Clase 24 Modos TEM, TE y TM

Sadiku, M. (2018). *Elements of Electromagnetics*. 7th Edition: pp. 633 – 653

Javier Silva Orellana

jisilva8@uc.cl

Contexto

• Abriremos un nuevo capítulo: Guías de Ondas.

Contenidos

- Guías de Ondas
- Modo TEM, TE y TM
- Soluciones generales para modos TEM, TE y TM
- Caso TEM
- Caso TE
- Caso TM

Recordando: Incidencia Normal

Caso Vacío-Conductor Perfecto

$$\mathcal{P}'(z<0) = -\frac{j}{\eta_0} \frac{4|E_0|^2}{\eta_0} \sin(j\beta_0 z) \cos(j\beta_0 z) \mathbf{a}_z$$

$$\mathbf{\mathcal{P}}'(z>0)=0$$

- De modo que no se entrega potencia real al conductor.
- Hay una reflexión total de la onda, que genera una onda estacionaria.

18-04-2024

Clase 14 - Incidencia Normal y Reflexión

Clase 24 - Modos TEM, TE y TM

2/

Guias de Ondas

• Cuando las ondas inciden en interfases donde el segundo medio es de alta conductividad, las ondas EM se reflejan casi en su totalidad.

• Idea: ¿Y si en vez de cables usamos ductos huecos o cavidades?

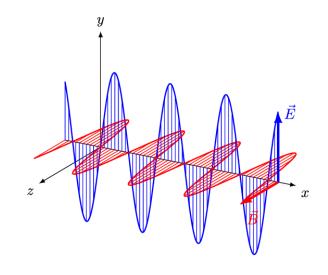


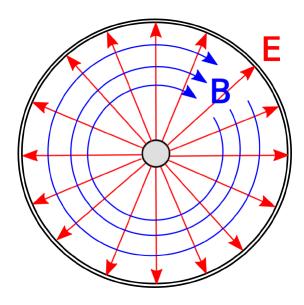
Guias de Ondas

- En comparación a las líneas de transmisión, las guías de ondas se caracterizan por tener pérdidas mucho menores a altas frecuencias.
 - Cable coaxial: 0,074 dB/m
 - Guía de onda: 0,034 dB/m
- A diferencia de las líneas de transmisión, las guías de ondas son incapaces de operar a bajas frecuencias o niveles DC. Están hechas para funcionar por sobre cierta **frecuencia de corte.**
- En este sentido, corresponden a filtros pasa-altos.

Modo TEM

• Anteriormente vimos que en el caso del espacio libre y en cables, las ondas EM eran perpendiculares a la dirección de movimiento.

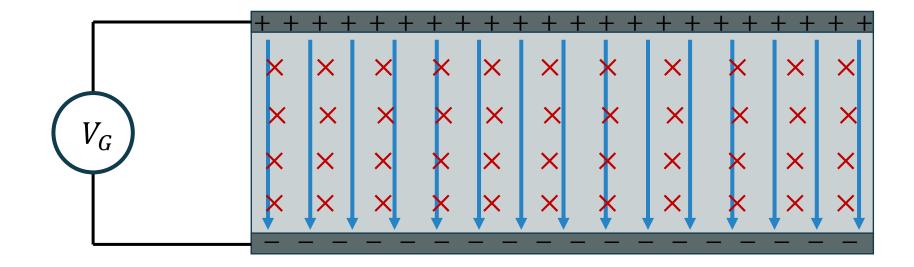




• Esto se conoce como **modo TEM** (Transverse Electro-Magnetic).

Modo TEM

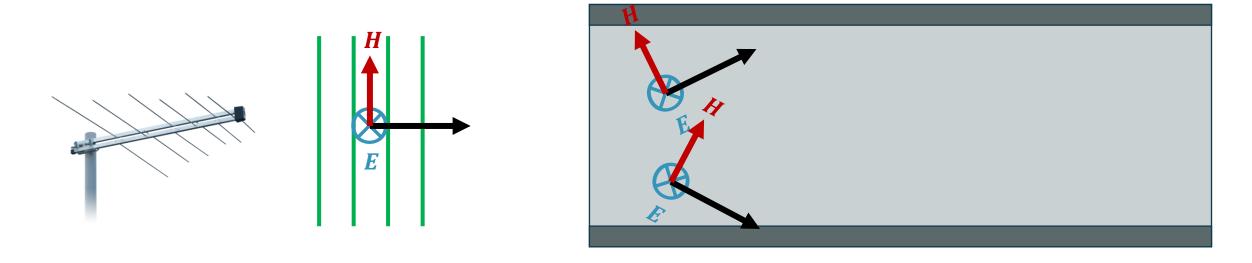
• Supongamos ahora que tenemos una guía de ondas tal que:



• En este caso, tanto el campo eléctrico como el magnético serán perpendiculares a la dirección de propagación.

Modo TE

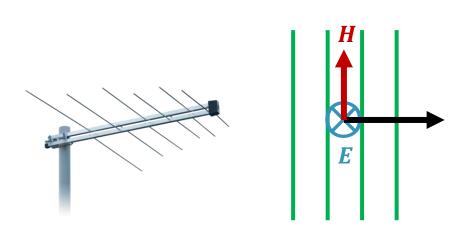
• Supongamos que ahora la fuente viene de una antena:

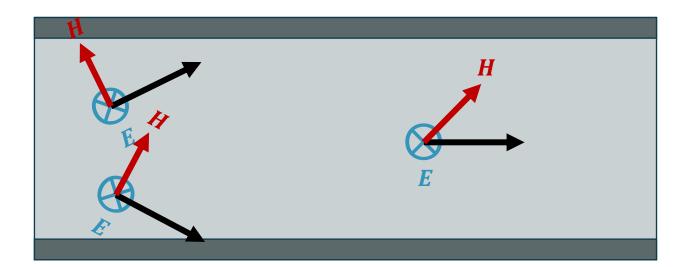


• En este caso, las ondas que llegan a la guía tendrán rebotes en las paredes.

Modo TE

• Supongamos que ahora la fuente viene de una antena:

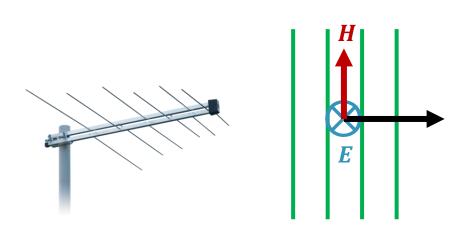


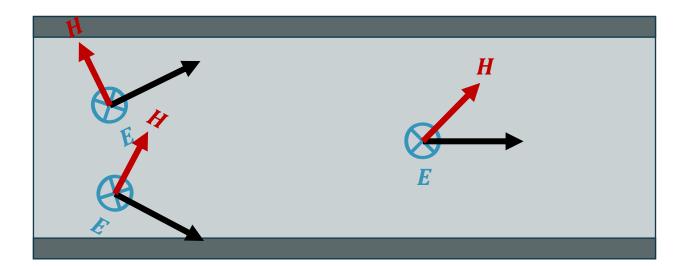


- La onda Eléctrica no se verá afectada por la incidencia normal.
- Pero la incidencia oblicua de la onda Magnética añadirá una componente longitudinal.

Modo TE

• Supongamos que ahora la fuente viene de una antena:

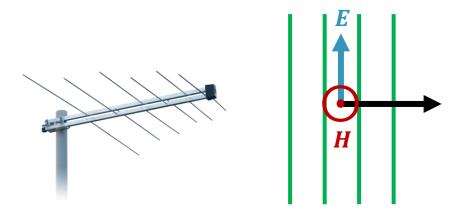


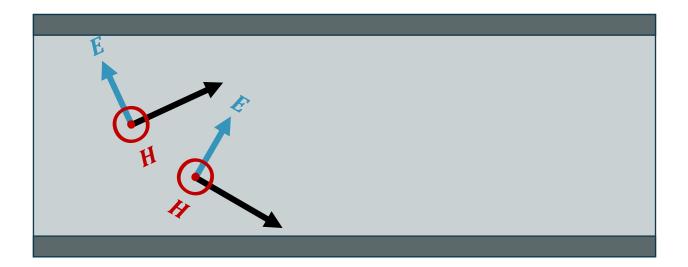


• Esto se conoce como modo Transversal Eléctrico (TE).

Modo TM

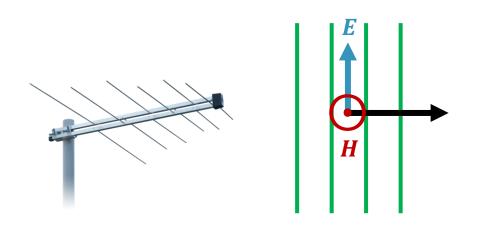
Análogamente:

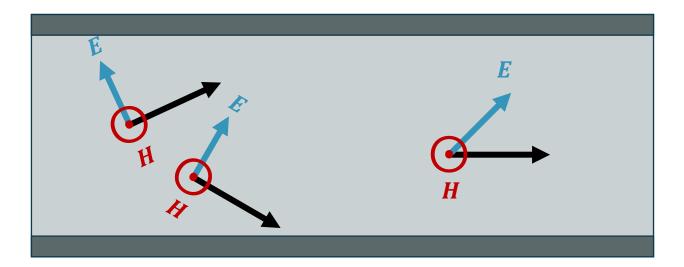




Modo TM

Análogamente:

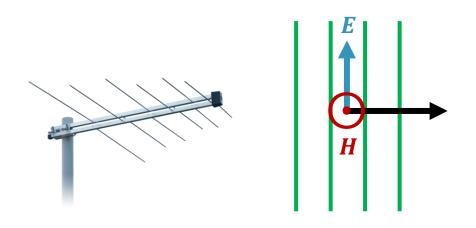


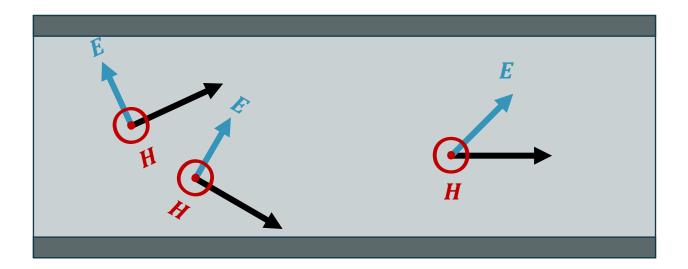


- La onda Magnética no se verá afectada por la incidencia normal.
- Pero la incidencia oblicua de la onda Eléctrica añadirá una componente longitudinal.

Modo TM

Análogamente:





• Esto se conoce como modo Transversal Magnético (TM).

• Anteriormente, descomponíamos los campos en una componente paralela y en otra transversal.

• Bajo este nuevo escenario, podemos establecer otro tipo de descomposición. Esta vez en componente transversal y longitudinal.

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \left[\mathbf{E}_{\mathbf{S}}(x, y) + E_{SZ}(x, y) \mathbf{a}_{z}\right] e^{-j\beta z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \left[\mathbf{H}_{\mathbf{S}}(x, y) + H_{SZ}(x, y) \mathbf{a}_{z}\right] e^{-j\beta z}$$

 Recordando nuestras queridas ecuaciones de Maxwell en régimen sinusoidal:

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega \mathbf{B} \qquad \nabla \times \mathbf{B} = j\omega \mu \varepsilon \mathbf{E} + \mu \sigma \mathbf{E}$$

• Si asumimos ausencia de fuentes y reescribimos en términos de H:

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega\mu\mathbf{H} \qquad \nabla \times \mathbf{H} = j\omega\varepsilon\mathbf{E}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega\mu\mathbf{H}$$
 $\nabla \times \mathbf{H} = j\omega\varepsilon\mathbf{E}$

• Reescribiendo en forma expandida:

$$\left[\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} \quad \frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} \quad \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right] = -j\omega\mu \mathbf{H}$$

• Notemos que:

$$\frac{\partial E_{x}}{\partial z} = \frac{\partial \left(E_{sx}e^{-j\beta z}\right)}{\partial z} = -j\beta E_{sx}e^{-j\beta z} = -j\beta E_{x}$$

$$\frac{\partial E_{y}}{\partial z} = \frac{\partial \left(E_{sy}e^{-j\beta z}\right)}{\partial z} = -j\beta E_{sy}e^{-j\beta z} = -j\beta E_{y}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega\mu\mathbf{H}$$
 $\nabla \times \mathbf{H} = j\omega\varepsilon\mathbf{E}$

$$\nabla \times \mathbf{H} = j\omega \varepsilon \mathbf{E}$$

• Luego:

$$\frac{\partial E_z}{\partial y} + j\beta E_y = -j\omega\mu H_x \qquad -j\beta E_x - \frac{\partial E_z}{\partial x} = -j\omega\mu H_y \qquad \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = -j\omega\mu H_z$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega \mu \mathbf{H}$$
 $\nabla \times \mathbf{H} = j\omega \varepsilon \mathbf{E}$

$$\nabla \times \mathbf{H} = j\omega \varepsilon \mathbf{E}$$

• Luego:

$$\frac{\partial E_z}{\partial y} + j\beta E_y = -j\omega\mu H_x \qquad -j\beta E_x - \frac{\partial E_z}{\partial x} = -j\omega\mu H_y \qquad \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = -j\omega\mu H_z$$

• Análogamente para la segunda expresión:

$$\frac{\partial H_z}{\partial y} + j\beta H_y = j\omega \varepsilon E_x \qquad -j\beta H_x - \frac{\partial H_z}{\partial x} = j\omega \varepsilon E_y \qquad \frac{\partial H_y}{\partial x} - \frac{\partial H_x}{\partial y} = j\omega \varepsilon E_z$$

- Resolvamos para un caso, el resto será análogo.
- Tomamos las ecuaciones:

$$\frac{\partial E_z}{\partial y} + j\beta E_y = -j\omega\mu H_x \qquad -j\beta E_x - \frac{\partial E_z}{\partial x} = -j\omega\mu H_y \qquad \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = -j\omega\mu H_z$$

$$\frac{\partial H_z}{\partial y} + j\beta H_y = j\omega \varepsilon E_x \qquad -j\beta H_x - \frac{\partial H_z}{\partial x} = j\omega \varepsilon E_y \qquad \frac{\partial H_y}{\partial x} - \frac{\partial H_x}{\partial y} = j\omega \varepsilon E_z$$

$$-j\beta E_{x} - \frac{\partial E_{z}}{\partial x} = -j\omega\mu H_{y} \qquad \qquad \frac{\partial H_{z}}{\partial y} + j\beta H_{y} = j\omega\varepsilon E_{x}$$

$$-j\beta E_{x} - \frac{\partial E_{z}}{\partial x} = -j\omega\mu H_{y} \qquad \qquad -j\omega\mu H_{y} = \frac{\omega\mu}{\beta} \frac{\partial H_{z}}{\partial y} - \frac{j\omega^{2}\mu\varepsilon}{\beta} E_{x}$$

$$-j\beta E_{x} - \frac{\partial E_{z}}{\partial x} = \frac{\omega\mu}{\beta} \frac{\partial H_{z}}{\partial y} - \frac{j\omega^{2}\mu\varepsilon}{\beta} E_{x}$$

$$E_{x} = \frac{-j}{\omega^{2} \varepsilon \mu - \beta^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

$$E_{x} = \frac{-j}{\omega^{2} \varepsilon \mu - \beta^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

• Vamos a redefinir la expresión en rojo como:

$$k_c^2 = k^2 - \beta^2$$

• k_c se conoce como el **número de onda de corte**.

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

Aplicando la misma metodología para el resto de las ecuaciones:

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right) \qquad E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(-\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial y} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right)$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial y} - \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right)$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial y} - \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right) \qquad H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

• Las ondas TEM se caracterizan por no tener componente longitudinal:

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right) \qquad E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(-\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial y} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right)$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial y} - \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right) \qquad H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

- ¡No puede ser que todo sea 0!
- ¿Cómo lo evitamos?

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} (\beta \mathbf{0} + \omega \mu \mathbf{0})$$

$$E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} (-\beta \mathbf{0} + \omega \mu \mathbf{0})$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} (\omega \varepsilon \mathbf{0} - \beta \mathbf{0})$$

$$H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} (\omega \varepsilon \mathbf{0} + \beta \mathbf{0})$$

- ¡No puede ser que todo sea 0!
- ¿Cómo lo evitamos? ¡Forzando $k_c^2=0!$

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} (\beta \mathbf{0} + \omega \mu \mathbf{0})$$

$$E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} (-\beta \mathbf{0} + \omega \mu \mathbf{0})$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} (\omega \varepsilon \mathbf{0} - \beta \mathbf{0})$$

$$H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} (\omega \varepsilon \mathbf{0} + \beta \mathbf{0})$$

- ¡Forzando $k_c^2 = 0!$
- Regresemos al sistema de ecuaciones con esta condición.

$$\frac{\partial E_{z}}{\partial y} + j\beta E_{y} = -j\omega\mu H_{x} \qquad -j\beta E_{x} - \frac{\partial E_{z}}{\partial x} = -j\omega\mu H_{y} \qquad \frac{\partial E_{y}}{\partial x} - \frac{\partial E_{x}}{\partial y} = -j\omega\mu H_{z}$$

$$\frac{\partial H_{z}}{\partial y} + j\beta H_{y} = j\omega\varepsilon E_{x} \qquad -j\beta H_{x} - \frac{\partial H_{z}}{\partial x} = j\omega\varepsilon E_{y} \qquad \frac{\partial H_{y}}{\partial x} - \frac{\partial H_{x}}{\partial y} = j\omega\varepsilon E_{z}$$

- ¡Forzando $k_c^2 = 0!$
- Regresemos al sistema de ecuaciones con esta condición.

$$0 + j\beta E_y = -j\omega\mu H_x \qquad -j\beta E_x - 0 = -j\omega\mu H_y \qquad \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = 0$$

$$0 + j\beta H_y = j\omega\varepsilon E_x \qquad -j\beta H_x - 0 = j\omega\varepsilon E_y \qquad \frac{\partial H_y}{\partial x} - \frac{\partial H_x}{\partial y} = 0$$

- ¡Forzando $k_c^2 = 0!$
- Regresemos al sistema de ecuaciones con esta condición.

$$j\beta H_y = j\omega \varepsilon E_x$$
 $-j\beta E_x = -j\omega \mu H_y$ $\beta H_y = \omega \varepsilon E_x$ $\beta E_x = \omega \mu H_y$ $\beta \omega \mu H_y = \omega^2 \mu \varepsilon E_x$ $\beta^2 E_x = \beta \omega \mu H_y$

$$\beta^2 E_x = \omega^2 \mu \varepsilon E_x$$

- ¡Forzando $k_c^2 = 0!$
- Regresemos al sistema de ecuaciones con esta condición.

$$\beta^2 E_x = \omega^2 \mu \varepsilon E_x$$

• Esto solo es válido si $k_c^2 = 0$

$$k_c^2 = k^2 - \beta^2 = \omega^2 \mu \varepsilon - \beta^2 = 0$$
$$\omega^2 \mu \varepsilon = \beta^2$$

• ¡Es la relación de dispersión!

Veamos que ocurre con la impedancia

$$Z_{TEM} = \frac{E_x}{H_y} = \frac{\frac{-j}{k_c^2} \left(\beta \frac{\partial E_z}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_z}{\partial y}\right)}{\frac{-j}{k_c^2} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_z}{\partial x} + \beta \frac{\partial H_z}{\partial y}\right)} = \frac{\frac{-j}{k_c^2} \left(\omega \sqrt{\mu \varepsilon} \frac{\partial E_z}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_z}{\partial y}\right)}{\frac{-j}{k_c^2} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_z}{\partial x} + \omega \sqrt{\mu \varepsilon} \frac{\partial H_z}{\partial y}\right)}$$

$$Z_{TEM} = \frac{\omega\sqrt{\mu\varepsilon}\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \omega\mu\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}}{\omega\varepsilon\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \omega\sqrt{\mu\varepsilon}\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}} = \frac{\sqrt{\mu\varepsilon}\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \mu\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}}{\varepsilon\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \sqrt{\mu\varepsilon}\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}} = \frac{\sqrt{\mu}}{\sqrt{\varepsilon}}\frac{\sqrt{\varepsilon}\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \sqrt{\mu}\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}}{\sqrt{\varepsilon}\frac{\partial E_{Z}}{\partial x} + \sqrt{\mu}\frac{\partial H_{Z}}{\partial y}} = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}}$$

$$Z_{TEM} = \eta$$

• En este caso solo el campo Magnético tiene componente longitudinal:

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\mathbf{0} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

$$E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\mathbf{0} + \omega \mu \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right)$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\mathbf{0} - \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \right)$$

$$H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\mathbf{0} + \beta \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \right)$$

• En este caso solo el campo Magnético tiene componente longitudinal:

$$E_{x} = \frac{-j\omega\mu}{k_{c}^{2}} \frac{\partial H_{z}}{\partial y} \qquad E_{y} = \frac{j\omega\mu}{k_{c}^{2}} \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \qquad H_{x} = -\frac{j\beta}{k_{c}^{2}} \frac{\partial H_{z}}{\partial x} \qquad H_{y} = \frac{-j\beta}{k_{c}^{2}} \frac{\partial H_{z}}{\partial y}$$

Veamos que ocurre con la impedancia:

$$Z_{TE} = \frac{E_{x}}{H_{y}} = \frac{\omega \mu}{\beta} = \frac{\frac{k}{\sqrt{\mu \varepsilon}} \mu}{\beta} = \frac{k}{\beta} \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = \frac{k\eta}{\beta}$$

$$Z_{TE} = \frac{E_{x}}{H_{y}} = \frac{k\eta}{\beta}$$

• En este caso solo el campo Eléctrico tiene componente longitudinal :

$$E_{x} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \mathbf{0} \right)$$

$$E_{y} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(-\beta \frac{\partial E_{z}}{\partial y} + \mathbf{0} \right)$$

$$H_{x} = \frac{j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial y} - \mathbf{0} \right)$$

$$H_{y} = \frac{-j}{k_{c}^{2}} \left(\omega \varepsilon \frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \mathbf{0} \right)$$

• En este caso solo el campo Magnético tiene componente longitudinal:

$$E_{x} = \frac{-j\beta}{k_{c}^{2}} \frac{\partial E_{z}}{\partial x} \qquad E_{y} = \frac{-j\beta}{k_{c}^{2}} \frac{\partial E_{z}}{\partial y} \qquad H_{x} = \frac{j\omega\varepsilon}{k_{c}^{2}} \frac{\partial E_{z}}{\partial y} \qquad H_{y} = \frac{-j\omega\varepsilon}{k_{c}^{2}} \frac{\partial E_{z}}{\partial x}$$

Veamos que ocurre con la impedancia:

$$Z_{TM} = \frac{E_{x}}{H_{y}} = \frac{\beta}{\omega \varepsilon} = \frac{\beta}{\frac{k}{\sqrt{\mu \varepsilon}} \varepsilon} = \frac{\beta}{k} \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = \frac{\beta \eta}{k}$$

$$Z_{TM} = \frac{E_{x}}{H_{y}} = \frac{\beta \eta}{k}$$

Resumen

- Introdujimos el principio de operación de las guías de ondas.
- Diferenciamos los modos TEM, TE y TM.
- Determinamos las soluciones generales para la ecuación de onda.
- Analizamos las soluciones para los casos TEM, TE y TM.
- Determinamos las impedancias para los casos TEM, TE y TM.

Cerrando la clase de hoy

- Ya determinamos las soluciones. Nos resta imponer las condiciones de una guía de onda para tener las ecuaciones de operación.
- Nos enfocaremos en un tipo particular de guía de onda.

Próxima Clase:

Guías de Ondas Rectangulares.

Bibliografía:

Sadiku, M. (2018). *Elements of Electromagnetics*. 7th Edition: pp. 638 – 655.