

## Electromagnetismo Aplicado (EL3103-1) Clase auxiliar extra

Prof. Benjamin Jacard H. Prof. Aux. Erik Saez A.

- 1. Resuelva los siguientes problemas basados en el esquema de la figura
  - (a) Las expresiones para el campo eléctrico  $\mathcal{E}$  y la intensidad magnética  $\mathcal{H}$ .
  - (b) Obtenga una expresión para  $E_1^-$  (onda reflejada del medio 1), tal que esta dependa de  $(E_2^-, Y_2, Y_3, Y_1)$  considerando una distancia  $d = \frac{\lambda}{4}$ .
  - (c) Sea el caso en que  $\varepsilon_2 = \sqrt{\varepsilon_1 \varepsilon_3}$ , demuestre en base a la expresión anterior que no existirá onda reflejada en el medio 1. *Hint*: ocupar la siguiente expresión:

$$(b+c)(b-a) + (b+a)(b-c) = (b^2 - ac)$$
(1)

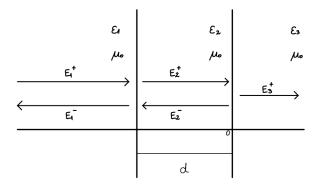


Figura 1: Esquema de los dielectricos

#### Solución:

• Se tiene las siguientes expresiones para los campo es eléctricos y magnéticos según los medios y las zonas de interés:

## Campo eléctrico e intensidad magnética z $\leq$ d

$$E_1 = E_1^+ e^{-j\beta z} + E_1^- e^{j\beta z} \tag{1}$$

$$H_1 = Y_1 E_1^+ e^{-j\beta z} - Y_1 E_1^- e^{j\beta z}$$
 (2)

## Campo eléctrico e intensidad magnética eléctricos d $\leq z \leq 0$

$$E_2 = E_2^+ e^{-j\beta z} + E_2^- e^{j\beta z} \tag{3}$$

$$H_2 = Y_2 E_2^+ e^{-j\beta z} - Y_2 E_2^- e^{j\beta z} \tag{4}$$

# Campo eléctrico e intensidad magnética eléctricos z $\geq 0$

$$E_3 = E_3^+ e^{-j\beta z} + 0 (5)$$

$$H_3 = Y_3 E_3^+ e^{-j\beta z} + 0 (6)$$

Teniendo la consideración que en el medio 3 no habrá onda reflejada si no que solo transmitida

• Se busca el obtener una relación para la intensidad de campo eléctrico  $E_1^-$  tal que dependa de las variables  $(E_2^-, Y_2, Y_3, Y_1)$ , con lo que se evaluaran en las diferentes interfaces tal que permitan utilizar condiciones de borde.

#### Primera condición

$$E_1(z = -d) = E_2(z = -d) \tag{7}$$

$$E_1^+ e^{j\beta d} + E_1^- e^{-j\beta d} = E_2^+ e^{j\beta d} + E_2^- e^{-j\beta d}$$
(8)

Luego se evaluando en  $d=\lambda/4$  se tendrá:

$$E_1^+(j) + E_1^-(-j) = E_2^+(j) + E_2^-(-j)$$
(9)

$$E_1^+ - E_1^- = E_2^+ - E_2^- (10)$$

De manera análoga para la intensidad de campo magnético:

$$H_1(z = -d) = H_2(z = -d) \tag{11}$$

$$Y_1 E_1^+ e^{j\beta d} - Y_1 E_1^- e^{-j\beta d} = Y_2 E_2^+ e^{j\beta d} - Y_2 E_2^- e^{-j\beta d}$$
(12)

$$Y_1 E_1^+(j) - Y_1 E_1^-(-j) = Y_2 E_2^+(j) - Y_2 E_2^-(-j)$$
(13)

$$Y_1 E_1^+ + Y_1 E_1^- = Y_2 E_2^+ + Y_2 E_2^- (14)$$

#### Segunda condición

$$E_2(z=0) = E_3(z=0) (15)$$

$$E_2^+ e^{j\beta \cdot 0} + E_2^- e^{-j\beta \cdot 0} = E_3^+ e^{j\beta \cdot 0} \tag{16}$$

$$E_2^+ + E_2^- = E_3^+ (17)$$

$$H_2(z=0) = H_3(z=0) (18)$$

$$Y_2 E_2^+ e^{j\beta \cdot 0} - Y_2 E_2^- e^{-j\beta \cdot 0} = Y_3 E_3^+ e^{j\beta \cdot 0}$$
(19)

$$Y_2 E_2^+ - Y_2 E_2^- = Y_3 E_3^+ (20)$$

Luego se obtienen las ecuaciones que nos permitirán obtener lo buscando, tal que:

$$Y_2 E_2^+ - Y_2 E_2^- = Y_3 E_3^+ \tag{21}$$

$$Y_2 E_2^+ - Y_2 E_2^- = Y_3 (E_2^+ + E_2^-) (22)$$

$$Y_2 E_2^+ - Y_2 E_2^- = Y_3 E_2^+ + Y_3 E_2^- (23)$$

$$E_2^+(Y_2 - Y_3) = E_2^-(Y_2 + Y_3) (24)$$

$$E_2^+ = E_2^- \frac{(Y_2 + Y_3)}{(Y_2 - Y_3)} \tag{25}$$

Se tendrá por otro lado que:

$$E_1^+ - E_1^- = E_2^+ - E_2^- (26)$$

$$E_1^+ = E_2^+ - E_2^- + E_1^- \tag{27}$$

(28)

Luego reemplazando esta expresión en lo siguiente:

$$Y_1 E_1^+ + Y_1 E_1^- = Y_2 E_2^+ + Y_2 E_2^- \tag{29}$$

$$Y_1(E_2^+ - E_2^- + E_1^-) + Y_1E_1^- = Y_2E_2^+ + Y_2E_2^-$$
(30)

$$Y_1 E_2^+ - Y_1 E_2^- + 2Y_1 E_1^- = Y_2 E_2^+ + Y_2 E_2^-$$
(31)

(32)

Dado que se busca el obtener explícitamente la expresión  $E_1^-$  , despejando en base a lo anterior se tendrá:

$$E_1^- = \frac{E_2^+(Y_2 - Y_1) + E_2^-(Y_2 + Y_1)}{2Y_1}$$
(33)

(34)

Considerando la ecuación de borde obtenida con anterioridad:

$$E_2^+ = \frac{E_2^-(Y_2 + Y_3)}{(Y_2 - Y_3)} \tag{35}$$

Por tanto

$$E_1^- = \frac{E_2^- \left( \frac{(Y_2 + Y_3)(Y_2 - Y_1)}{(Y_2 - Y_3)} + (Y_2 + Y_1) \right)}{2Y_1}$$
(36)

Finalmente se obtiene una expresión para  $E_1^-$  en términos de las variables buscadas.

• Se busca el analizar la situación en que  $\epsilon_2 = \sqrt{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}$ , por lo volviendo sobre la ecuación anterior.

$$E_1^- = \frac{E_2^- \left( \frac{(Y_2 + Y_3)(Y_2 - Y_1)}{(Y_2 - Y_3)} + (Y_2 + Y_1) \right)}{2Y_1}$$
(37)

$$=\frac{E_2^-((Y_2+Y_3)(Y_2-Y_1)+(Y_2+Y_1)(Y_2-Y_3))}{2Y_1(Y_2-Y_3)}$$
(38)

Utilizando lo siguiente:

$$(b+c)(b-a) + (b+a)(b-c) = (b^2 - ac)$$
(39)

Con lo que la expresión se reduce:

$$E_1^- = \frac{E_2^-(Y_2^2 - Y_1 Y_3)}{2Y_1(Y_2 - Y_3)} \tag{40}$$

Luego tomando el numerador de la expresión anterior y recordando que la admitancia viene dada por  $Y = \sqrt{\frac{\epsilon}{\mu}}$ 

$$Y_2^2 - Y_1 Y_3 = \left(\sqrt{\frac{\epsilon_2}{\mu_0}}\right)^2 - \left(\sqrt{\frac{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}{\mu_0^2}}\right) \tag{41}$$

$$=\frac{\epsilon_2}{\mu_0} - \frac{\sqrt{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}}{\mu_0} \tag{42}$$

$$= \frac{\epsilon_2}{\mu_0} - \frac{\sqrt{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}}{\mu_0}$$

$$= \frac{\sqrt{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}}{\mu_0} - \frac{\sqrt{\epsilon_1 \cdot \epsilon_3}}{\mu_0}$$

$$(42)$$

$$=0 (44)$$

Con lo que bajo la condición inicial se obtiene que  $E_1^-=0$ , es decir que no se tendrá onda reflejada en el medio 1.

- 2. Considere una onda plana cuyo campo eléctrico tiene magnitud  $E_0$  y dirección  $\hat{x}$ , incidiendo normalmente en una placa dieléctrica imperfecta de permitividad  $\varepsilon = \varepsilon' - j\varepsilon''$  y espesor d.
  - (a) Los campos totales E(z) y H(z) en todas las regiones.
  - (b) El coeficiente de reflexión  $\Gamma(z)$  en z=-d.
  - (c) La potencia disipada en el dieléctrico y la potencia de la onda transmitida en el medio 3, considerando unidad de área en el plano xy.

#### **Datos:**

- $|E_0| = 1$  [V/m] (valor máximo)
- f = 10 GHz
- d = 1 cm
- $\varepsilon_r' = 2.5$ ,  $\varepsilon_r'' = 0.1$

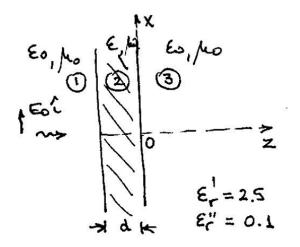


Figura 2: Esquema de los dielectricos

### Solución:

1. Dado que se trabajan en diferentes medios, se debe considerar la permitividad y permeabilidad de cada medio. En este caso, se tiene:

Medio 1: 
$$\varepsilon_0$$
,  $\mu_0$   
Medio 2:  $\varepsilon_2 = \varepsilon = \varepsilon' - j\varepsilon'' = (\varepsilon'_r - j\varepsilon''_r)\varepsilon_0$   
Medio 3:  $\varepsilon_3 = \varepsilon_0$   
 $k_0 = \omega\sqrt{\mu_0\varepsilon_0} = \frac{2\pi}{\lambda_0}$ ,  $\lambda_0 = \frac{c}{f}$ ,  $c = 3 \times 10^8 \, [\text{m/s}]$   
 $Y_0 = \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}}$ 

Luego tenemos que los campos electricos y magnéticos en cada medio seran los siguientes: **Medio** 1:

$$\begin{split} \vec{E}_1 &= \left( E_0 e^{-jk_0 z} + E_r e^{jk_0 z} \right) e^{j\omega t} \,\hat{x} \\ \vec{H}_1 &= \left( Y_0 \,\hat{k} \times E_0 e^{-jk_0 z} \hat{x} + Y_0 (-\hat{k}) \times E_r e^{jk_0 z} \hat{x} \right) e^{j\omega t} \\ &= \left( Y_0 E_0 e^{-jk_0 z} \hat{y} + Y_0 E_r e^{jk_0 z} (-\hat{y}) \right) e^{j\omega t} \end{split}$$

Medio 2:

$$\vec{E}_2 = \left(E_2^+ e^{-jk_2 z} + E_2^- e^{jk_2 z}\right) e^{j\omega t} \hat{x}$$

$$\vec{H}_2 = Y_2 \left(E_2^+ e^{-jk_2 z} \hat{y} + E_2^- e^{jk_2 z} (-\hat{y})\right) e^{j\omega t}$$

Luego tenemos las siguientes relaciones dadas por:

$$k_2 = \omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_2} = \beta_2 - j\alpha_2$$
 donde  $jk_2 = \alpha + j\beta$   
 $Y_2 = Y_0 \sqrt{\varepsilon_{2r}} = \sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\mu_0}}$   
 $\varepsilon_{2r} = \frac{\varepsilon_2}{\varepsilon_0}$ 

#### Medio 3:

$$\vec{E}_3 = E_3^+ e^{-jk_3 z} \hat{x} e^{j\omega t}$$

$$\vec{H}_3 = Y_3 \hat{k} \times \vec{E}_3 = Y_3 E_3^+ e^{-jk_3 z} \hat{y} e^{j\omega t}$$

$$k_3 = k_0, \quad Y_3 = Y_0$$

2. Se busca obtener el coeficiente de reflexión  $\Gamma$  en la interfaz z=-d. Recordando que este coeficiente nos indica la relación entre la onda reflejada y la onda incidente, se tiene:

$$\Gamma = \frac{E_1^- e^{-jk_0 d}}{E_0 e^{jk_0 d}} = \frac{E_1^-}{E_0} e^{-j2k_0 d} \tag{45}$$

Para determinar  $E_1^-$ , se deben imponer condiciones de frontera para los campos  $\vec{E}$  y  $\vec{H}$  en las interfaces z=0 y z=-d:

**En** z = 0:

$$E_2 = E_3 \Rightarrow E_2^+ + E_2^- = E_3^+ \tag{46}$$

$$H_2 = H_3 \Rightarrow Y_2(E_2^+ - E_2^-) = Y_3 E_3^+$$
 (47)

En z=-d:

$$E_1 = E_2 \Rightarrow E_0 e^{jk_0 d} + E_1^- e^{-jk_0 d} = E_2^+ e^{jk_2 d} + E_2^- e^{-jk_2 d}$$
(48)

$$H_1 = H_2 \Rightarrow Y_0(E_0 e^{jk_0 d} - E_1^- e^{-jk_0 d}) = Y_2(E_2^+ e^{jk_2 d} - E_2^- e^{-jk_2 d})$$
(49)

De las relaciones entre  $E_2^+$  y  $E_2^-$  para z=0, tenemos que:

$$Y_2\left(\frac{E_2^+ - E_2^-}{E_2^+ + E_2^-}\right) = Y_3 \Rightarrow Y_2 E_2^+ - Y_2 E_2^- = Y_3 E_2^+ + Y_3 E_2^- \tag{50}$$

$$(Y_2 - Y_3)E_2^+ = (Y_2 + Y_3)E_2^- (51)$$

Luego las expresiones para  $\Gamma$  son las siguientes:

$$1 + \Gamma = \frac{E_2^+ e^{jk_2 d} + E_2^- e^{-jk_2 d}}{E_0 e^{jk_0 d}}$$
 (52)

$$1 - \Gamma = \frac{Y_2}{Y_0} \cdot \frac{E_2^+ e^{jk_2 d} - E_2^- e^{-jk_2 d}}{E_0 e^{jk_0 d}}$$
 (53)

Luego tenemos que:

$$\frac{1-\Gamma}{1+\Gamma} = \frac{Y_2}{Y_0} \cdot \frac{E_2^+ e^{jk_2 d} - E_2^- e^{-jk_2 d}}{E_2^+ e^{jk_2 d} + E_2^- e^{-jk_2 d}}$$
(54)

Sustituyendo  $E_2^- = \frac{Y_2 - Y_3}{Y_2 + Y_3} E_2^+$ , obtenemos:

$$\frac{1-\Gamma}{1+\Gamma} = \frac{Y_2}{Y_0} \cdot \frac{(Y_2+Y_3)e^{jk_2d} - (Y_2-Y_3)e^{-jk_2d}}{(Y_2+Y_3)e^{jk_2d} + (Y_2-Y_3)e^{-jk_2d}}$$
(55)

$$\Gamma = \frac{1 - \frac{Y_2}{Y_0} \cdot \frac{(Y_2 + Y_3)e^{jk_2d} - (Y_2 - Y_3)e^{-jk_2d}}{(Y_2 + Y_3)e^{jk_2d} + (Y_2 - Y_3)e^{-jk_2d}}}{1 + \frac{Y_2}{Y_0} \cdot \frac{(Y_2 + Y_3)e^{jk_2d} - (Y_2 - Y_3)e^{-jk_2d}}{(Y_2 + Y_3)e^{jk_2d} + (Y_2 - Y_3)e^{-jk_2d}}}$$
(56)

De la condición en z = -d tenemos:

$$E_0 e^{jk_0 d} + E_1^- e^{-jk_0 d} = E_0 e^{jk_0 d} (1 + \Gamma) = E_2^+ e^{jk_2 d} + E_2^- e^{-jk_2 d}$$
(57)

$$\frac{Y_0}{Y_2}(E_0e^{jk_0d} - E_1^-e^{-jk_0d}) = \frac{Y_0}{Y_2}E_0e^{jk_0d}(1-\Gamma) = E_2^+e^{jk_2d} - E_2^-e^{-jk_2d}$$
(58)

Sumando y restando:

$$E_0 e^{jk_0 d} (1+\Gamma) + \frac{Y_0}{Y_2} E_0 e^{jk_0 d} (1-\Gamma) = 2E_2^+ e^{jk_2 d}$$
(59)

$$E_0 e^{jk_0 d} (1+\Gamma) - \frac{Y_0}{Y_2} E_0 e^{jk_0 d} (1-\Gamma) = 2E_2^- e^{-jk_2 d}$$
(60)

Finalmente, de las ecuaciones anteriores se determina:

$$E_3^+ = E_2^+ + E_2^- (61)$$

3. La potencia que se transmite al medio 3 se determina con el vector de Poynting y queda dada por:

$$P_{\text{trans}}^{\text{medio } 3} = \frac{1}{2} \Re \left\{ \vec{E}_3^+ \times \vec{H}_3^{+*} \cdot \hat{k} \right\}$$
 (62)

$$=\frac{1}{2}Y_3 \left| E_3^+ \right|^2 \tag{63}$$

La potencia que entra a la placa dieléctrica está dada por la diferencia entre la potencia de la onda incidente y la potencia de la onda reflejada en la interfaz z = -d:

$$P_{\text{trans}}^{\text{placa diel.}} = P_{\text{inc}} - P_{\text{refl}} \bigg|_{z=-d}$$
 (64)

$$= P_{\rm inc}(1 - \rho^2), \quad \text{en que } \rho = |\Gamma| \tag{65}$$

$$= \frac{1}{2}Y_0|E_0|^2(1-\rho^2) \tag{66}$$

La potencia disipada en la placa dieléctrica queda dada por:

$$P_{\text{disip}}^{\text{placa diel.}} = P_{\text{trans}}^{\text{placa diel.}} - P_{\text{trans}}^{\text{medio 3}}$$

$$\tag{67}$$

La constante de propagación en el medio 2 está dada por:

$$jk_2 = j\omega\sqrt{\mu_0\varepsilon_2} = j\omega\sqrt{\mu_0(\varepsilon_2' - j\varepsilon_2'')} = \alpha_2 + j\beta_2$$
(68)

$$\alpha_2 = \omega \sqrt{\frac{\mu_0 \varepsilon_2'}{2} \left( \sqrt{1 + \left(\frac{\varepsilon_2''}{\varepsilon_2'}\right)^2 - 1} \right)}$$

$$(69)$$

$$\beta_2 = \omega \sqrt{\frac{\mu_0 \varepsilon_2'}{2} \left( \sqrt{1 + \left(\frac{\varepsilon_2''}{\varepsilon_2'}\right)^2} + 1 \right)}$$
 (70)

Luego el factor de propagación

$$e^{jk_2d} = e^{\alpha_2 d + j\beta_2 d} = e^{\alpha_2 d} e^{j\beta_2 d} = e^{\alpha_2 d} (\cos \beta_2 d + j \sin \beta_2 d)$$
 (71)

$$e^{-jk_2d} = e^{-\alpha_2 d - j\beta_2 d} = e^{-\alpha_2 d} (\cos \beta_2 d - j\sin \beta_2 d)$$
(72)

Para los cálculos numéricos es necesario trabajar con unidades del sistema MKS:

$$|E_0| = 1 \left[\frac{V}{m}\right], \qquad f = 10^{10} \text{ [Hz]}, \qquad \omega = 2\pi f$$

$$d = 0,01 \text{ [m]}, \qquad \varepsilon_0 = \frac{1}{36\pi} \times 10^{-9} \left[\frac{F}{m}\right]$$

$$\varepsilon_2' = 2,5 \varepsilon_0, \qquad \varepsilon_2'' = 0,1 \varepsilon_0$$

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \left[\frac{H}{m}\right]$$