

5.1 完纯导体表面  $\mathbf{H}_t = 3\mathbf{x}_0 + 4\mathbf{z}_0$  A/m, 求表面电流  $\mathbf{J}_s$ 。

答:  $\hat{n} \times (\bar{H}_1 - \bar{H}_2) = \bar{J}_s$

由于完纯导体内部磁场为 0, 则  $\mathbf{J}_s = \mathbf{H}_t = 3\mathbf{x}_0 + 4\mathbf{z}_0$  A/m。

5.2 两无限大平板间有电场  $\mathbf{E} = \mathbf{x}_0 A \sin\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)}$ , 式中  $A$

为常数, 平行板外空间电磁场为零, 坐标如图 P5.2 所示。

试求:

(1)  $\nabla \cdot \mathbf{E}$ ,  $\nabla \times \mathbf{E}$ ;

(2)  $\mathbf{E}$  能否用一位置的标量函数的负梯度表示, 为什么?

(3) 求与  $\mathbf{E}$  相联系的  $\mathbf{H}$ ;

(4) 确定两板面上面电流密度和面电荷密度。

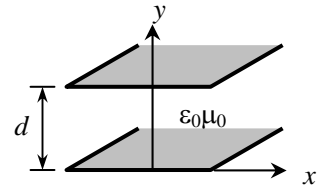


图 P5.2

解: (1)  $\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{E} &= \mathbf{x}_0 \left( \frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} \right) + \mathbf{y}_0 \left( \frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} \right) + \mathbf{z}_0 \left( \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \\ &= -\mathbf{y}_0 jkA \sin\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)} - \mathbf{z}_0 \frac{\pi}{d} A \cos\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)} \end{aligned}$$

(2)  $\nabla \times \mathbf{E} \neq 0$ , 是有旋场, 不能用标量函数的负梯度表示

$$(3) \mathbf{H} = -\frac{1}{j\omega\mu_0} \nabla \times \mathbf{E} = \mathbf{y}_0 \frac{kA}{\omega\mu_0} \sin\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)} + \mathbf{z}_0 \frac{\pi}{d} \frac{1}{j\omega\mu_0} A \cos\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)}$$

(4)  $\mathbf{J}_s = \mathbf{n} \times \mathbf{A}$

$$\begin{aligned} \mathbf{J}_s|_{y=0} &= \mathbf{y}_0 \times \left[ \mathbf{y}_0 \frac{kA}{\omega\mu_0} \sin\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)} + \mathbf{z}_0 \frac{\pi}{d} \frac{1}{j\omega\mu_0} A \cos\left(\frac{\pi}{d} y\right) e^{j(\omega t - kz)} \right] \\ &= \mathbf{x}_0 \frac{\pi}{d} \frac{1}{j\omega\mu_0} A e^{j(\omega t - kz)} \end{aligned}$$

同理  $\mathbf{J}_s|_{y=d} = -\mathbf{x}_0 \frac{\pi}{d} \frac{1}{j\omega\mu_0} A e^{j(\omega t - kz)}$

$$\rho_s = \mathbf{D} \cdot \mathbf{n}$$

$$\rho_s|_{y=0} = \mathbf{D} \cdot \mathbf{n} = 0$$

同理  $\rho_s|_{y=d} = 0$

5.3 有一均匀平面波垂直入射到  $z = 0$  处的理想导电平面, 其电场强度为

$$\mathbf{E} = E_0 (\mathbf{x}_0 - j\mathbf{y}_0) e^{-jkz}, \text{ 确定}$$

(1) 入射波和反射波的极化方式;

(2) 导电平面上面电流密度;

(3) 写出  $z \leq 0$  区域合成电场强度的瞬时值。

解: (1)  $\mathbf{E} = E_0 (\mathbf{x}_0 - j\mathbf{y}_0) e^{-jkz}$ , 所以入射波是右手圆极化

反射波,为满足导体表面边界条件,  $E_x^r, E_y^r$  与  $E_x^i, E_y^i$  都有  $180^\circ$  相移,且波传播方向相反,所以  $\mathbf{E}^r = E_0(-\mathbf{x}_0 + j\mathbf{y}_0)e^{jkz}$ , 所以是左手圆极化。

$$(2) \quad \mathbf{H} = -\frac{\nabla \times \mathbf{E}}{j\omega\mu} = -\frac{1}{j\omega\mu} \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_0 e^{-jkz} & -jE_0 e^{-jkz} & 0 \end{vmatrix} = (j\mathbf{x}_0 + \mathbf{y}_0) \frac{k}{\omega\mu} E_0 e^{-jkz}$$

$$\mathbf{J}_s = \mathbf{n} \times \mathbf{H} = -\mathbf{z}_0 \times (j\mathbf{x}_0 + \mathbf{y}_0) \frac{k}{\omega\mu} E_0 e^{-jkz} = (-j\mathbf{y}_0 + \mathbf{x}_0) \frac{k}{\omega\mu} E_0 e^{-jkz}$$

(3) 此入射波可看成是两个平面波的叠加。  $\mathbf{E}_1 = E_0 e^{-jkz} \mathbf{x}_0$ ,  $\mathbf{E}_2 = -jE_0 e^{-jkz} \mathbf{y}_0$ , 在这个坐标系下两个均为 TEM 波,

对平面波 1, 在  $z \leq 0$  区域合成电场强度  $E_x(z) = E_0(e^{-jkz} - e^{jkz}) = -2jE_0 \sin kz$

对平面波 2, 在  $z \leq 0$  区域合成电场强度  $E_y(z) = -jE_0(e^{-jkz} - e^{jkz}) = -2E_0 \sin kz$

所以  $z \leq 0$  区域合成电场强度的瞬时值  $E = 2E_0 \sin kz \sin \omega t \mathbf{x}_0 - 2E_0 \sin kz \cos \omega t \mathbf{y}_0$

5.4 计算从下列各种介质斜入射到它与空气的平面分界面时的临界角。

(1) 蒸馏水  $\epsilon_r = 81.1$  (2) 酒精  $\epsilon_r = 25.8$  (3) 玻璃  $\epsilon_r = 9$  (4) 云母  $\epsilon_r = 6$ ;

答: (1)  $\theta_c = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1}{\epsilon_r}} = 6.37^\circ$  (2)  $\theta_c = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1}{\epsilon_r}} = 11.35^\circ$

(3)  $\theta_c = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1}{\epsilon_r}} = 19.47^\circ$  (4)  $\theta_c = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1}{\epsilon_r}} = 24.09^\circ$

5.5 一圆极化均匀平面波自空气投射到非磁性媒质表面  $z = 0$ , 入射角  $\theta_i = 60^\circ$ , 入射面为  $x$ - $z$  面。要求反射波电场在  $y$  方向, 求媒质的相对介电系数  $\epsilon_r$ 。

解: 将该圆极化波分解为 TE、TM, 如果  $\theta_b = 60^\circ$ , 则反射波只有 TE, 由  $\theta_b = 60^\circ$ , 得到

$$\theta_b = \tan^{-1} \sqrt{\epsilon_{r_2} / \epsilon_{r_1}} = 60^\circ, \quad \epsilon_{r_2} = \sqrt{3}$$

5.6 若要求光波以任何角度入射到玻璃板的一端, 都在板内发生全反射, 从而将光波约束在板内传至另一端, 求玻璃的介电常数最小应为多少?

答: 要在玻璃板侧面永远都是全反射, 则在内部投射到交界面的入射角应该大于临界角,

那么有:  $\sin \theta = \frac{1}{\sqrt{\epsilon}}, \quad \frac{\pi}{2} - \theta > \sin^{-1} \left( \frac{1}{\sqrt{\epsilon}} \right)$ , 即:  $\epsilon > 2$

5.7 如图 P5.7 所示三介质系统,  $\mathbf{k}_1, \mathbf{k}_2, \mathbf{k}_3$  分别为介质 1, 2, 3 中波矢, 求用  $\theta_1$  表示的  $\theta_3$ ,  $\theta_1$  为入射角,  $\theta_3$  为透射角。(图略)

答: 由相位匹配, 可以得到:  $k_1 \sin \theta_1 = k_2 \sin \theta_2 = k_3 \sin \theta_3$

所以  $\theta_3 = \arcsin \left( \frac{k_1}{k_3} \sin \theta_1 \right)$

5.8 光从水以  $\theta = 30^\circ$  角投射到与空间交界面 (见图 P5.8), 设光频时水的介电常数为  $\epsilon = 1.7$

$\varepsilon_0$ , 磁导率  $\mu = \mu_0$ , 空气的  $\varepsilon_a = \varepsilon_0$ ,  $\mu_a = \mu_0$ , 给出x方向传输线模型（给出级连传输线的特征参数）并用传输线模型求反射系数与折射系数。（图略）

答:  $k_a = \omega \frac{\sqrt{5.1}}{2} \sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}$ ,  $k_{\text{水}} = \omega \sqrt{\varepsilon_0 \mu_0} (1 - \frac{1.7}{4})^{1/2}$

对于 TE 波,  $Y_a = \frac{k_a}{\omega \mu_0} = \frac{\sqrt{5.1}}{2} \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}}$ ,  $Y_{\text{水}} = \frac{k_{\text{水}}}{\omega \mu_0} = \frac{\sqrt{2.3}}{2} \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}}$

反射系数为:  $\Gamma_{TE} = \frac{Y_{\text{水}} - Y_a}{Y_{\text{水}} + Y_a} = \frac{\sqrt{2.3} - \sqrt{5.1}}{\sqrt{2.3} + \sqrt{5.1}}$ , 透射系数为:  $T_{TE} = 1 + \Gamma_{TE} = \frac{2\sqrt{2.3}}{\sqrt{2.3} + \sqrt{5.1}}$

对于 TM 波,  $Y_a = \frac{\omega \varepsilon}{k_a} = \frac{2\sqrt{5.1}}{3} \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}}$ ,  $Y_{\text{水}} = \frac{\omega \varepsilon_0}{k_{\text{水}}} = \frac{2}{\sqrt{2.3}} \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}}$

反射系数为:  $\Gamma_{TM} = \frac{Y_{\text{水}} - Y_a}{Y_{\text{水}} + Y_a} = \frac{3 - \sqrt{11.73}}{3 + \sqrt{11.73}}$ , 透射系数为:  $T_{TE} = 1 + \Gamma_{TE} = \frac{6}{3 + \sqrt{11.73}}$

5.9 均匀平面波由介质 I (空气) 以  $45^\circ$  角投射到无损介质 II, 已知折射角为  $30^\circ$ , 如图 P5.9, 频率为  $300\text{MHz}$ 。求

(1)  $\varepsilon_2 = ?$

(2) 反射系数  $\Gamma$

解: 1)  $\sqrt{\varepsilon_{r1}} \sin 45^\circ = \sqrt{\varepsilon_{r2}} \sin 30^\circ$

$\sqrt{\varepsilon_{r2}} = \sqrt{2}, \varepsilon_{r2} = 2$

2) 由图所示, 该平面波为 TM 波,

$$\Gamma = \frac{\varepsilon_{r1} k_{z2} - \varepsilon_{r2} k_{z1}}{\varepsilon_{r1} k_{z2} + \varepsilon_{r2} k_{z1}} = \frac{\frac{\sqrt{6}}{2} k_0 - 2 \frac{\sqrt{2}}{2} k_0}{\frac{\sqrt{6}}{2} k_0 + 2 \frac{\sqrt{2}}{2} k_0} = -0.0718$$

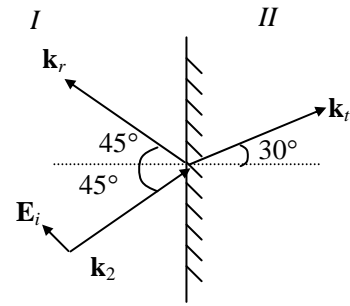


图 P5.9

5.10 两个各向同性媒质组成的交界面, 两边的磁导率、介电常数均不相等,  $\mu_1 \neq \mu_2, \varepsilon_1 \neq \varepsilon_2$ , 求入射波平行极化、垂直极化两种情形下的布儒斯特角  $\theta_B$ 。

解: 对于 TE 模

$$\Gamma_{TE} = \frac{Z_2 - Z_1}{Z_2 + Z_1} = \frac{\frac{\omega \mu_2}{k_{z2}} - \frac{\omega \mu_1}{k_{z1}}}{\frac{\omega \mu_2}{k_{z2}} + \frac{\omega \mu_1}{k_{z1}}} = \frac{\mu_2 k_{z1} - \mu_1 k_{z2}}{\mu_2 k_{z1} + \mu_1 k_{z2}}$$

要使  $\Gamma_{TE} = 0, \mu_2 k_{z1} - \mu_1 k_{z2} = 0$

即  $\mu_2 k_1 \cos \theta_B = \mu_1 k_2 \cos \theta_2$  (1)

由相位匹配条件:  $k_1 \sin \theta_B = k_2 \sin \theta_2$  (2)

$$\text{由(1)} \quad \cos \theta_2 = \frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} \cos \theta_B, \sin \theta_2 = \sqrt{1 - \cos^2 \theta_2} = \sqrt{1 - \frac{\mu_2^2 k_1^2}{\mu_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B} \quad (3)$$

(3) 代入 (2)

$$k_1 \sin \theta_B = k_2 \sqrt{1 - \frac{\mu_2^2 k_1^2}{\mu_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B}$$

$$\frac{k_1}{k_2} \sqrt{1 - \cos^2 \theta_B} = \sqrt{1 - \frac{\mu_2^2 k_1^2}{\mu_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B}$$

两边平方，均整理后得到

$$\cos^2 \theta_B = \frac{\mu_1}{\varepsilon_1} \frac{\mu_1 \varepsilon_1 - \mu_2 \varepsilon_2}{\mu_1^2 - \mu_2^2}$$

所以

$$\theta_B = \arccos \sqrt{\frac{\mu_1}{\varepsilon_1} \frac{\mu_1 \varepsilon_1 - \mu_2 \varepsilon_2}{\mu_1^2 - \mu_2^2}}$$

当

$$\varepsilon_1 = \varepsilon_2, \theta_B = \arccos \sqrt{\frac{\mu_1}{\mu_1 + \mu_2}}$$

对于 TM 模

$$\Gamma_{TM} = \frac{Z_2 - Z_1}{Z_2 + Z_1} = \frac{\frac{k_{z_2}}{\omega \varepsilon_2} - \frac{k_{z_1}}{\omega \varepsilon_1}}{\frac{k_{z_2}}{\omega \varepsilon_2} + \frac{k_{z_1}}{\omega \varepsilon_1}} = \frac{k_{z_2} \varepsilon_1 - k_{z_1} \varepsilon_2}{k_{z_2} \varepsilon_1 + k_{z_1} \varepsilon_2}$$

要使  $\Gamma_{TM} = 0, k_{z_2} \varepsilon_1 - k_{z_1} \varepsilon_2 = 0$

即

$$\varepsilon_2 k_1 \cos \theta_B = \varepsilon_1 k_2 \cos \theta_2 \quad (1)$$

由相位匹配条件:

$$k_1 \sin \theta_B = k_2 \sin \theta_2 \quad (2)$$

$$\text{由(1)} \quad \cos \theta_2 = \frac{\varepsilon_2 k_1}{\varepsilon_1 k_2} \cos \theta_B, \sin \theta_2 = \sqrt{1 - \cos^2 \theta_2} = \sqrt{1 - \frac{\varepsilon_2^2 k_1^2}{\varepsilon_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B} \quad (3)$$

(3) 代入 (2)

$$k_1 \sin \theta_B = k_2 \sqrt{1 - \frac{\varepsilon_2^2 k_1^2}{\varepsilon_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B}$$

$$\frac{k_1}{k_2} \sqrt{1 - \cos^2 \theta_B} = \sqrt{1 - \frac{\varepsilon_2^2 k_1^2}{\varepsilon_1^2 k_2^2} \cos^2 \theta_B}$$

两边平方，均整理后得到

$$\cos^2 \theta_B = \frac{\varepsilon_1}{\mu_1} \frac{\varepsilon_1 \mu_1 - \varepsilon_2 \mu_2}{\varepsilon_1^2 - \varepsilon_2^2}$$

所以

$$\theta_B = \arccos \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\mu_1} \frac{\varepsilon_1 \mu_1 - \varepsilon_2 \mu_2}{\varepsilon_1^2 - \varepsilon_2^2}}$$

当

$$\mu_1 = \mu_2, \theta_B = \arccos \sqrt{\frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_1 + \varepsilon_2}}$$

5.11 垂直极化平面波由媒质I倾斜投射到媒质II, 如图P5.11,  $\varepsilon_1=4\varepsilon_0$ ,  $\varepsilon_2=\varepsilon_0$ , 求

- (1) 产生全反射时的临界角;
- (2) 当 $\theta=60^\circ$ 时, 求 $k_x$ ,  $k_{z1}$ (用 $k_0=\omega\sqrt{\mu_0\varepsilon_0}$ 表示);
- (3) 求 $k_{z2}$ (用 $k_0$ 表示);
- (4) 在媒质 II, 求场衰减到  $1/e$  时离开交界面的距离;
- (4) 求反射系数 $\Gamma$ 。

解:

- (1)  $\varepsilon_1 = 4\varepsilon_0, \varepsilon_2 = \varepsilon_0$ ,  $\theta_c = \sin^{-1} \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\varepsilon_1}} = \sin^{-1} \left( \frac{1}{2} \right) = 30^\circ$
- (2)  $\theta = 60^\circ, k_x = k_1 \sin \theta_1 = k_0 \sqrt{4} \sin 60^\circ = \sqrt{3}k_0$   
 $k_{z1} = k_1 \cos 60^\circ = k_0 \sqrt{4} \cos 60^\circ = k_0$
- (3)  $k_{z2} = \sqrt{k_0^2 - k_x^2} = \sqrt{k_0^2 - 3k_0^2} = \sqrt{-2}k_0 = -\sqrt{2}jk_0 = -j\alpha_2$
- (4)  $\alpha_2 = \sqrt{2}k_0$ ,  $\alpha_2 d = 1, d = \frac{1}{\alpha_2} = \frac{1}{\sqrt{2}k_0}$
- (5)  $\Gamma = \frac{k_{z1} - k_{z2}}{k_{z1} + k_{z2}} = \frac{k_0 - j\sqrt{2}k_0}{k_0 + j\sqrt{2}k_0} = 1e^{-j\psi(0)}, \quad \psi(0) = -109.5^\circ$

5.12 平面波从空气垂直投射到一块铜板, 铜的电导率  $\sigma = 5.8 \times 10^7 \text{S/m}$ , 求频率 500MHz 时, 入射波的多少功率 (以百分比表示) 为铜板吸收?

答: 由 5.4.10 式, 铜的纵向传播常数为  $k_c \approx \sqrt{\frac{\omega\sigma\mu_0}{2}}(1-j)$ , 自由空间波阻抗为  $Z_a=377 \Omega$ , 由

5.4.12 式, 铜的波阻抗为  $Z_m=R(1+j)=0.583379 \times 10^{-2}(1+j) \Omega$ .

反射系数为:  $\Gamma = \frac{Z_m - Z_a}{Z_m + Z_a} = -0.999969 + 0.00003094753j$

铜板吸收的功率的百分比为:  $\eta = 1 - |\Gamma|^2 = 0.0062\%$

5.13 频率为 1MHz 平面波, 从空气垂直投射到铜, 入射波电场幅值  $E=100\text{V/m}$ , 求反射系数  $\Gamma$ , 趋肤深度  $\delta$ , 离开铜表面一个趋肤深度距离的  $\mathbf{E}$  及  $\mathbf{H}$  (铜的电导率  $\sigma = 5.8 \times 10^7 \text{S/m}$ )。

答: 由 5.4.12 式, 铜的波阻抗为  $Z_m=R(1+j)=2.60895 \times 10^{-4}(1+j) \Omega$ .

$\Gamma = \frac{Z_m - Z_a}{Z_m + Z_a} = -0.99999862 + 0.0000013841j$

$\delta = \sqrt{\frac{2}{\omega\sigma\mu_0}} = 0.0661 \text{mm}$

透射系数:  $T = 1 + \Gamma = (1.38406 + 1.38406j) \times 10^{-6}$ , 离开铜表面一个趋肤深度距离的  $\mathbf{E}$  及

H 为:

$$E=|T|\times 100/e = 7.2007\times 10^{-5}\text{V/m}; \quad H=EY_0=1.91\times 10^{-7}\text{A/m}.$$

5.14 一均匀平面电磁波由空气向理想介质 ( $\mu=\mu_0$ 、 $\varepsilon=9\varepsilon_0$ ) 垂直入射。已知 $z=5$ 米处

$$H_y = H_z = 10e^{-jk_2z} = 10e^{-j\frac{\pi}{4}} \text{ 毫安/米 (设介质分界面处为 } z=0, \text{ 初相}\varphi=0^\circ\text{)。试求:}$$

- (1) 此平面电磁波的工作频率;
- (2) 写出介质区域及空气区域的 $E_2$ 、 $H_2$ 、 $E_1$ 、 $H_1$ 的表示式;
- (3) 在介质区域中再求:
  - a. 由复数振幅写成复数或瞬时的表示式;
  - b. 坡印廷矢量瞬时表示式 $S$ 及 $S_{av}$ ;
  - c. 电场与磁场能量密度的瞬时表示式 $w_e$ 、 $w_m$ 及其最大的能量密度的大小 $w_{emax}$ 、 $w_{mmax}$ ;
  - d. 能量密度的平均值 $w_{eav}$ 、 $w_{mav}$ 。

解:

$$(1) \text{ 由题意 } k_2z = \frac{\pi}{4}, k_2 = \frac{\pi}{4z} = \frac{\pi}{4\times 5} = \frac{\pi}{20} \text{ (弧度/m)}$$

$$k_2 = \omega\sqrt{\mu_0\varepsilon} = \omega\sqrt{9\mu_0\varepsilon_0} = 6\pi f\sqrt{\mu_0\varepsilon_0} = \frac{\pi}{20}$$

$$\text{故 } f = \frac{k_2}{6\pi\sqrt{\mu_0\varepsilon_0}} = \frac{\pi/20}{6\pi\times\frac{1}{3\times 10^8}} = 2.5\text{MHz}$$

$$(2) \quad \eta_2 = \sqrt{\frac{\mu_2}{\varepsilon_2}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{9\varepsilon_0}} = \frac{1}{3}\eta_0 = 40\pi(\Omega)$$

$$\text{反射系数 } \Gamma = \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{\frac{1}{3}\eta_0 - \eta_0}{\frac{1}{3}\eta_0 + \eta_0} = -\frac{1}{2}$$

$$T = \frac{2\eta_2}{\eta_2 + \eta_1} = \frac{\frac{2}{3}\eta_0}{\frac{4}{3}\eta_0} = \frac{1}{2}$$

$$\text{在介质区域中 } E_2 = \eta_2 H_z = 40\pi \times 10^{-3} e^{-j\frac{\pi}{4}} = 400\pi e^{-j\frac{\pi}{4}} = E_{i0} e^{-j\frac{\pi}{4}}$$

$$\text{从而得到 } E_{i0} = 400\pi, \quad E_{i0} = \frac{1}{\Gamma} E_{t0} = 800\pi \text{ (mV/m)}$$

式中 $E_{i0}$ 、 $E_{t0}$ 表示透射波与入射波场强在 $z=0$ 处的振幅值。

在空气区域中的场强是入射波与反射波的合成, 以 $E_1$ 、 $H_1$ 表示

$$E_1 = E_{i0} \left( e^{-jk_1z} + \Gamma e^{jk_1z} \right) = 800\pi \left( e^{-jk_1z} - \frac{1}{2} e^{jk_1z} \right)$$

$$H_1 = H_t - H_r = \frac{E_{i0}}{\eta_0} e^{-jk_1z} - \Gamma \frac{E_{i0}}{\eta_0} e^{jk_1z} = \frac{20}{3} \left( e^{-jk_1z} + \frac{1}{2} e^{jk_1z} \right) \quad (\text{mA/m})$$

$$k_1 = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi}{120} = \frac{\pi}{60} \quad (\text{弧度/m})$$

在介质 2 中  $E_2$ 、 $H_2$  为

$$E_2 = TE_{i0} e^{-jk_1 z} = 400\pi e^{-j\frac{\pi}{20}z}$$

$$H_2 = \frac{E_2}{\eta_2} = \frac{400\pi}{40\pi} e^{-jk_1 z} = 10 e^{-j\frac{\pi}{20}z}$$

- (3) 由  $(E_2, H_2)$  的复矢量表示  $\rightarrow$  瞬态表示  
求坡印廷  $S(t)$ ,  $\langle S(t) \rangle$ ,  $W_e$ ,  $W_m$ ,  $W_{e\max}$ ,  $W_{e\min}$  就不难了。

(注意: TEM 波即可以用 TE 波的公式, 也可以用 TM 波的公式)

$$H_2 = 10 e^{-j\pi z/20} y_0$$

$$E_2 = Z_2 |H_2| e^{-j\pi z/20} x_0 = 400\pi e^{-j\pi z/20} x_0$$

$$Z_1 = 120\pi, Z_2 = 40\pi, k_1 = \pi/60$$

$$\Gamma_{TM} = \frac{Z_2 - Z_1}{Z_2 + Z_1} = -1/2$$

$$T_{TM} = 1 - \Gamma_{TM} = 3/2$$

$$H_y^i = 10 e^{-j\pi z/60} / T_{TM} y_0 = 20/3 e^{-j\pi z/60} y_0$$

$$H_y^r = 20/3 e^{-j\pi z/60} \times (-\Gamma_{TM}) y_0 = 10/3 e^{j\pi z/60} y_0$$

$$H_y^1 = H_y^i + H_y^r = 1/3 (20 e^{-j\pi z/60} + 10 e^{j\pi z/60}) y_0$$

$$E_x^i = Z_1 \times 20/3 e^{-j\pi z/60} x_0 = 800\pi e^{-j\pi z/60} x_0$$

$$E_x^r = 800\pi e^{-j\pi z/60} \times \Gamma_{TM} x_0 = -400\pi e^{j\pi z/60} x_0$$

$$E_1 = E_\lambda + E_{\bar{\lambda}} = 800\pi e^{-j\pi z/60} x_0 - 400\pi e^{j\pi z/60} x_0$$

$$T_{TE} = 1 + \Gamma_{TE} = 1/2$$

$$E_x^i = 400\pi / T_{TE} e^{-j\pi z/60} x_0 = 800\pi e^{-j\pi z/60} x_0$$

$$E_x^r = 800\pi e^{-j\pi z/60} \times \Gamma_{TM} x_0 = -400\pi e^{j\pi z/60} x_0$$

$$E_1 = E_\lambda + E_{\bar{\lambda}} = 800\pi e^{-j\pi z/60} x_0 - 400\pi e^{j\pi z/60} x_0$$

$$H_y^i = 800\pi / Z_1 e^{-j\pi z/60} y_0 = 20/3 e^{-j\pi z/60} y_0$$

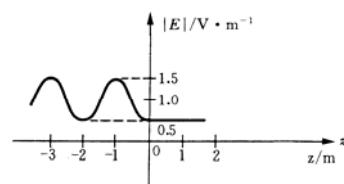
$$H_y^r = 400\pi / Z_1 e^{-j\pi z/60} y_0 = 10/3 e^{j\pi z/60} y_0$$

$$H_y^1 = H_y^i + H_y^r = 1/3 (20 e^{-j\pi z/60} + 10 e^{j\pi z/60}) y_0$$

5.15 均匀平面波垂直投射到介质板, 介质板前电场的大小示于下图, 求

- (1) 介质板的介电常数  $\epsilon$
- (2) 入射波的工作频率。

解:  $\rho = 1.5/0.5 = 3$ ,



$$|\Gamma| = \frac{\rho-1}{\rho+1} = \frac{3-1}{3+1} = \frac{2}{4} = 0.5$$

$$\psi(0) = -\pi, \Gamma = -\frac{1}{2} = -0.5$$

垂直投射时,  $k_z = k$

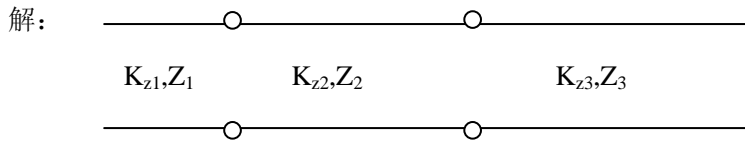
$$\Gamma = \frac{k_{z1} - k_{z2}}{k_{z1} + k_{z2}} = \frac{k_1 - k_2}{k_1 + k_2} = \frac{k_1 - \sqrt{\epsilon_{r2}} k_2}{k_1 + \sqrt{\epsilon_{r2}} k_2} = -\frac{1}{2}, \sqrt{\epsilon_{r2}} = 3, \epsilon_{r2} = 9$$

$$\lambda = 4m, f = \frac{3 \times 10^8}{4} = 10^7 \times 7.5m, \omega = 2\pi f = 4.71 \times 10^8 \text{ rad / 秒}$$

5.16 在介电系数分别为 $\epsilon_1$ 与 $\epsilon_3$ 的介质中间放置一块厚度为 $d$ 的介质板, 其介电常数为 $\epsilon_2$ , 三种介质的磁导率均为 $\mu_0$ , 若均匀平面波从介质 1 以 $\theta^i = 0^\circ$ 垂直投射到介质板上, 试证明

当 $\epsilon_2 = \sqrt{\epsilon_1 \epsilon_3}$ , 且 $d = \frac{\lambda_0}{4\sqrt{\epsilon_{r2}}}$ 时, 没有反射。

如果 $\theta^i \neq 0^\circ$ , 导出没有反射时的 $d$ 的表达式。



每一层介质可等效为传输线, 如果均匀平面波从介质 1 以 $\theta^i = 0^\circ$ 垂直投射到介质板上, 对TE波, 传输线的特征参数为

$$k_{z1} = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_1} = \sqrt{\epsilon_{r1}} k_0, k_0 = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}, Z_1 = \omega \mu_0 / k_{z1} = \eta_0 / \sqrt{\epsilon_{r1}}, \eta_0 = \sqrt{\mu_0 / \epsilon_0}$$

$$k_{z2} = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_2} = \sqrt{\epsilon_{r2}} k_0, Z_2 = \omega \mu_0 / k_{z2} = \eta_0 / \sqrt{\epsilon_{r2}},$$

$$k_{z3} = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_3} = \sqrt{\epsilon_{r3}} k_0, Z_3 = \omega \mu_0 / k_{z3} = \eta_0 / \sqrt{\epsilon_{r3}},$$

当 $d = \frac{\lambda_0}{4\sqrt{\epsilon_{r2}}}$ ,  $k_{z2}d = \pi/2$ , 即介质板相当于 $\lambda/4$ 传输线, 当 $Z_2^2 = Z_1 Z_3$ 时, 传输线匹配,

即没有反射, 把波阻抗公式代入即可得 $\epsilon_2 = \sqrt{\epsilon_1 \epsilon_3}$ , 所以得证。

$$\text{当 } \theta^i \neq 0^\circ, k_{z1} = \sqrt{\epsilon_{r1}} k_0 \cos \theta, k_0 = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}, Z_1 = \omega \mu_0 / k_{z1}$$

$$k_{z2} = k_0 \sqrt{\epsilon_{r2} - \epsilon_{r1} \sin^2 \theta}, Z_2 = \omega \mu_0 / k_{z2}, k_{z3} = k_0 \sqrt{\epsilon_{r3} - \epsilon_{r1} \sin^2 \theta}, Z_3 = \omega \mu_0 / k_{z3}$$

若要求没有反射, 则 $Z_{in} = \frac{Z_3 + jZ_2 \operatorname{tg} k_{z2} d}{Z_2 + jZ_3 \operatorname{tg} k_{z2} d} = Z_1$ , 此即为无反射时 $d$ 所要满足的方程。



5.17 空气中均匀平面波垂直投射到厚度为  $d$  的铜片上，铜的  $\mu = \mu_0$ ， $\frac{\sigma}{\omega\epsilon} \gg 1$ ，求铜两侧的电场之比。

答：由式 5.4.10 得铜的纵向传播常数为： $k_{zm} = \sqrt{\frac{\omega\mu_0\sigma}{2}}(1-j)$ ，

由式 5.4.12，铜的波阻抗为： $Z_m = \sqrt{\frac{\omega\mu_0}{2\sigma}}(1+j)$ 。

由传输线模型，设铜的透射系数为  $T$ ，则： $\Gamma_1(d) = 1 + T$ ， $T = \frac{-2Z_m}{Z_0 + Z_m}$

而  $\Gamma_1(0) = \Gamma_1(d)e^{-2jk_{zm}d}$

在铜的前表面上呈现的阻抗为： $Z_{in} = \frac{1+\Gamma_1(0)}{1-\Gamma_1(0)}Z_m$ ，

那么在铜前表面的空气中的反射系数为： $\Gamma_0 = \frac{Z_{in} - Z_0}{Z_{in} + Z_0}$

可以得到： $\frac{1+\Gamma_0}{T} = \frac{-(Z_0 + Z_m)[Z_0 + Z_m + (Z_0 - Z_m)e^{-2jkd}]}{Z_m[Z_0 + Z_m + (Z_0 - Z_m)e^{-2jkd}] + Z_0[Z_0 + Z_m - (Z_0 - Z_m)e^{-2jkd}]}$

5.18 光从空气以  $\theta=30^\circ$  角投射到厚度为  $l$  的薄层介质，见图 P5.18。薄层介质的介电系数  $\epsilon_g=2.25\epsilon_0$ ，给出  $x$  方向等效传输线模型（给出级连传输线的特征参数）。并用传输线模型求反射系数，透射系数及沿  $z$  轴场分布，设  $l = 0.65\lambda$ 。

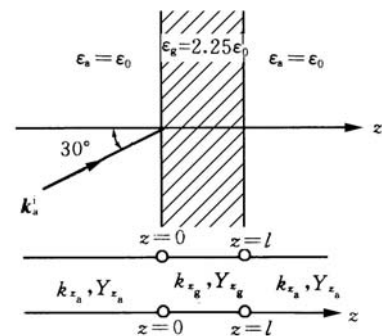


图 P5.18

解题方法与步骤同讲义第五章[例 5-8]

5.19 如果作增透膜，选择每一层介电系数、厚度使

$$\Gamma = \frac{Z_{in} - Z_1}{Z_{in} + Z_1} \rightarrow 0$$

$$\text{如果作全反射膜使 } \Gamma = \frac{Z_{in} - Z_1}{Z_{in} + Z_1} \rightarrow 1$$

5.20 从卫星或飞机对地球进行微波遥感时，用辐射计测量湖上冰层的厚度，设辐射计测量时，入射波垂直于湖面，冰的介电常数  $\epsilon = 3.2\epsilon_0(1-j0.01)$ ，冰层下面是水，把水当作理想的反射体。试用自由空间波长  $\lambda$  表示辐射计能测量冰层的厚度。

答：以传输线模型来求解，冰层波数： $k = k_0\sqrt{3.2(1-0.01j)}$ ，波阻抗：

$$Z = \frac{Z_0}{\sqrt{3.2(1-0.01j)}}.$$

假定冰层的厚度为  $d$ ，那么在冰层表面的阻抗为：
$$Z_{in} = Z \frac{1 - e^{-2jkd}}{1 + e^{-2jkd}}$$

在冰层表面的反射系数：
$$\Gamma_0 = \frac{Z_{in} - Z_0}{Z_{in} + Z_0}$$

整理后得到：
$$\Gamma_0 = \frac{1 - c - (1 + c)e^{-j4\pi\frac{d}{\lambda}}}{1 + c - (1 - c)e^{-j4\pi\frac{d}{\lambda}}}$$
，其中： $c = \sqrt{3.2(1 - 0.01j)} = 1.79 - 0.009j$ 。

那么，
$$e^{-j4\pi\frac{d}{\lambda}} = \frac{(1 + c)\Gamma_0 - (1 - c)}{(1 - c)\Gamma_0 - (1 + c)}$$

$$\frac{d}{\lambda} = \frac{j}{4\pi} \ln \left[ \frac{(1 + c)\Gamma_0 - (1 - c)}{(1 - c)\Gamma_0 - (1 + c)} \right]$$