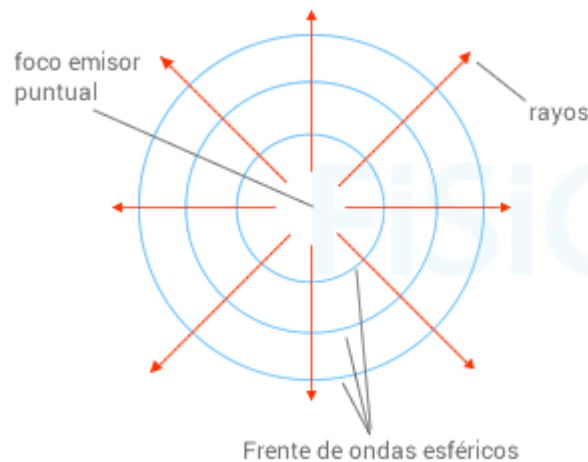
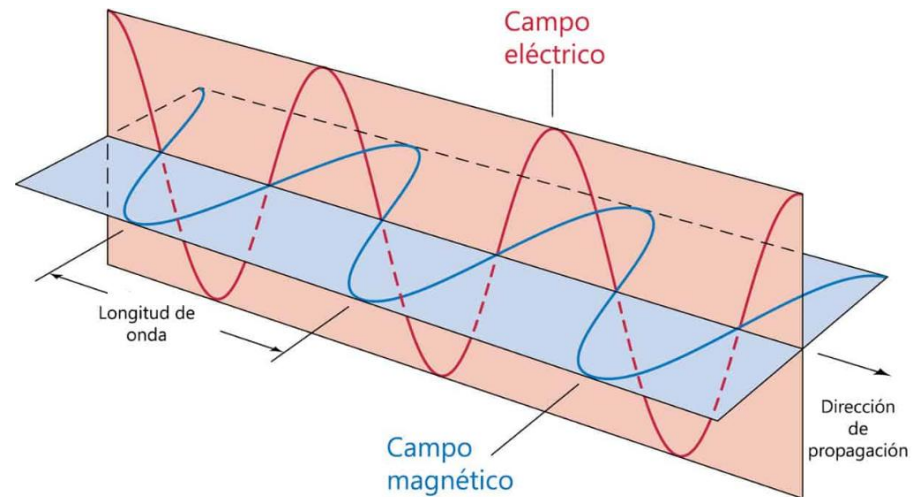
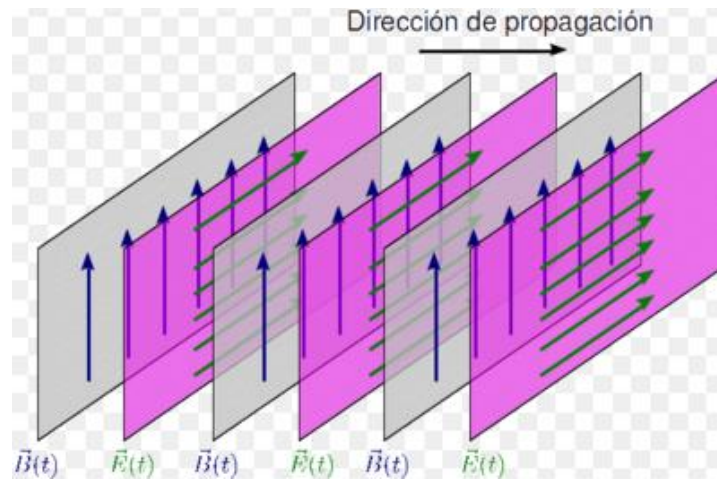




ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



PÉREZ RAMÍREZ DIONEL

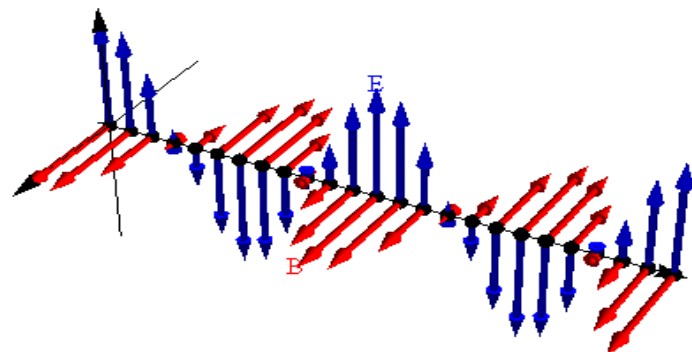


ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS

¿Qué es?

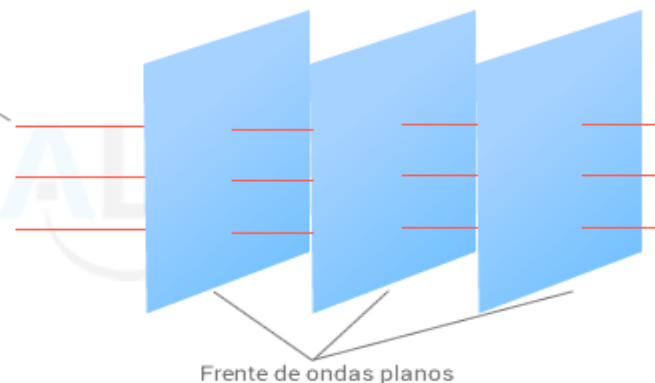
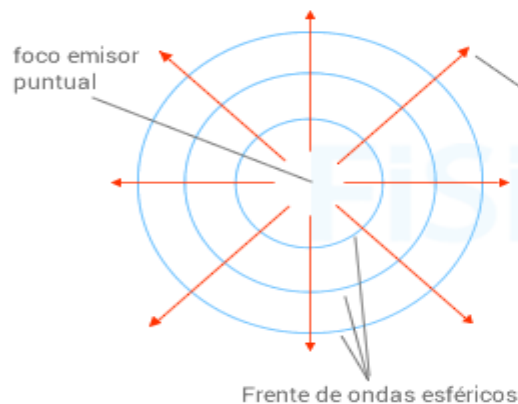


- ❖ Son radiaciones que se propagan a través del espacio, formadas por campos eléctricos y magnéticos ortogonales entre si.
- ❖ Estos campos tienen dependencia con el tiempo.
- ❖ Se propagan en dirección perpendicular a los campos eléctrico y magnético.



Requieren:

- ✓ Las cargas eléctricas se encuentren aceleradas





INTRODUCCION

- Maxwell estableció las ecuaciones que gobiernan el comportamiento de los campos eléctrico y magnético, mediante las cuales establece que la combinación de dichos campos producen las ondas electromagnéticas.
- Dichas ondas se propagan en el vacío a la velocidad de la luz.
- Unificó los conceptos de campos eléctrico y campo magnético con la luz, estableciéndolos como forma de radiación electromagnética.

ECUACIONES (En forma integral y diferencial)

$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$	Ley de Gauss.	$\vec{\nabla} \cdot \vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{\rho}{\epsilon_0}$	Ley de Gauss
$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$	Ley de Gauss para el magnetismo.	$\vec{\nabla} \cdot \vec{B}(\vec{r}, t) = 0$	Ley de Gauss para el magnetismo
$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\Phi_B}{dt} = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$	Ley de Lenz-Faraday	$\vec{\nabla} \times \vec{E}(\vec{r}, t) = -\frac{\partial \vec{B}(\vec{r}, t)}{\partial t}$	Ley de Lenz-Faraday
$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I + \mu_0 \epsilon_0 \frac{d}{dt} \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$	Ley de Ampere-Maxwell	$\vec{\nabla} \times \vec{B}(\vec{r}, t) = \mu_0 \vec{J}(\vec{r}, t) + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}(\vec{r}, t)}{\partial t}$	Ley de Ampere-Maxwell



**ONDAS
ELECTROMAGNETICAS**

$$\vec{\nabla} \times \vec{E}(\vec{r}, t) = -\frac{\partial \vec{B}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

Ley de Lenz-Faraday

$$\vec{\nabla} \times \vec{B}(\vec{r}, t) = \mu_0 \vec{J}(\vec{r}, t) + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

Ley de Ampere-Maxwell

Calculando el rotacional de la Ley de Faraday:

$$\vec{\nabla} \times \vec{E}(\vec{r}, t) = -\frac{\partial \vec{B}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

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

Identidad Vectorial:

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

Aplicando propiedad conmutativa al miembro derecho

$$\vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) - \nabla^2 \vec{E} = -\frac{\partial(\vec{\nabla} \times \vec{B})}{\partial t}$$

Reemplazando la Ley de Gauss y la Ley de Ampere - Maxwell:

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

De forma análoga, se aplica el mismo procedimiento de rotacional a la Ley de Ampere - Maxwell, se obtiene:

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

Dichas ecuaciones obedecen a la ecuación de ondas para ambos campos y con velocidad de fase o propagación

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

Por lo tanto:

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$$



ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

- Caso particular para introducir en las Ecuaciones de Maxwell.
- Suponiendo Campo E (paralelo al eje Y) y Campo B (paralelo al eje Z)
 $E_x = 0 \quad E_y = E \quad E_z = 0 \quad B_x = 0 \quad B_y = 0 \quad B_z = B$
- En el vacío (no hay presencia de cargas $\rho=0$) y (no existen corrientes libres $j = 0$)
- Por lo tanto, al aplicar las Ecuaciones de Maxwell se obtiene:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

Ley de Gauss

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B}(\vec{r}, t) = 0$$

Ley de Gauss para el magnetismo

$$\vec{\nabla} \times \vec{E}(\vec{r}, t) = -\frac{\partial \vec{B}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

Ley de Lenz-Faraday

$$\vec{\nabla} \times \vec{B}(\vec{r}, t) = \mu_0 \vec{J}(\vec{r}, t) + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

Ley de Ampere-Maxwell

Ley de Gauss para el Campo Eléctrico:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \left(\frac{\partial}{\partial x} i + \frac{\partial}{\partial y} j + \frac{\partial}{\partial z} k \right) \cdot (E_x i + E_y j + E_z k) = 0$$

$$\frac{\partial E}{\partial y} = 0$$

Ley de Gauss para el Campo Magnético:

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

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \left(\frac{\partial}{\partial x} i + \frac{\partial}{\partial y} j + \frac{\partial}{\partial z} k \right) \cdot (B_x i + B_y j + B_z k) = 0$$

$$\frac{\partial B}{\partial z} = 0$$



ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

Ley de Faraday - Henry:

$$\vec{\nabla} \times \vec{E}(\vec{r}, t) = -\frac{\partial \vec{B}(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

Ley de Lenz-Faraday

$$\text{rot } \vec{F} = \vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \hat{i} - \left(\frac{\partial F_z}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial z} \right) \hat{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \hat{k}$$

$$\frac{\partial E}{\partial z} = 0$$

$$\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t}$$

Ley de Ampere - Maxwell:

$$\vec{\nabla} \times \vec{B}(\vec{r}, t) = \mu_0 \vec{J}(\vec{r}, t) + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}(\vec{r}, t)}{\partial t} \quad \text{Ley de Ampere-Maxwell}$$

$$\text{rot } \vec{F} = \vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \hat{i} - \left(\frac{\partial F_z}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial z} \right) \hat{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \hat{k}$$

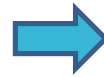
$$\mu_0 J = 0$$

$$\frac{\partial B}{\partial y} = 0$$

$$-\frac{\partial B}{\partial x} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t}$$



ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

Por lo tanto, como resultado de aplicar las Ecuaciones de Maxwell:

$$\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t} \quad -\frac{\partial B}{\partial x} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t}$$

Derivando nuevamente ambas ecuaciones con respecto a “X” y a “t” se obtiene la Ecuación de Ondas de donde se evidencia una vez mas la velocidad de la luz

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = -\frac{\partial^2 B}{\partial x \partial t} \quad -\frac{\partial^2 B}{\partial x \partial t} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2}$$
$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2}$$

Comparando con la Ec. De Onda se obtiene:

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

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$$

Como la Ec. De Onda proviene de la función $y = f(x - v \cdot t)$ entonces tanto el campo eléctrico E como el campo magnético B se pueden escribir de la forma:

$$E = E(x - ct) \quad B = B(x - ct)$$

En el caso de Ondas Armónicas de frecuencia $f = \frac{\omega}{2\pi}$ y longitud de onda $\lambda = \frac{2\pi}{k}$

las ecuaciones de campo eléctrico y Magnético se pueden escribir como

$$E = E_0 \text{ sen } k(x - ct) = E_0 \text{ sen } (kx - \omega t)$$

$$B = B_0 \text{ sen } k(x - ct) = B_0 \text{ sen } (kx - \omega t)$$

con $\omega = kc$

Al aplicar la ecuación $\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t}$ se obtiene:



ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

Al aplicar la ecuación $\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t}$ se obtiene:

$$E = E_0 \sen k(x - ct) = E_0 \sen (kx - \omega t) \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial E}{\partial x} = kE_0 \cos(kx - \omega t)$$

$$B = B_0 \sen k(x - ct) = B_0 \sen (kx - \omega t) \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial B}{\partial t} = -\omega B_0 \cos(kx - \omega t) = -kcB_0 \cos(kx - \omega t)$$

Por lo tanto:

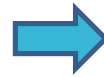
$$kE_0 \cos(kx - \omega t) = kcB_0 \cos(kx - \omega t) \quad \Rightarrow \quad E_0 = cB_0$$

Al utilizar la Ecuación $-\frac{\partial B}{\partial x} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t}$ también se obtiene la relación $E = cB$ o $B = \frac{1}{c}E$

Deduciendose así que los campos E y B están en fase, es decir, toman valores extremos y nulos al mismo tiempo

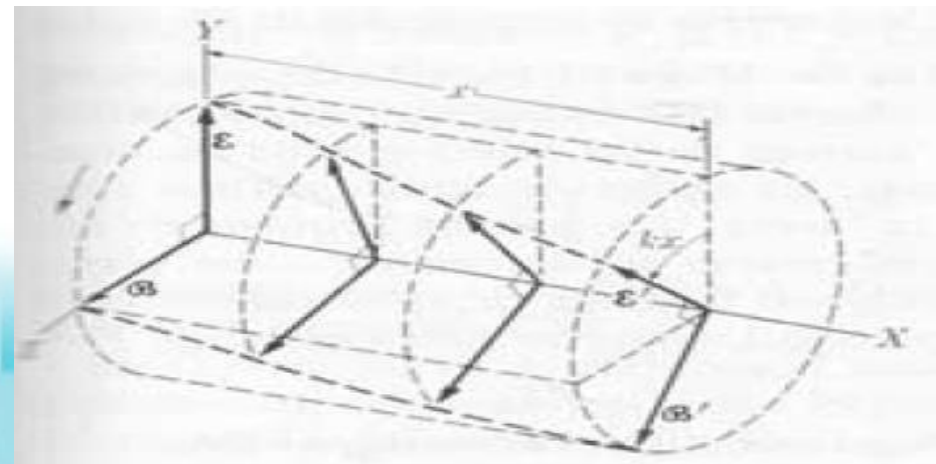
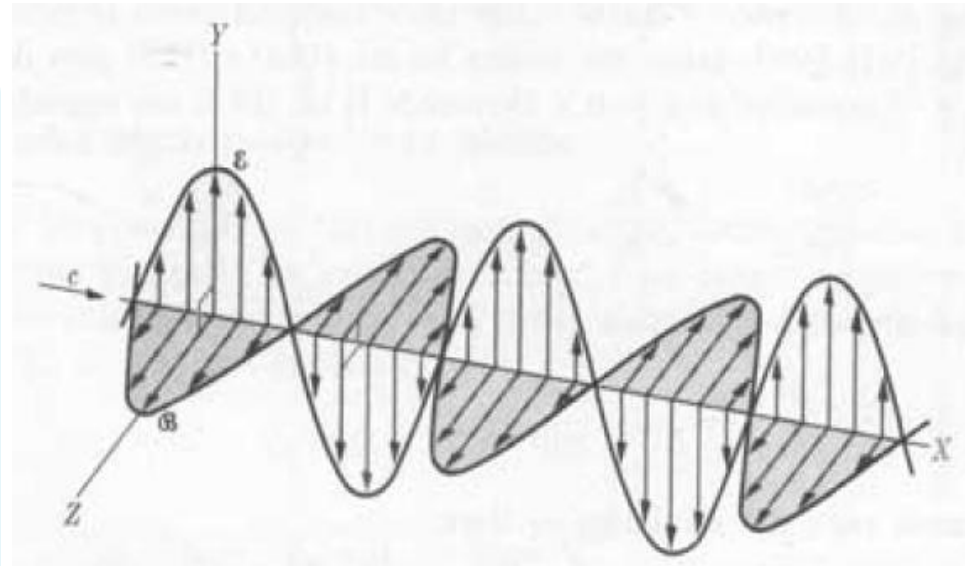
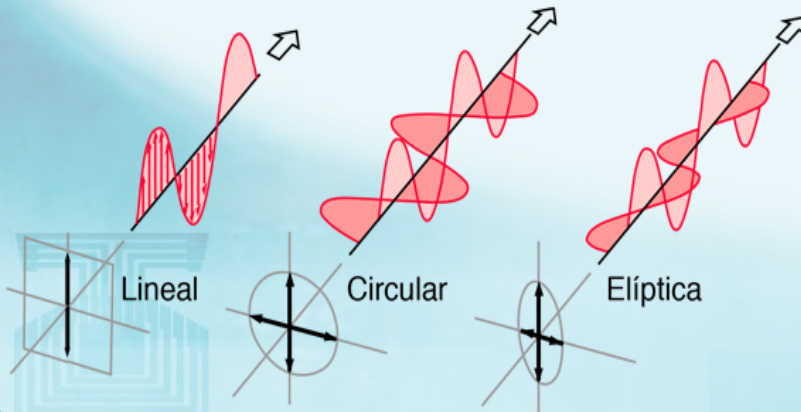


ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

- Para este caso, se observa que la onda electromagnética consta de dos ondas acopladas, la eléctrica oscilando en el plano XY y la magnética oscilando en el plano XZ.
- Están polarizadas linealmente, debido a que están en fase y sus amplitudes son iguales.
- El plano de polarización es aquel en el que oscila el campo eléctrico E.
- Existe la polarización circular.
- Existe la polarización elíptica.





ONDAS ELECTROMAGNETICAS PLANAS



RELACION ENTRE “E” y “B”

- Están polarizadas linealmente, debido a que están en fase y sus **amplitudes son iguales**.
- El plano de polarización es aquel en el que oscila el campo eléctrico E.
- Existe la polarización circular.
- Existe la polarización elíptica.

