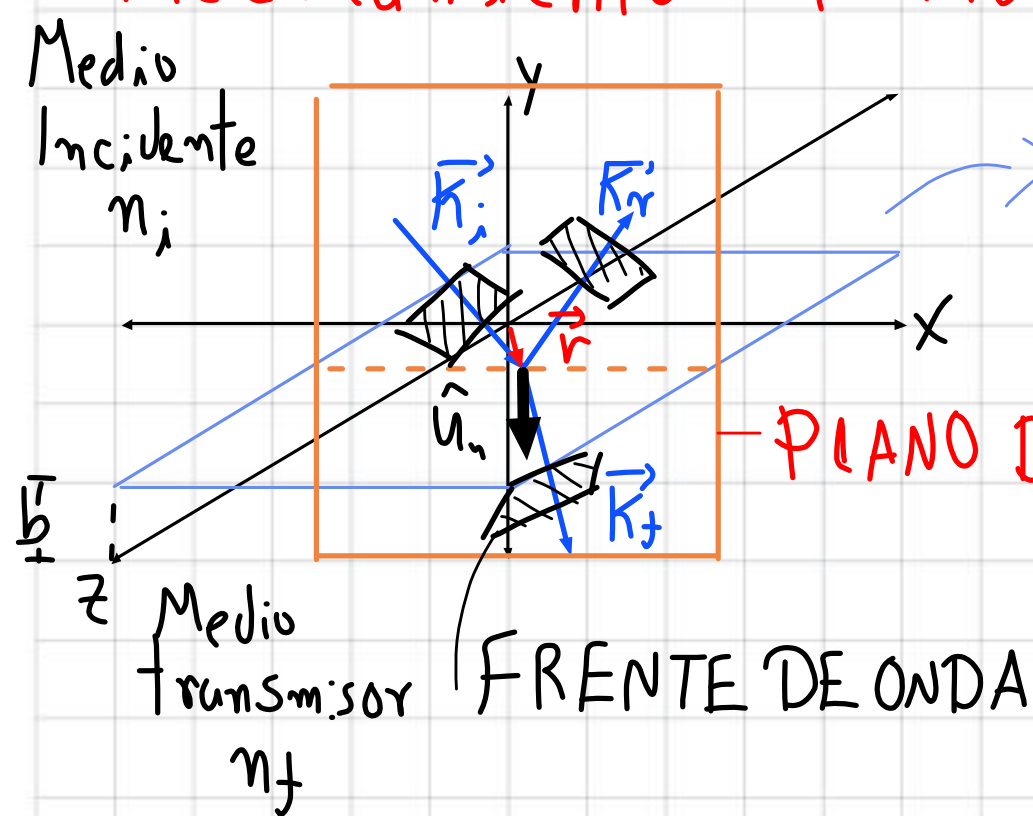


Acercamiento Electromagnético.



INTERFAZ: Plano paralelo al plano xz y a una altura b a lo largo del eje y

PLANO DE INCIDENCIA

\vec{r} : nos indica el punto de incidencia.

Parcial 02 Presencial
Jueves 26 de mayo, 16-18h.

Óptica física incluye-ndo propagación de la luz en la materia.

Polarización ya no.

Onda F.M. incidente:

$$\vec{E}_i = \vec{E}_{oi} \cos(\vec{k}_i \cdot \vec{r} - \omega_i t) \dots (i)$$

Onda E.M. reflejada:

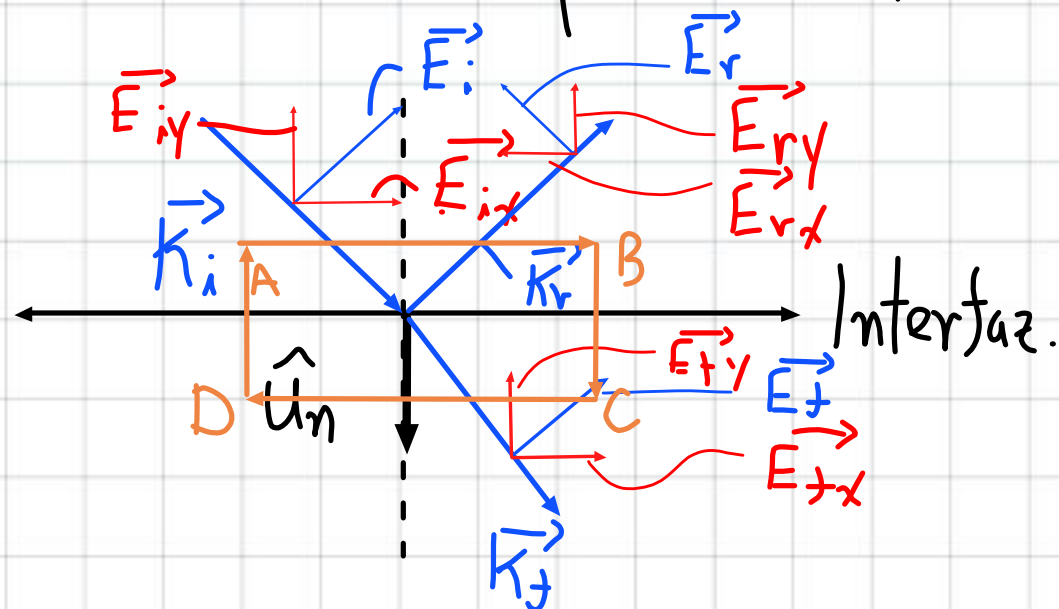
$$\vec{E}_r = \vec{E}_{or} \cos(\vec{k}_r \cdot \vec{r} - \omega_r t + \epsilon_r) \dots (ii)$$

Onda E.M. transmitida:

$$\vec{E}_t = \vec{E}_{ot} \cos(\vec{k}_t \cdot \vec{r} - \omega_t t + \epsilon_t) \dots (iii)$$

No sabemos si la onda se desfasa o no.

Observemos el plano de incidencia de frente:



Siempre tenemos ese campo eléctrico, de donde siempre tenemos una componente tangente a la interfaz ($\vec{E}_{ix}, \vec{E}_{rx}, \vec{E}_{tx}$) y otra perpendicular ($\vec{E}_{iy}, \vec{E}_{ry}, \vec{E}_{ty}$)

Para ver el comportamiento del campo, se considera la siguiente condición de frontera: La componente de \vec{E} tangente a la interfaz debe ser continua a través de la interfaz. i.e, las componentes tangenciales deben ser iguales de un lado y otro de la interfaz.

Pues, de la Ley de Faraday:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_A \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} ds = -\frac{\partial \phi_B}{\partial t}$$

Para lo cual, tomamos la trayectoria naranja del diagrama, i.e la A-B-C-D-A, haciendo sus lados infinitamente pequeños. Luego el área tiende a 0, y $\frac{\partial \phi_B}{\partial t} \rightarrow 0$.

Por tanto:

$$\begin{aligned} \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} &= \int_A^B \vec{E}_{ix} \cdot d\vec{l} + \int_B^C \vec{E}_{rx} \cdot d\vec{l} + \int_C^D \vec{E}_{tx} \cdot d\vec{l} + \int_D^A \vec{E}_{iy} \cdot d\vec{l} = 0 \\ &= 0 (\vec{E}_{ix} \perp d\vec{l}) \quad = 0 (\vec{E}_{iy} \perp d\vec{l}) \\ \Rightarrow \int_A^B \vec{E}_{ix} \cdot d\vec{l} + \int_C^D \vec{E}_{tx} \cdot d\vec{l} &= 0 \end{aligned}$$

Lo anterior ocurre si: y sólo si $\|\vec{E}_{x1}\| = \|\vec{E}_{x3}\|$, y con sentidos opuestos. Por lo tanto:

$$\hat{u}_n \times \vec{E}_i + \hat{u}_n \times \vec{E}_r = \hat{u}_n \times \vec{E}_t \quad \dots (iv)$$

Nota: se saltó las componentes perpendiculares, pero en esencia es lo mismo.

Por tanto:

$$\begin{aligned} \hat{u}_n \times (\vec{E}_{i0} \cos(\vec{k}_i \cdot \vec{r} - \omega_i t)) + \hat{u}_n \times (\vec{E}_{r0} \cos(\vec{k}_r \cdot \vec{r} - \omega_r t + \epsilon_r)) \\ = \hat{u}_n \times (\vec{E}_{t0} \cos(\vec{k}_t \cdot \vec{r} - \omega_t t + \epsilon_t)) \quad \dots (v) \end{aligned}$$

esta ecuación se debe cumplir para todo punto sobre la interfaz, i.e para todo $y=b$ y en cualquier instante, i.e en cualquier valor de t . (el argumento del cos- Esto implica que \vec{E}_i , \vec{E}_r y \vec{E}_t deben tener la misma dependencia funcional en \vec{r} (con $y=b$) y en t . Luego: eno debe ser el mismo).

$$(\vec{k}_i \cdot \vec{r} - \omega_i t)|_{y=b} = (\vec{k}_r \cdot \vec{r} - \omega_r t + \epsilon_r)|_{y=b} = (\vec{k}_t \cdot \vec{r} - \omega_t t + \epsilon_t)|_{y=b} \quad *$$

Componentes espaciales deben ser iguales Siempre en esa posición, invariante de t .

Para que (*) se cumpla para cualquier valor de t , es necesario que $\omega_i = \omega_r = \omega_t$. es decir: $\nu_i = \nu_r = \nu_t$ (la frecuencia no cambia al reflejarse o transmitirse por un medio). A partir de (*), la condición espacial que debe cumplirse:

$$(\vec{k}_i \cdot \vec{r})|_{y=b} = (\vec{k}_r \cdot \vec{r} + \epsilon_r)|_{y=b} = (\vec{k}_t \cdot \vec{r} + \epsilon_t)|_{y=b}$$

Lo que implica:

$$\epsilon_r = (\vec{k}_i - \vec{k}_r) \cdot \vec{r}|_{y=b} \quad \epsilon_t = (\vec{k}_i - \vec{k}_t) \cdot \vec{r}|_{y=b} \quad \dots (vi)$$

(vi) define un plano de puntos (con $y=b$), perpendicular al vector $(\vec{k}_i - \vec{k}_r)$. (vi) implica que $(\vec{k}_i - \vec{k}_r) \cdot \vec{r}$ es paralelo a \hat{u}_n . Como rayo incidente y rayo reflejado viajan en el mismo medio, $\lambda_i = \lambda_r$. **Probar.**
 $\Rightarrow \|\vec{k}_i\| = \|\vec{k}_r\|$

Luego $\vec{k}_i - \vec{k}_r \perp$ a la interfaz:

$$(\vec{K}_i - \vec{K}_r) \times \hat{u}_n = 0$$

$$\Rightarrow \|\vec{K}_i\| \cdot \|\hat{u}_n\| \sin \theta_i - \|\vec{K}_r\| \|\hat{u}_n\| \sin \theta_r = 0$$

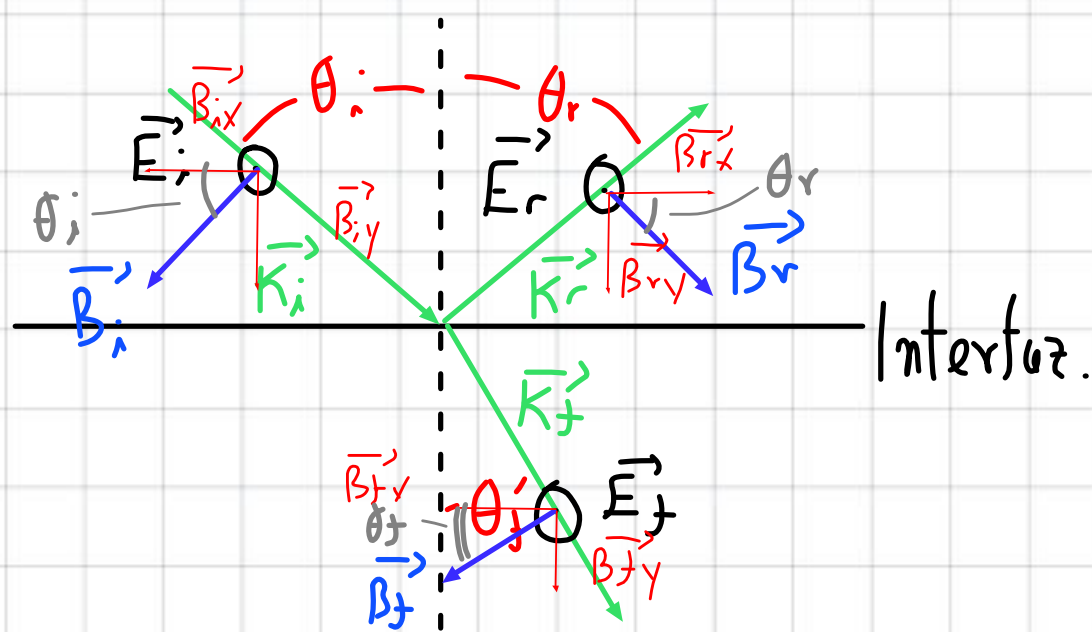
$$\Rightarrow K_i \sin \theta_i = K_r \sin \theta_r$$

$$\Rightarrow \theta_i = \theta_r \text{ (Ley de la reflexión)}$$

También, de (v):

Ecuaciones de Fresnel

1^{er}: \vec{E} es perpendicular al plano de incidencia. Para ondas linealmente polarizadas:



$$\Rightarrow \vec{E}_{oi} \cos(\vec{k}_i \cdot \vec{r} - \omega_i t) + \vec{E}_{or} \cos(\vec{k}_r \cdot \vec{r} - \omega_r t + \epsilon_r) = \vec{E}_{ot} \cos(\vec{k}_t \cdot \vec{r} - \omega_t t + \epsilon_t)$$

El hecho de que la dependencia funcional sea la misma para los tres términos, nos permite escribir:

$$\vec{E}_{oi} + \vec{E}_{or} = \vec{E}_{ot}$$

Del mismo modo la componente de \vec{B} tangente a la interfaz también es continua al pasar de un medio a otro.

$$-\frac{B_i}{\mu_i} \cos \theta_i + \frac{B_r}{\mu_i} \cos \theta_r = -\frac{B_t}{\mu_t} \cos \theta_t$$

$$\Rightarrow \frac{B_i}{\mu_i} \cos \theta_i - \frac{B_r}{\mu_i} \cos \theta_r = \frac{B_t}{\mu_t} \cos \theta_t \quad \theta_i = \theta_r \quad B_t = \frac{E_t}{v_t}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{v_i \mu_i} (E_i - E_r) \cos \theta_i = \frac{1}{v_t \mu_t} E_t \cos \theta_t \quad B_i = \frac{E_i}{v_i}$$

$$\Rightarrow \frac{n_i}{\mu_i} (E_{oi} - E_{or}) \cos \theta_i = \frac{n_t}{\mu_t} E_{ot} \cos \theta_t \quad \dots (v_{ii})$$

Se considera también: $\vec{E}_{oi} + \vec{E}_{or} = \vec{E}_{ot}$, de donde:

$$\left(\frac{E_{or}}{E_{oi}} \right)_{\perp} = \frac{\frac{n_i}{\mu_i} \cos \theta_i - \frac{n_t}{\mu_t} \cos \theta_t}{\frac{n_i}{\mu_i} \cos \theta_i + \frac{n_t}{\mu_t} \cos \theta_t} \quad \dots (I)$$

\vec{E} 's perpendiculares al plano de incidencia.