

Ondas Electromagnéticas



Ecuaciones de Maxwell

En vacío y sin fuentes son:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

Gauss

∄ monopolo

Ampère + Maxwell

Faraday

- Tomemos el rotor de la Ley de Faraday:

$$\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial}{\partial t} \vec{\nabla} \times \vec{B}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$


- Y derivemos respecto al tiempo la Ley de Ampère + Maxwell:

$$\frac{\partial}{\partial t} \vec{\nabla} \times \vec{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

- Igualando estas dos expresiones tenemos

$$\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$


$$\vec{\nabla}^2 \vec{E} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

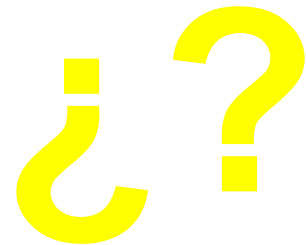
$$\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} \times \vec{E} = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) - \vec{\nabla}^2 \vec{E}$$

$$\nabla^2 \vec{E} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

$$\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}$$

Corporate needs you to find the difference between this picture and this picture

They're the same picture



Cada coordenada es:

Coordenada x

$$\frac{\partial^2 E_x}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E_x}{\partial z^2} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 E_x}{\partial t^2}$$

Coordenada y

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E_y}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E_y}{\partial z^2} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2}$$

Coordenada z

$$\frac{\partial^2 E_z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E_z}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E_z}{\partial z^2} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 E_z}{\partial t^2}$$

La onda electromagnética es entonces una onda **vectorial transversal**

Una solución sinusoidal plana para \vec{E} que oscila a lo largo del eje x que se propaga a lo largo del eje z es:

$$\vec{E}(z, t) = E_0 \cos(kz - \omega t) \hat{x}$$

Amplitud

fase

polarización

nro de onda

frecuencia angular

esta es la dependencia espacial

De las componentes de la ecuación de onda general nos queda una ecuación igual a la que vimos de la cuerda:

$$\frac{\partial^2 E_x}{\partial z^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 E_x}{\partial t^2}$$

Además, reemplazando E_x por $E_0 \cos(kz - \omega t)$ sacamos la relación de dispersión:

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = \frac{\omega}{k} = \frac{\lambda}{\tau} = \lambda \nu$$

Donde c es la velocidad de la luz en el vacío:

$$c \cong 300000 \text{ km/s}$$

¿Cómo obtener B a partir de E?

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = \left(\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} \right) \hat{x} - \left(\frac{\partial E_z}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial z} \right) \hat{y} + \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \hat{z}$$

Como el campo E depende de z sólo nos quedan algunos términos:

$$\left(\frac{\partial E_x}{\partial z} \right) \hat{y} = -E_0 k \sin(kz - \omega t) \hat{y} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

- Entonces :

$$\vec{B}(z, t) = E_0 k \hat{y} \int \sin(kz - \omega t) dt = \frac{E_0 k}{\omega} \cos(kz - \omega t) \hat{y}$$

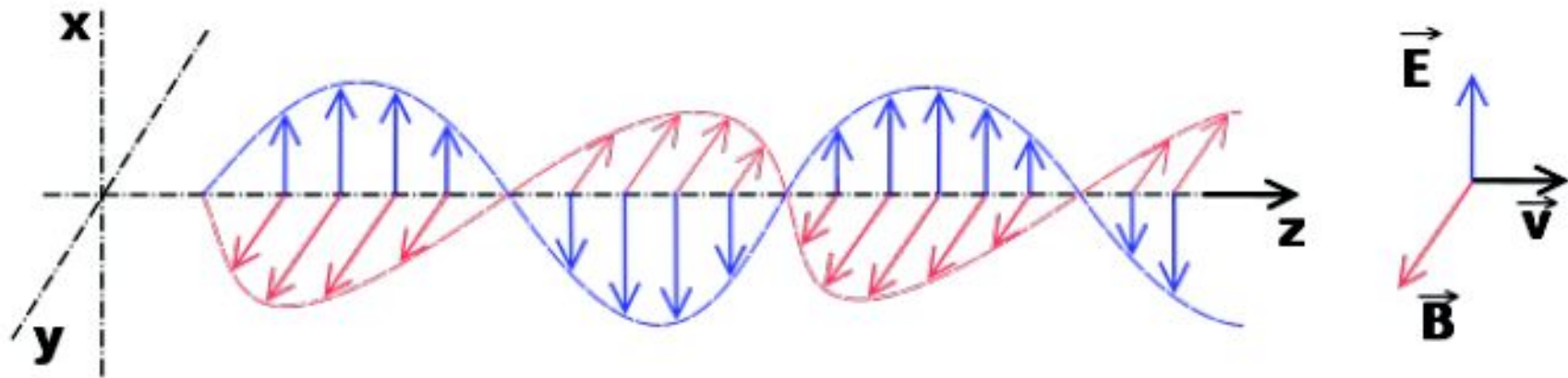
- Por lo tanto:

$$\vec{B}(z, t) = \frac{E_0}{c} \cos(kz - \omega t) \hat{y}$$

Perpendiculares
entre sí
y en fase

$$\vec{E}(z, t) = E_0 \cos(kz - \omega t) \hat{x}$$

Campos E y B



Propiedades de una Onda Electromagnética (viajera)

$\vec{E} \perp$ dirección de propagación

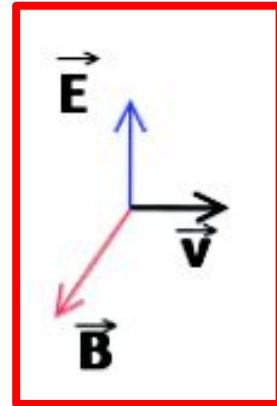
$\vec{B} \perp$ dirección de propagación

\vec{E} y \vec{B} en fase

$\vec{E} \perp \vec{B}$

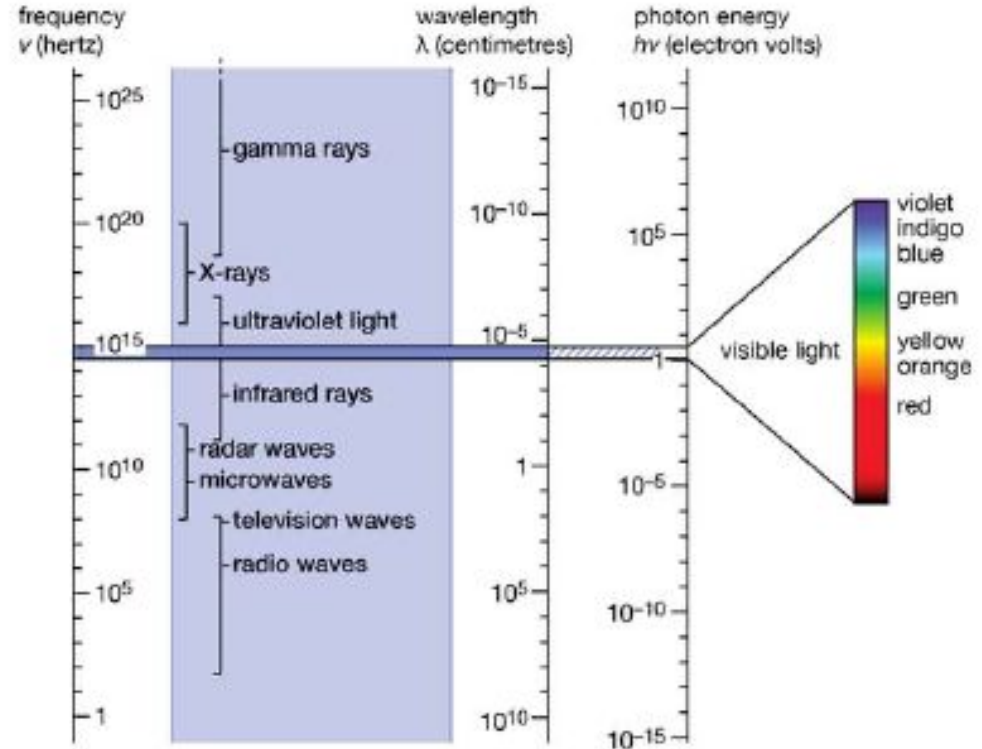
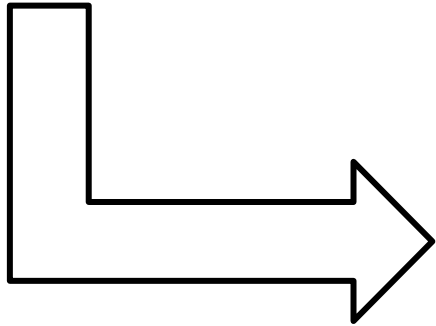
$$|\vec{B}| = \frac{|\vec{E}|}{c}$$

$\vec{E} \times \vec{B}$ es paralelo a la dirección de propagación



¿Qué nos dicen las frecuencias de oscilación de E y B?

Definen el Espectro Electromagnético



¿Qué transportan las ondas EM (electromagnéticas)?



ENERGÍA


- Una onda electromagnética transporta al propagarse con velocidad c a la energía electromagnética de los campos que la forman.
- Vimos que la densidad de energía por unidad de volumen venía dada por :

$$u = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0}$$

- Calculemos la cantidad de energía que pasa por unidad de tiempo a través de una unidad de superficie perpendicular a la dirección de propagación.

Hagamos algunas cuentas:

Evaluemos E
en $z=0$

$$E(0, t)^2 = |E(0, t)|^2 = [E_0 \cos(-\omega t)]^2$$

$$B(0, t)^2 = |B(0, t)|^2 = \left[\frac{E_0}{c} \cos(-\omega t) \right]^2$$

Llegamos a:

$$u = \frac{\epsilon_0}{2} \left[E_0^2 + \left(\frac{E_0}{c} \right)^2 \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} \right] [\cos(\omega t)]^2$$

¿Qué pasa si calculamos el valor medio de la parte temporal (integrando en un período)

$$\langle [\cos(\omega t)]^2 \rangle = 1/2$$

Recordando

$$\frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} = c^2$$

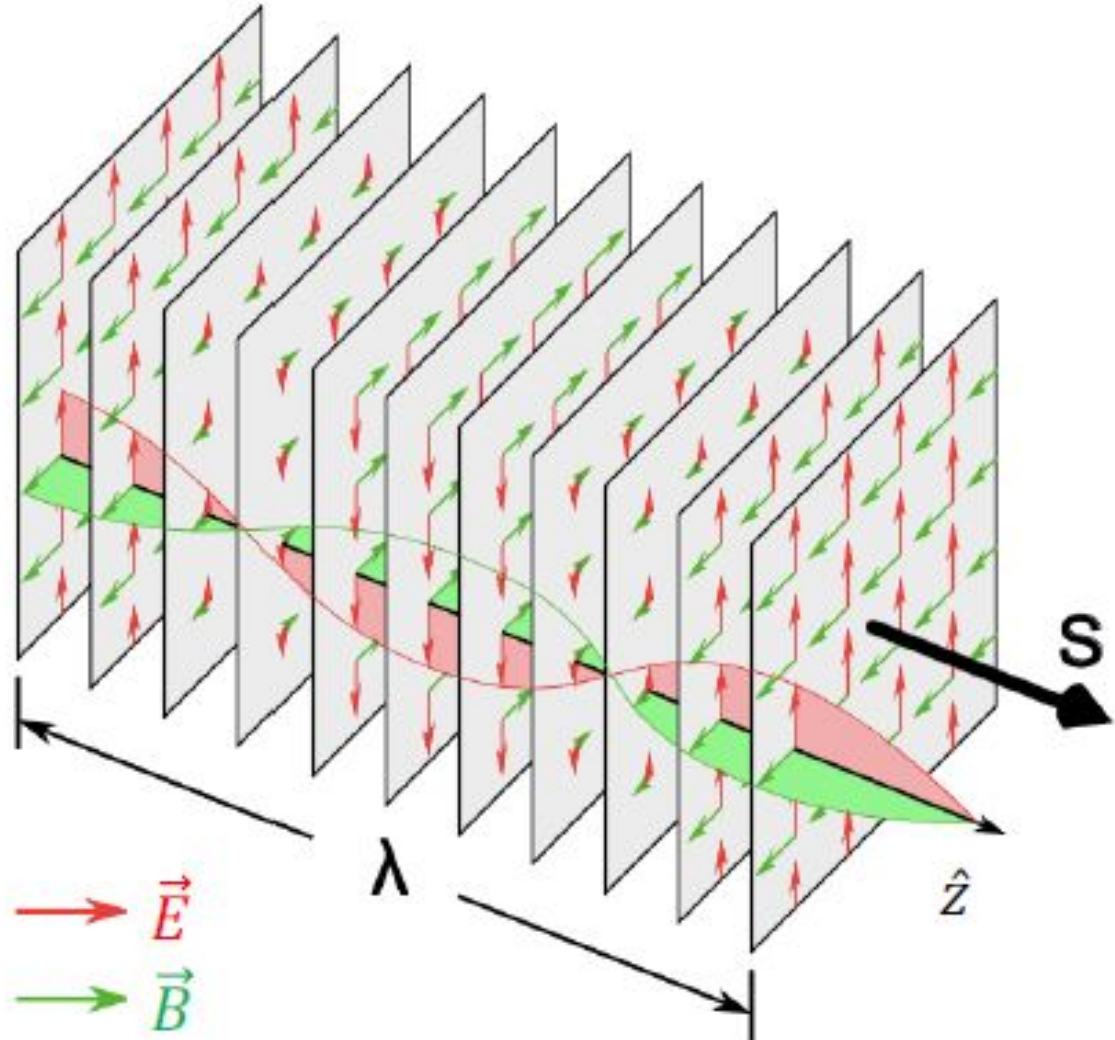
$$\langle u \rangle = \frac{\epsilon_0}{4} [E_0^2 + E_0^2] = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2}$$

Podemos preguntarnos cuál es la energía que atraviesa una cierta superficie S :

$$S = \langle u \rangle c = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2} c$$

Ondas planas

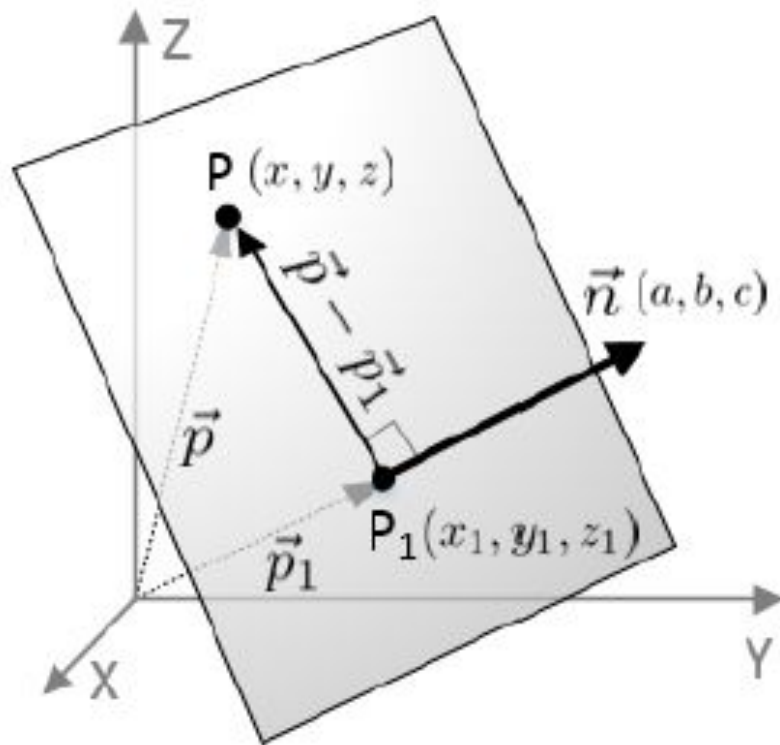
- Cada plano corresponde a una superficie del mismo valor de fase
- En cada plano, los campos son iguales



Ondas Planas

- P_1 y P que pertenecen a un plano de normal \hat{n} .
- La siguiente es la ecuación normal del plano
$$\hat{n} \cdot (\vec{p} - \vec{p}_1) = 0$$
- Si dejamos fijo \vec{p}_1 el plano está compuesto por los puntos \vec{p} tales que

$$\hat{n} \cdot \vec{p} = \hat{n} \cdot \vec{p}_1 = \text{constante}$$



- Las ondas planas son una solución de la ecuación de ondas EM:

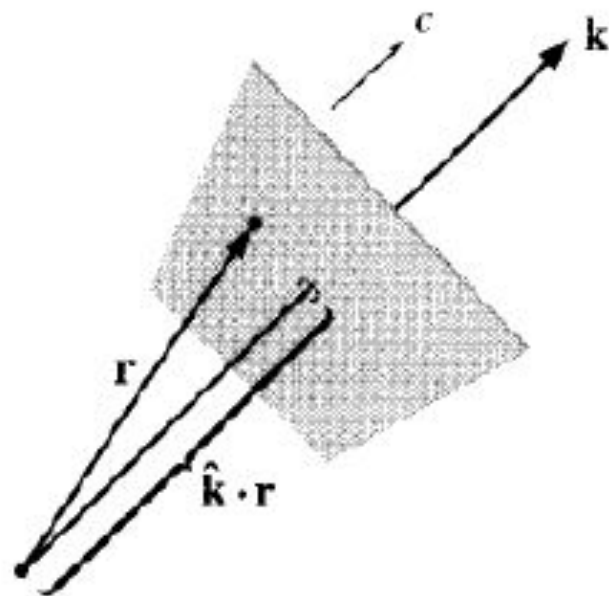
$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$$

- Para cada instante t , el plano corresponde a

$$\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t = \text{constante}$$

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = \text{constante} + \omega t$$

- Esto define el frente de onda, que con t se desplaza en la dirección de \vec{k} con velocidad c

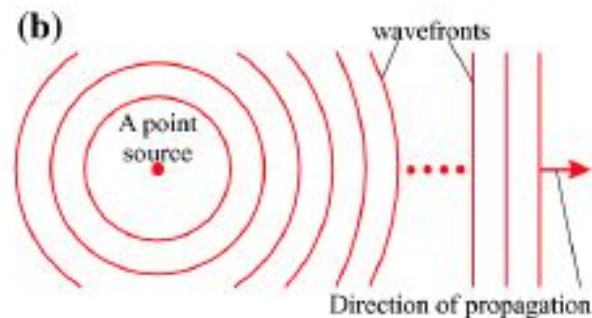
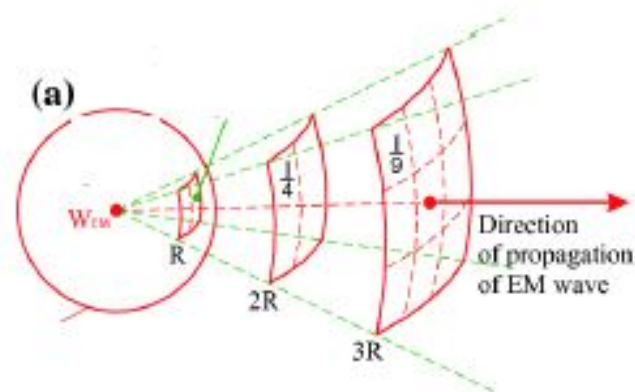


Ondas esféricas

- Para fuentes puntuales, otra solución de la ecuación de onda en esféricas es la siguiente

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0(r) \cos(\vec{k}(\vec{r}) \cdot \vec{r} - \omega t)$$

- Donde $\vec{k}(\vec{r}) = k\hat{r}$ y $\vec{E}_0(r) \propto \frac{1}{r}$
- Lejos de la fuente, la onda esférica en una pequeña porción puede ser considerada plana en primera aproximación



Refracción & Reflexión de la luz

- Cuando la luz encuentra un material, esta puede interactuar con él de diferentes maneras dependiendo normalmente de su longitud de onda:
 - Reflexión
 - Absorción
 - Dispersión
- Materiales ópticamente transparentes: materiales en los que los tres efectos son depreciables en el rango de longitudes de onda de interés.
- En el rango visible (λ entre 380 y 740 nm), materiales como el agua o el vidrio son transparentes.

- En medios ópticamente transparentes, la velocidad de propagación de la luz v es menor a su valor en el vacío c .
- Una cantidad importante de un material transparente es el índice de refracción n , definido como

$$n = \frac{c}{v}$$

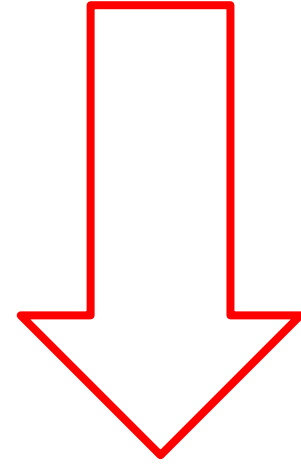
- n es adimensional y $n \geq 1$



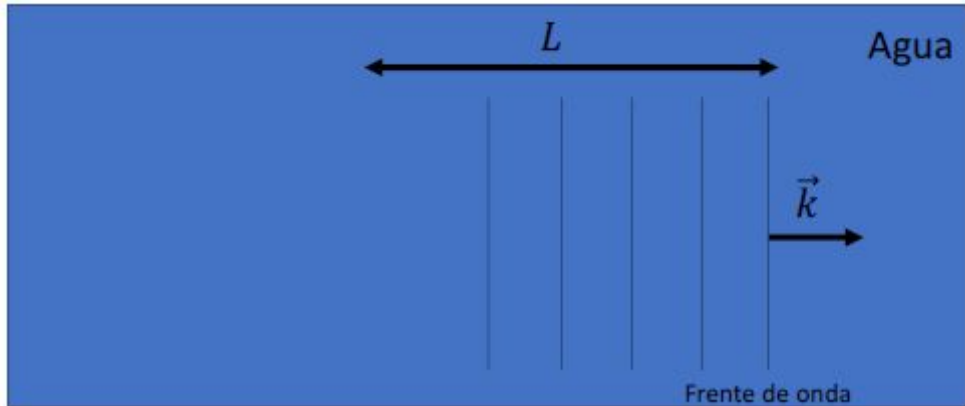
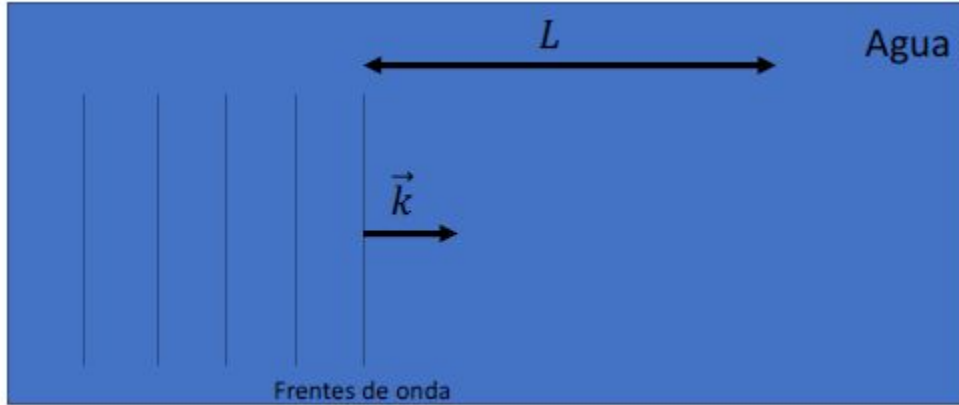
Table 1. Index of Refraction of Various Materials.

Material	Index of Refraction
Vacuum	1.0000
Air	1.0003
Water (pure)	1.3330
Seawater (35 ppt)	1.3394
Ethyl alcohol	1.361
Sugar solution (80% sugar)	1.49
Glass (soda lime)	1.510
Bromine (liquid)	1.661
Ruby	1.760
Diamond	2.417

Camino Óptico



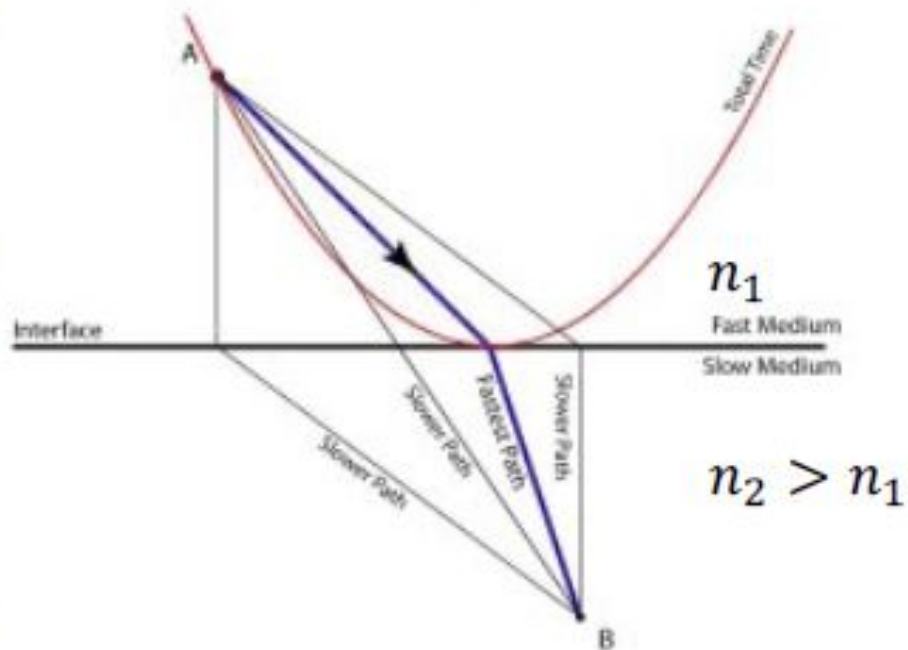
$$C.O = n.L$$



Principio de Fermat + Snell

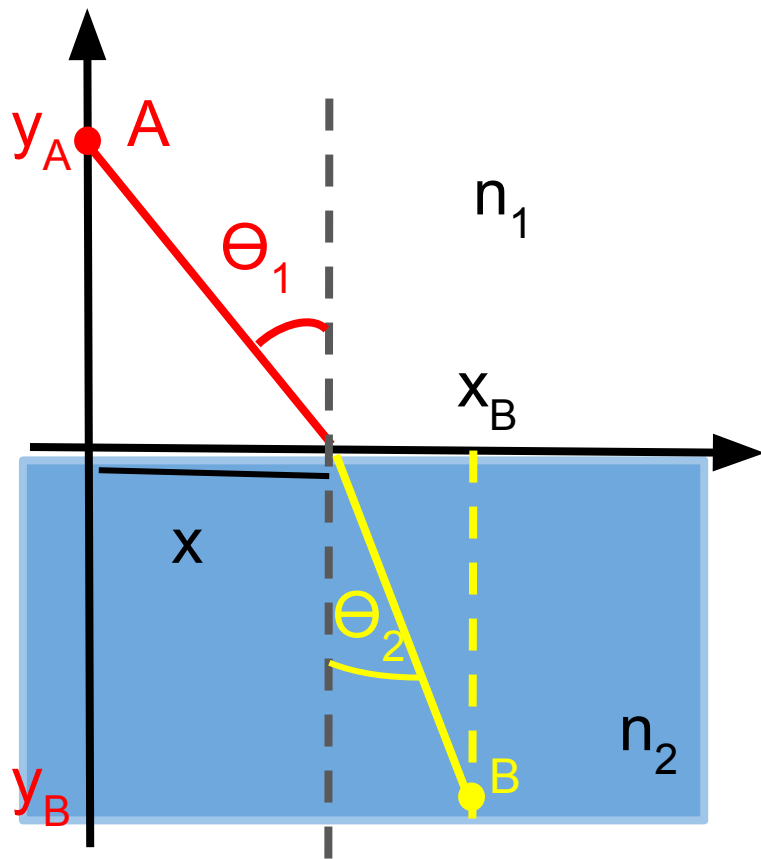
El principio de Fermat, relacionado con el principio de mínima acción, dice:

- El camino que recorre la luz entre dos puntos, es tal que minimiza el tiempo en el que realiza el recorrido
- Esto equivale a decir que el recorrido óptimo es el de menor camino óptico.



- Supongamos dos medios de índices n_1 y $n_2 > n_1$.
- El camino de la onda (rayo) pasa por lo puntos A $(0, y_A)$ y B (x_B, y_B) .
- Sea x la abcisa del punto sobre la interfase donde impacta el rayo
- El camino óptico total recorrido entre A y B es *C.O.*

$$= n_1 \sqrt{x^2 + y_A^2} + n_2 \sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}$$



El camino óptico es:

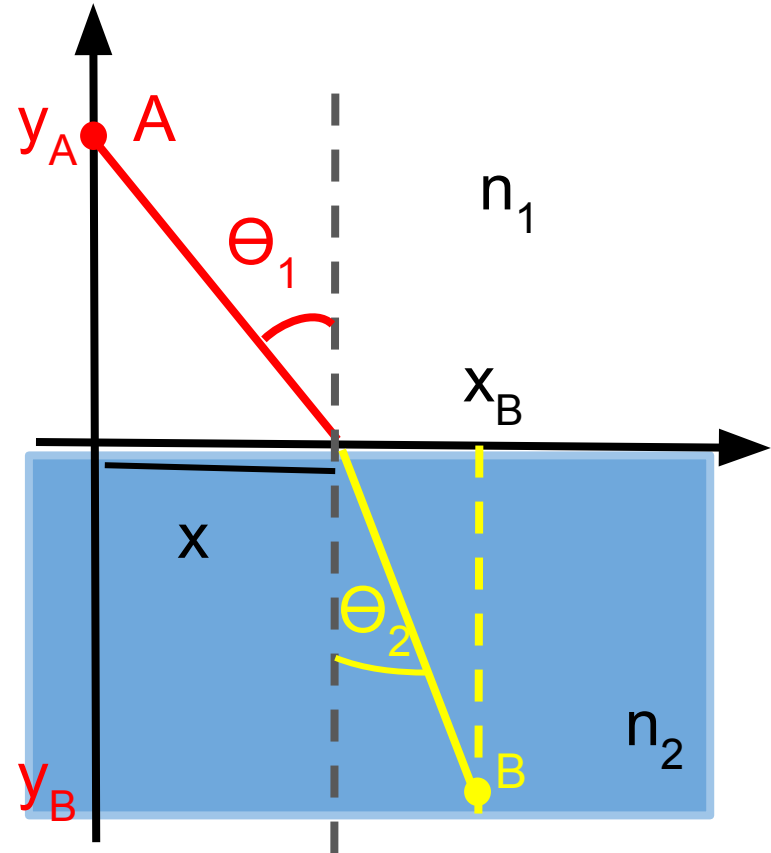
$$c.o. = n_1 \sqrt{x^2 + y_A^2} + n_2 \sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}$$

Y su derivada respecto de x será:

$$\frac{\partial(c.o.)}{\partial x} = \frac{n_1 x}{\sqrt{x^2 + y_A^2}} - \frac{n_2 (x_B - x)}{\sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}}$$

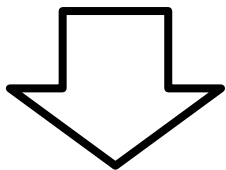
Encontremos los extremos:

$$\frac{\partial(c.o.)}{\partial x} = 0$$



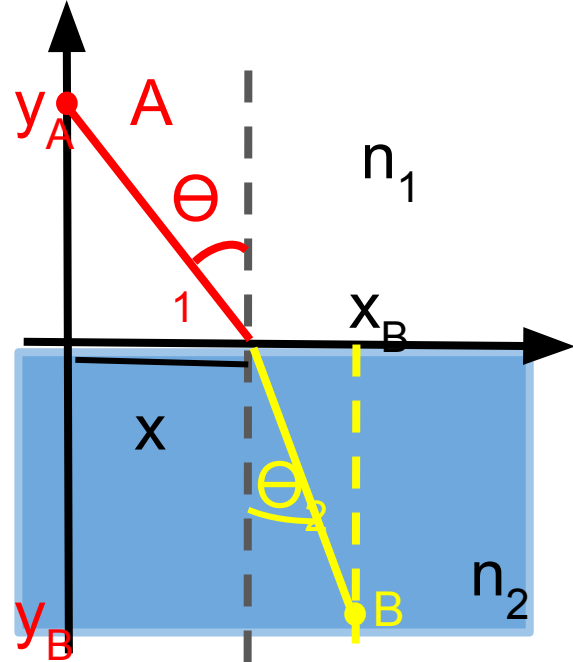
$$0 = \frac{n_1 x}{\sqrt{x^2 + y_A^2}} - \frac{n_2 (x_B - x)}{\sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}}$$

$$\frac{n_1 x}{\sqrt{x^2 + y_A^2}} = \frac{n_2 (x_B - x)}{\sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}}$$



$$n_1 \text{sen}(\theta_1) = n_2 \text{sen}(\theta_2)$$

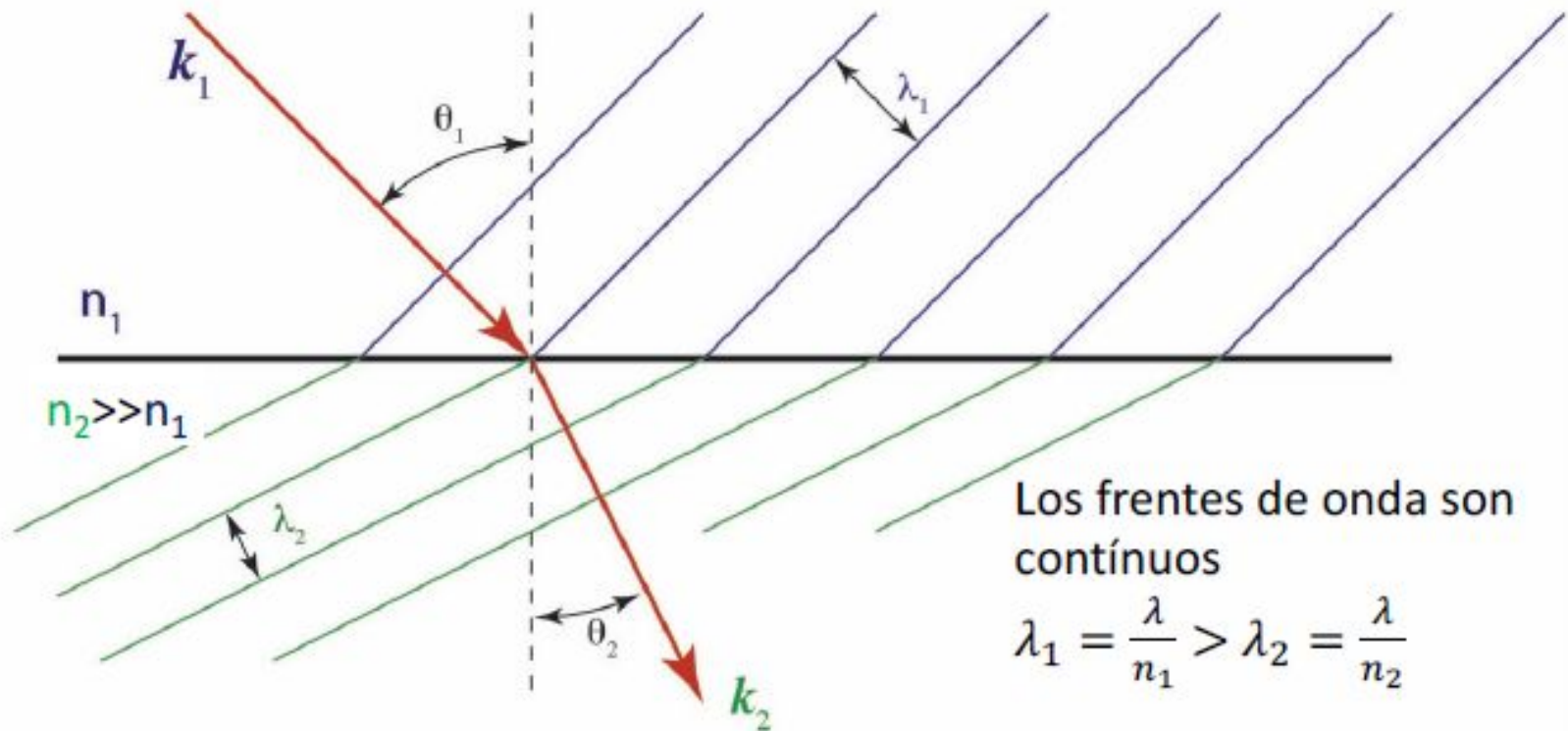
Ley de Snell



$$\text{sen}(\theta_1) = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y_A^2}}$$

$$\text{sen}(\theta_2) = \frac{(x_B - x)}{\sqrt{(x_B - x)^2 + y_B^2}}$$

Pensemos la Ley de Snell con el formalismo de Ondas



Reflexión de la luz (ondas)

- Cuando una onda electromagnética propagándose en un medio de índice n_1 llega a una interfase con otro medio de índice n_2 además de refractarse, hay una porción que se refleja:
- Si el rayo (en la dirección del vector \vec{k}) incidente forma un ángulo θ_i con la normal a la interfase, la ley de reflexión dice que si θ_r es el ángulo del rayo reflejado :

$$\theta_i = \theta_r$$

