中的平均功率密度。

解 (1) 入射波磁场为

$$\vec{H}_i = \hat{e}_y 0.1 e^{-j(k_{ix}x + k_{iz}z)}$$

其中

$$k_{ix} = k_i \sin \theta_i = \omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0} \sin 60^\circ = \frac{\sqrt{3}}{3} \pi$$

$$k_{iz} = k_i \cos \theta_i = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} \cos 60^\circ = \frac{1}{3} \pi$$

入射波的传播方向的单位矢量

$$\hat{\vec{k}}_i = \frac{\vec{k}_i}{k_i} = \hat{e}_x \frac{\sqrt{3}}{2} + \hat{e}_z \frac{1}{2}$$

故入射波的电场为

$$\vec{H}_i = \eta_1 \vec{H}_i \times \hat{\vec{k}}_i = (\hat{e}_x - \hat{e}_z \sqrt{3}) 6\pi e^{-j\pi(\sqrt{3}x+z)/3}$$

反射波的磁场为

$$\vec{H}_r = \hat{e}_y 0.1 e^{-j\pi(\sqrt{3}x-z)/3}$$

反射波的传播方向的单位矢量

$$\hat{\vec{k}}_r = \hat{e}_x \frac{\sqrt{3}}{2} - \hat{e}_z \frac{1}{2}$$

故反射波的电场为

$$\vec{E}_r = \eta_1 \vec{H}_r \times \hat{\vec{k}}_r = (-\hat{e}_x - \hat{e}_z \sqrt{3}) 6\pi e^{-j\pi(\sqrt{3}x-z)/3}$$

(2) 空气中合成波的磁场为

$$\vec{H}_1 = \vec{H}_i + \vec{H}_r = \hat{e}_y 0.2 \cos\left(\frac{\pi z}{3}\right) e^{-j\sqrt{3}\pi x/3}$$

理想导体表面的电流密度为

$$\vec{J}_s = \hat{e}_n \times \vec{H}_1|_{z=0} = -\hat{e}_z \times \vec{H}_1|_{z=0} = \hat{e}_x 0.2 e^{-j\sqrt{3}\pi x/3}$$

空气中合成波的电场为

$$\begin{aligned} \vec{E}_1 &= \vec{E}_i + \vec{E}_r \\ &= (\hat{e}_x - \hat{e}_z \sqrt{3}) 6\pi e^{-j(\sqrt{3}\pi x/3 + \pi z/3)} + (-\hat{e}_x - \hat{e}_z \sqrt{3}) 6\pi e^{-j(\sqrt{3}\pi x/3 - \pi z/3)} \\ &= -\hat{e}_x j 12 \sin \pi \sin\left(\frac{\pi z}{3}\right) e^{-j\sqrt{3}\pi x/3} - \hat{e}_z 12\sqrt{3} \pi \cos\left(\frac{\pi z}{3}\right) e^{-j\sqrt{3}\pi x/3} \end{aligned}$$

理想导体表面的电荷密度为

$$\rho_s = \epsilon_0 \hat{e}_n \cdot \vec{E}_1|_{z=0} = -\epsilon_0 \hat{e}_z \cdot \vec{E}_1|_{z=0} = 12\sqrt{3} \epsilon_0 e^{-j\sqrt{3}\pi x/3}$$

$$(3) \quad \vec{S}_{av} = \frac{1}{2} \text{Re}[\vec{E}_1 \times \vec{H}_1^*] = \hat{e}_x 1.2\sqrt{3} \cos^2\left(\frac{\pi z}{3}\right) \text{W/m}^2$$

第七章

例 7.2.3 有一内充空气、截面尺寸为 $a \times b (b < a < 2b)$ 的矩形波导，以主模工作在 3GHz。若要求工作频率至少高于主模截止频率的 20% 和至少低于次高模截止频率的 20%。

(1) 给出尺寸 a 和 b 的设计；

(2) 根据设计的尺寸，计算在工作频率时的波导波长和波阻抗。

解：(1) 根据单模传输的条件，工作波长大于主模的截止波长而小于次高模的截止波长。对于 $a \times b (b < a < 2b)$ 的矩形波导，其主模为 TE_{10} ，相应的截止波长

$(\lambda_c)_{10} = 2a$ 。当波导尺寸 $a < 2b$ 时，其次高模为 TE_{01} 模，相应的截止波长 $(\lambda_c)_{01} = 2b$ 。

$$(f_c)_{10} = \frac{1}{2a\sqrt{\mu\epsilon}}, (f_c)_{01} = \frac{1}{2b\sqrt{\mu\epsilon}}$$

由题意

$$\frac{3 \times 10^9 - (f_c)_{10}}{(f_c)_{10}} \geq 20\% \quad , \quad \frac{(f_c)_{01} - 3 \times 10^9}{(f_c)_{01}} \geq 20\%$$

解得

$$a \geq 0.06m \quad , \quad b \leq 0.04m \quad \text{且} \quad a < 2b$$

(2) 若取 $a = 7cm$ ， $b = 4cm$ ，此时

$$(f_c)_{10} = \frac{1}{2a\sqrt{\mu\epsilon}} = 2.14GHz$$

$$\sqrt{1 - \left(\frac{f_c}{f}\right)^2} = 0.7$$

相速度

$$v_p = \frac{c}{\sqrt{1 - \left(\frac{f_c}{f}\right)^2}} = \frac{3 \times 10^8}{0.7} m/s = 4.29 \times 10^8 m/s$$

波导波长

$$\lambda_g = \frac{v_p}{f} = \frac{4.29 \times 10^8}{3 \times 10^9} m = 14.3cm$$

波阻抗

$$Z_{TE_{10}} = \frac{\eta_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{f_c}{f}\right)^2}} = \frac{377}{0.7} \Omega = 538.6\Omega$$

第七章习题

7.5 已知矩形波导的横截面尺寸为 $a \times b = 23mm \times 10mm$ ，试求当工作波长 $\lambda = 10mm$ 时，波导中能传输哪些波型？ $\lambda = 30mm$ 时呢？

解 波导中能传输的模式应满足条件

$$\lambda < (\lambda_c)_{mn} \text{ 或 } f > (f_c)_{mn}$$

在矩形波导中截止波长为

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

由传输条件

$$\lambda < \frac{2}{\sqrt{\left(\frac{m}{23}\right)^2 + \left(\frac{n}{10}\right)^2}}$$

当 $\lambda = 10mm$ 时上式可写为

$$n < 10 \left[\left(\frac{2}{10}\right)^2 - \left(\frac{m}{23}\right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}$$

能满足传输条件的 m 和 n 为：

(1) 当 $m = 0$ 时，有 $n < 2$ ，对应的传播波型有： TE_{01} ；

(2) 当 $m=1$ 时, 有 $n < 2$, 对应的传播波型有: TE_{01} 、 TE_{11} TM_{11} ;

(3) 当 $m=2$ 时, 有 $n < 2$, 对应的传播波型有: TE_{20} 、 TE_{21} TM_{21} ;

(4) 当 $m=3$ 时, 有 $n < 2$, 对应的传播波型有: TE_{30} 、 TE_{31} TM_{31} ;

(5) 当 $m=4$ 时, 有 $n < 1$, 对应的传播波型有: TE_{40} 。

故当工作波长 $\lambda=10mm$ 时, 波导中能传输的波型有:

TE_{01} 、 TE_{01} 、 TE_{11} TM_{11} TE_{20} 、 TE_{21} 、 TM_{21} 、 TE_{30} TE_{31} TM_{31} TE_{40} 。

当 $\lambda=30mm$ 时, 应满足

$$n < 10 \left[\left(\frac{2}{30} \right)^2 - \left(\frac{m}{23} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}$$

(1) 当 $m=0$ 时, 有 $n < 1$, 无传播波型;

(2) 当 $m=1$ 时, 有 $n < 1$, 对应的传播波型有: TE_{10} ;

(3) 当 $m=2$ 时, 不满足条件。

故当 $\lambda=30mm$ 时, 波导中只能传输 TE_{10} 模。

7.7 试设计一个工作波长 $\lambda=10cm$ 的矩形波导, 材料用紫铜, 内充空气, 并且要求 TE_{10} 模的工作频率至少有 30% 的安全因子, 即 $0.7f_{c2} \geq f \geq 1.3f_{c1}$, 此处 f_{c1} 和 f_{c2} 分别表示 TE_{10} 波和相邻高阶模式的截止频率。

解 由题给 $0.7f_{c2} \geq f \geq 1.3f_{c1}$, 即

$$0.7(f_c)_{TE_{20}} \geq f \geq 1.3(f_c)_{TE_{10}}$$

若用波长表示, 上式变为

$$\frac{0.7}{(\lambda_c)_{TE_{20}}} \geq \frac{1}{\lambda} \geq \frac{1.3}{(\lambda_c)_{TE_{10}}}$$

即

$$\frac{0.7}{a} \geq \frac{1}{10}, \frac{1.3}{2a} \leq \frac{1}{10}$$

由此可得

$$6.5 \leq a \leq 7$$

选择: $a=6.8cm$

为防止高次模 TE_{01} 的出现, 窄边 b 的尺寸应满足

$$(\lambda_c)_{TE_{20}} = a > (\lambda_c)_{TE_{01}} = 2b$$

考虑到传输功率容量和损耗情况，一般选取

$$b = (0.4 \sim 0.5)a$$

故设计的矩形波导尺寸为

$$a \times b = 6.8cm \times 3.4cm$$