



Ondas

Prof. Jesús Hernández Trujillo
Facultad de Química, UNAM



Introducción

Definición:

Una onda es una perturbación que se propaga en el tiempo y el espacio

Ejemplos:

- Ondas en una cuerda
- Olas en la superficie del agua
- Ondas en cuerpos elásticos
- Sonido
- Ondas electromagnéticas



Características del movimiento ondulatorio:

- Hay transferencia de energía y no de materia.



Características del movimiento ondulatorio:

- Hay transferencia de energía y no de materia.
- Las ondas mecánicas se propagan en un medio.



Características del movimiento ondulatorio:

- Hay transferencia de energía y no de materia.
- Las ondas mecánicas se propagan en un medio.
- Las ondas electromagnéticas pueden propagarse en el vacío.



Características del movimiento ondulatorio:

- Hay transferencia de energía y no de materia.
- Las ondas mecánicas se propagan en un medio.
- Las ondas electromagnéticas pueden propagarse en el vacío.
- Hay una velocidad de propagación de la perturbación.



Características del movimiento ondulatorio:

- Hay transferencia de energía y no de materia.
- Las ondas mecánicas se propagan en un medio.
- Las ondas electromagnéticas pueden propagarse en el vacío.
- Hay una velocidad de propagación de la perturbación.
- La velocidad de propagación depende del medio.



Además:

Las ondas sufren modificaciones cuando:

- cambian las propiedades del medio de propagación (reflexión, refracción, polarización)



Además:

Las ondas sufren modificaciones cuando:

- cambian las propiedades del medio de propagación (reflexión, refracción, polarización)
- se interponen obstáculos (difracción, dispersión)



Además:

Las ondas sufren modificaciones cuando:

- cambian las propiedades del medio de propagación (reflexión, refracción, polarización)
- se interponen obstáculos (difracción, dispersión)
- varias ondas coinciden en la misma región (interferencia)

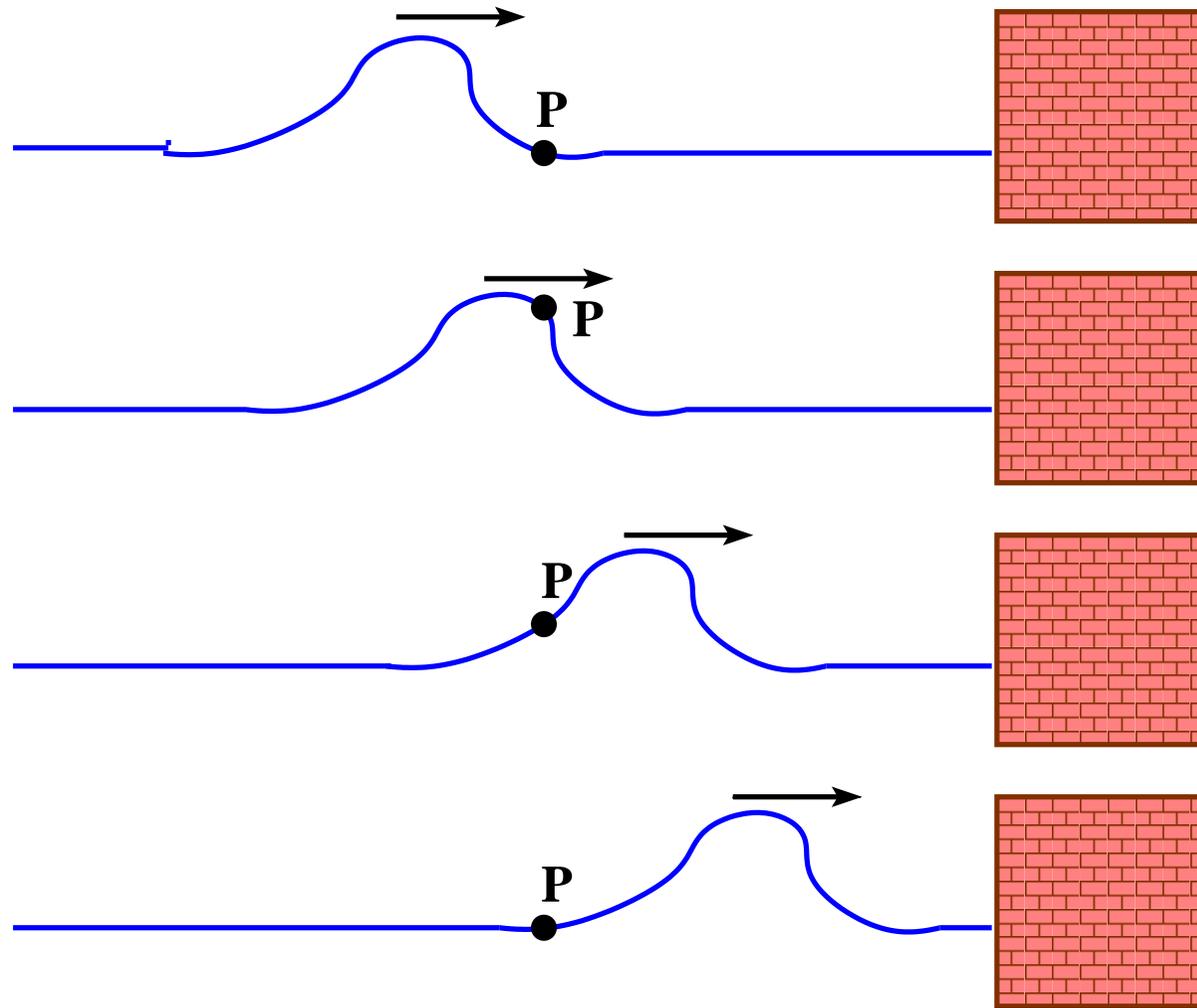


Clasificación:

- Onda transversal:** La perturbación es perpendicular a la dirección de propagación
- Onda longitudinal:** La perturbación es paralela a la dirección de propagación

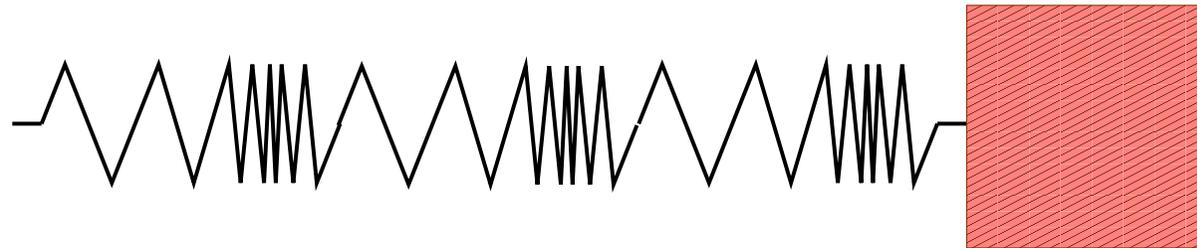


Ejemplo: Onda transversal





Ejemplo: Onda longitudinal





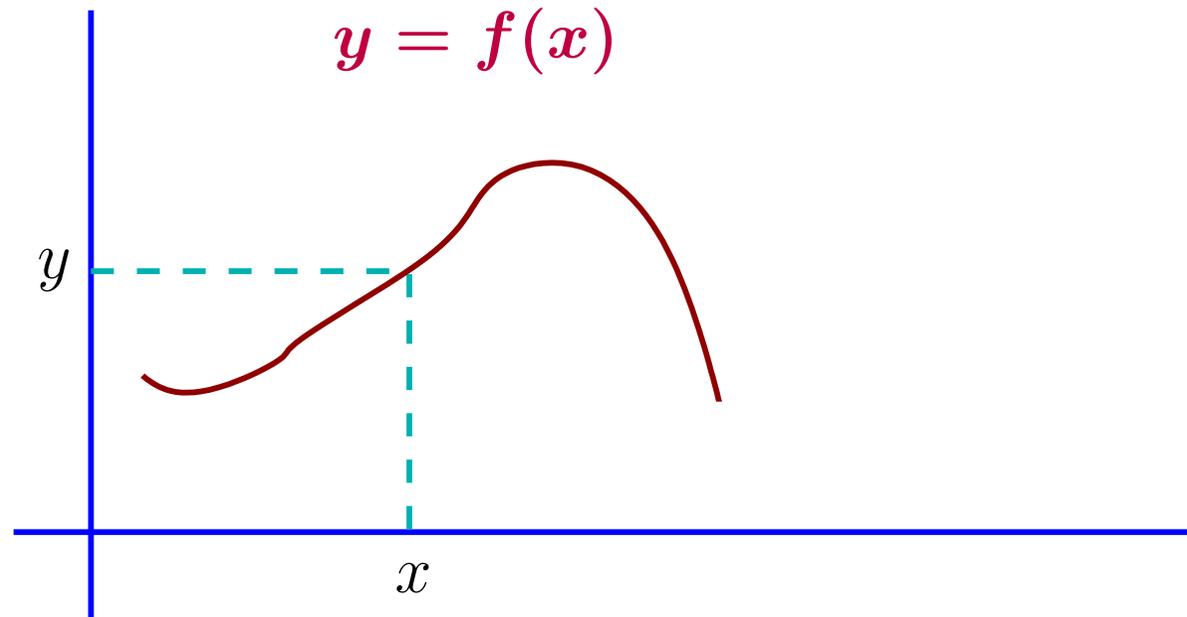
“El impulso es más rápido que el agua, por lo que con frecuencia las olas escapan del lugar de su creación, en tanto que el agua no; lo mismo sucede con las ondas producidas por el viento en un campo de granos, donde las vemos correr a través del campo mientras los granos permanecen en su lugar”

Leonardo da Vinci



Ondas viajeras

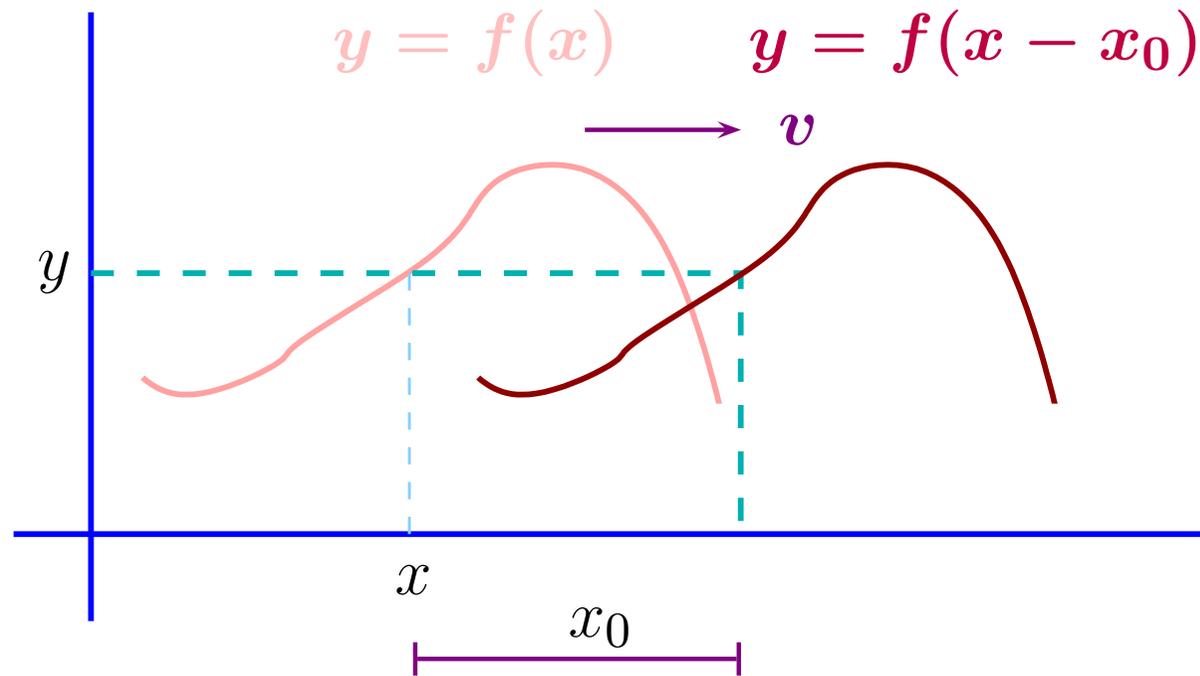
Traslación:





Ondas viajeras

Traslación:



v : velocidad de propagación

t : tiempo

tal que: $x_0 = vt$



Ondas viajeras:

Una onda viajera que se propaga a velocidad v es

$$y(x, t) = f(x \pm vt)$$

donde:

+ \longrightarrow hacia la izquierda
- \longrightarrow hacia la derecha



Ecuación de onda

La función de onda

$$y(x, t) = f(x \pm vt)$$

satisface la ecuación de onda:

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



Ejercicio:

Un pulso de una onda transversal se describe por medio de

$$y = 5e^{-x^2},$$

donde x y y están dados en metros.

1. Traza la gráfica del pulso
2. Escribe la función de onda $y(x, t)$ que representa esta onda si se mueve en la dirección negativa del eje x con una velocidad de 3 m/s.
3. Verifica que $y(x, t)$ satisface la ecuación de onda.
4. traza la gráfica de la onda para $t = 0, 1$ y 2 s.



Ondas armónicas

Onda periódica: Cada punto oscila con el mismo periodo

onda armónica: Cada punto oscila siguiendo un movimiento armónico simple



Ondas armónicas

Onda periódica: Cada punto oscila con el mismo periodo

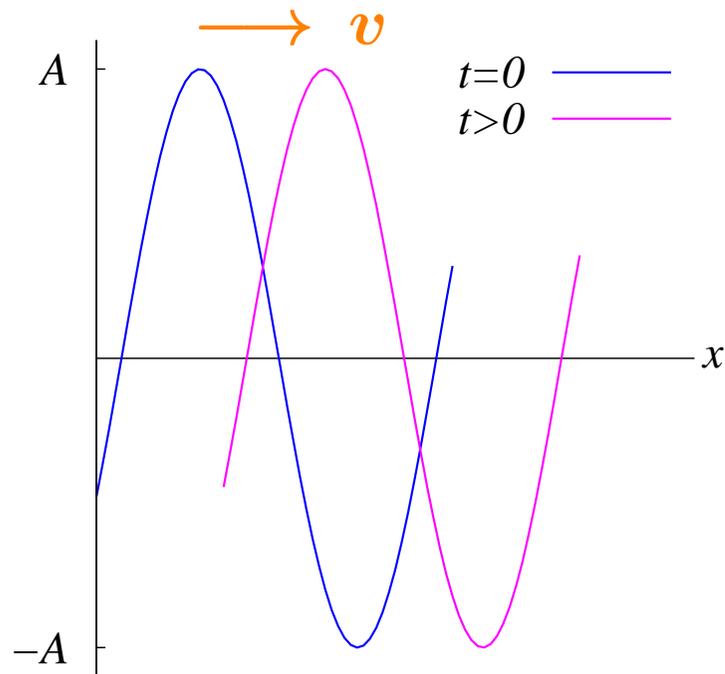
onda armónica: Cada punto oscila siguiendo un movimiento armónico simple

Todas las ondas pueden describirse en términos de ondas armónicas



Una onda senoidal que se mueve a la derecha

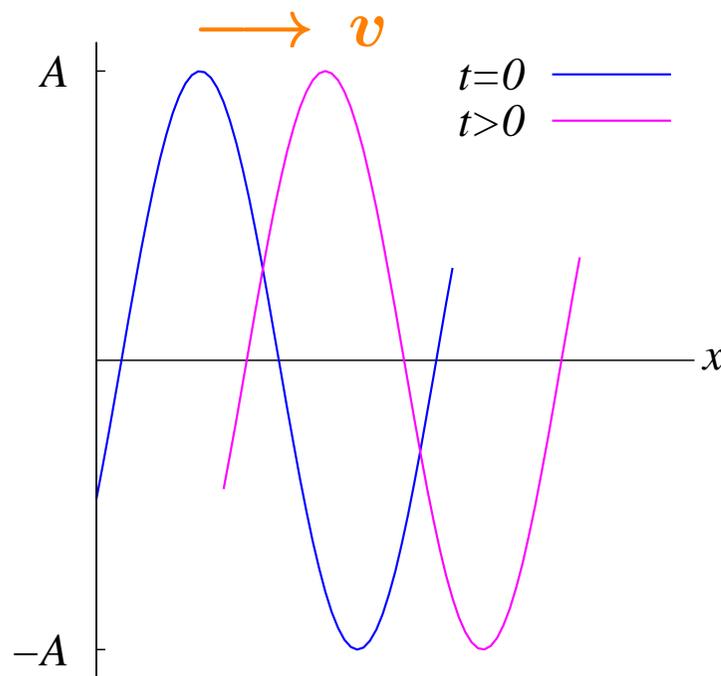
$$y(x, t) = A \text{sen } k(x - vt)$$





Una onda senoidal que se mueve a la derecha

$$y(x, t) = A \text{sen } k(x - vt)$$



A es la amplitud

k es el número de onda

$$\omega = kv$$

La longitud de onda:

$$\lambda = 2\pi/k$$

La frecuencia: $\nu = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{kv}{2\pi} = \frac{2\pi}{\lambda} \frac{v}{2\pi}, \quad \nu = v/\lambda$

El periodo: $\tau = \frac{1}{\nu} = \frac{\lambda}{v}$



Además:

- En el caso de las ondas electromagnéticas en el vacío:

$$v = c, \quad \nu = \frac{c}{\lambda}$$

- En espectroscopia, el número de ondas es

$$\bar{\nu} = \frac{1}{\lambda}$$



Ejercicios:

1. Verifica que la onda armónica $y(x, t) = A \operatorname{sen} k(x - vt)$ satisface la ecuación de onda (*tarea*)
2. Las ondas sonoras son ondas longitudinales. Una onda sonora en aire produce una variación de presión dada por

$$p(x, t) = 0.75 \cos \frac{\pi}{2}(x - 340t),$$

donde p está en Pascales, x en metros y t en segundos. Encuentra:

- a) la amplitud de la presión
- b) la longitud de onda
- c) la frecuencia
- d) la velocidad de la onda



Ejercicio:

3. Una onda armónica en una cuerda es

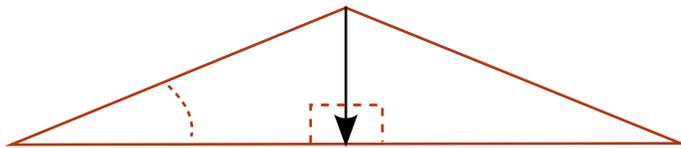
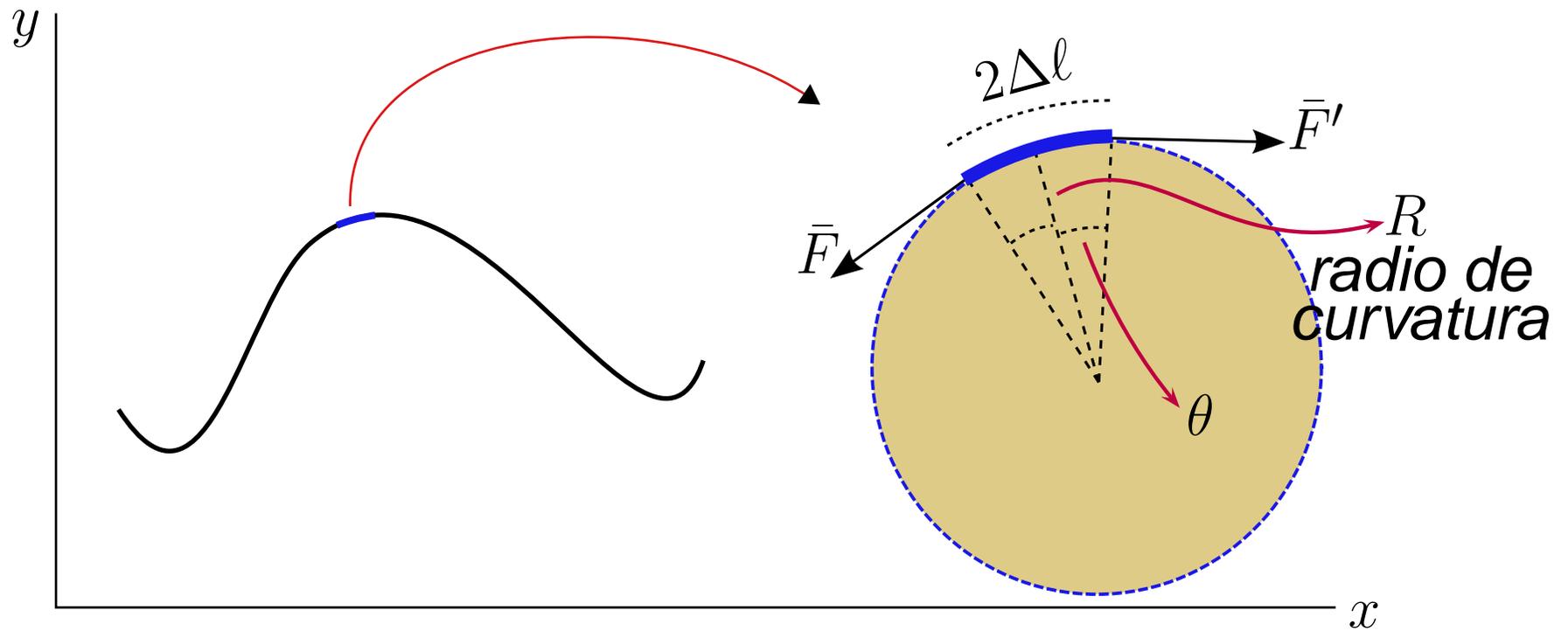
$$y(x, t) = 0.001 \text{ sen}(62.8x + 314t)$$

donde la amplitud, x y y están dados en metros y t en segundos. Encuentra:

- a) El sentido y la velocidad con que se propaga la onda
- b) La velocidad máxima de un segmento de la cuerda

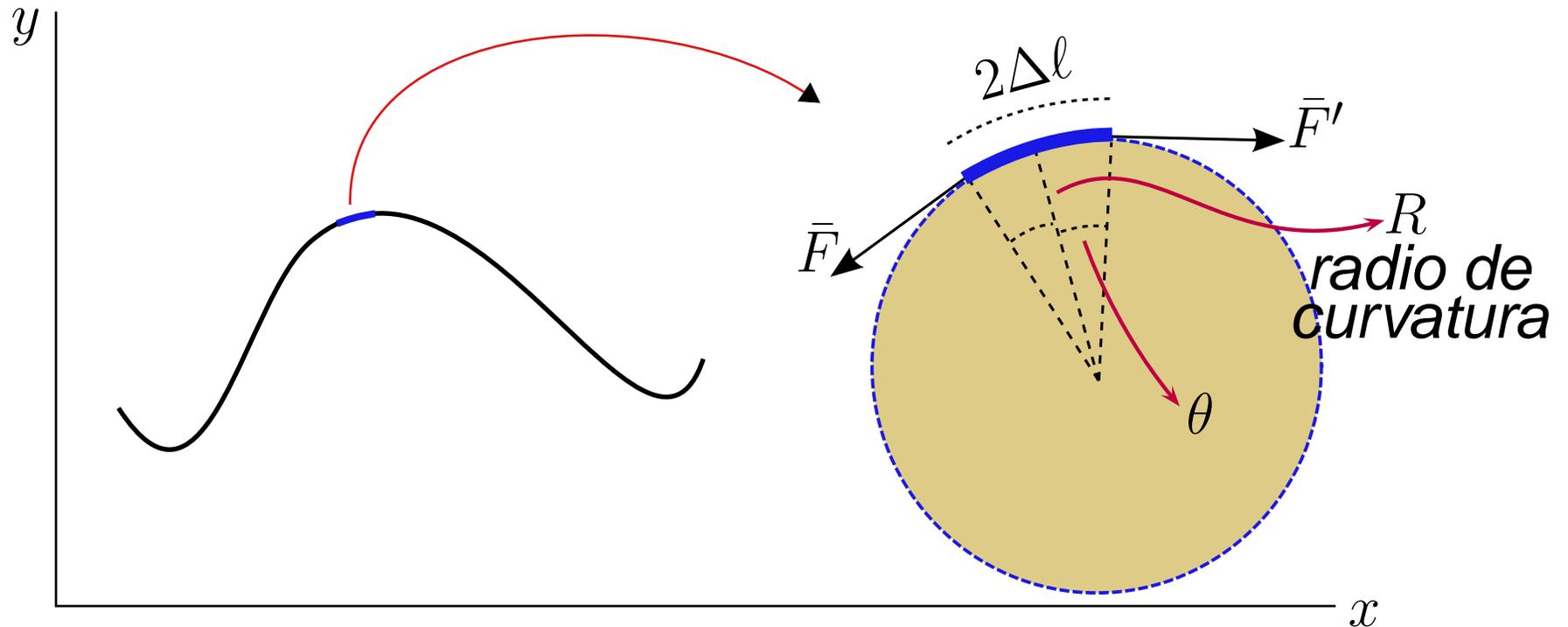


Onda transversales en una cuerda





Onda transversales en una cuerda



$$a_c = \frac{v^2}{R}$$



$$\text{sen } \theta = \frac{\frac{1}{2}F_R}{F}$$

$$F_R = 2F \text{ sen } \theta \approx 2F\theta$$

θ pequeño



Masa del segmento: $\Delta m = 2\mu\Delta\ell$

$$F_R = (\Delta m) a_c = 2\mu\Delta\ell \frac{v^2}{R} \approx 2F\theta$$

se obtiene:

$$\mu\Delta\ell \frac{v^2}{R} = F\theta$$

Además, como $\theta = \Delta\ell/R$:

$$\mu\Delta\ell \frac{v^2}{R} = F \frac{\Delta\ell}{R},$$

entonces:

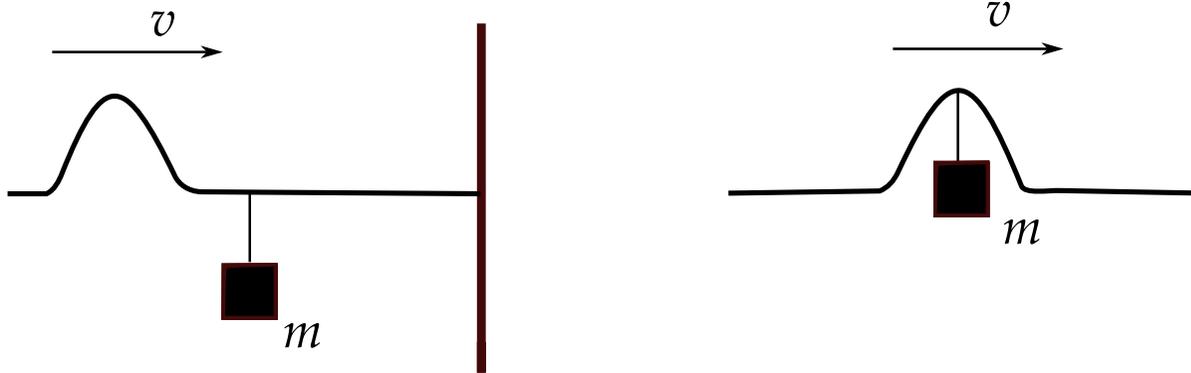
$$v = \sqrt{\frac{F}{\mu}}$$



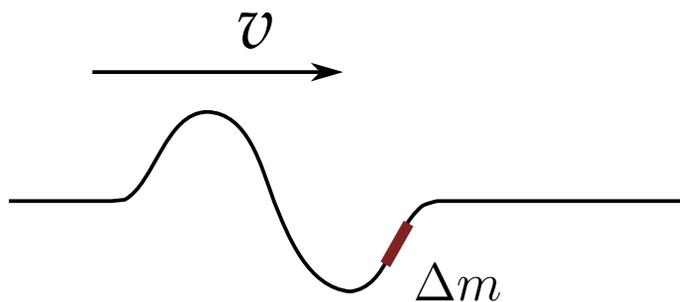
Energía transmitida en una onda

En el movimiento ondulatorio se transfiere energía

Ejemplo:



En el caso de una onda armónica:



$$\Delta E = \frac{1}{2}(\Delta m)\omega^2 A^2$$



Si μ es la densidad lineal:

$$\Delta m = \mu \Delta x$$

y por lo tanto,

$$\Delta E = \frac{1}{2} \mu \Delta x \omega^2 A^2$$

Además, la potencia es

$$\begin{aligned} p &= \frac{dE}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta E}{\Delta t} \\ &= \frac{1}{2} \mu \omega^2 A^2 \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} \\ &= \frac{1}{2} \mu \omega^2 A^2 v \end{aligned}$$

Onda longitudinal en una varilla

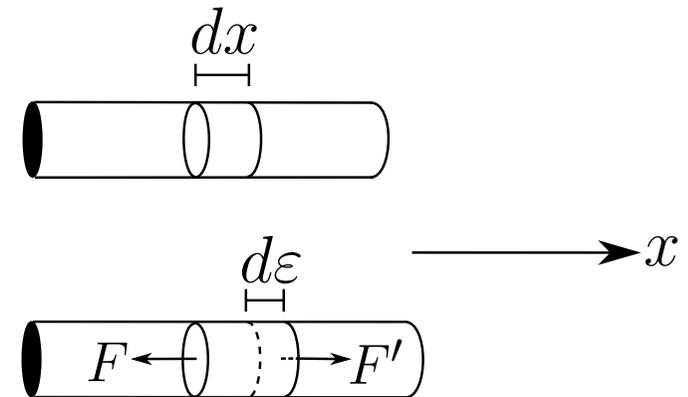
Una varilla que se deforma al golpearla:



Módulo de Young:

$$Y = \frac{\text{esfuerzo normal}}{\text{deformación}} = \frac{\frac{F}{A}}{\frac{\partial \varepsilon}{\partial x}}$$

Ley de Hooke, funciona bien a deformaciones pequeñas



- $\varepsilon(x, t)$: desplazamiento
- dx : elemento de longitud

- $dF = F' - F$: fuerza en el elemento de longitud



Por lo tanto:

$$F = Y A \frac{\partial \varepsilon}{\partial x}$$

Además, la masa es:

$$dm = \rho dV = \rho A dx$$

donde ρ es la densidad volumétrica

La aceleración:

$$a = \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2}$$



Segunda ley de Newton:

$$dF = (\rho A dx) \left(\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2} \right)$$

Por lo tanto:

$$\frac{dF}{dx} = (\rho A) \left(\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2} \right)$$

Además:

$$\frac{d}{dx} (F) = Y A \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial x} \right)$$

Se obtiene

$$\rho A \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2} = Y A \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x^2}$$



La siguiente es una ecuación de onda:

$$\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2} = \left(\frac{Y}{\rho} \right) \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x^2}$$

La velocidad de propagación es:



La siguiente es una ecuación de onda:

$$\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial t^2} = \left(\frac{Y}{\rho} \right) \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x^2}$$

La velocidad de propagación es:

$$v = \sqrt{\frac{Y}{\rho}}$$



Ecuaciones de Maxwell y ondas electromagnéticas:

La existencia de ondas electromagnéticas puede deducirse a partir de las ecuaciones de Maxwell del electromagnetismo



Forma integral de las ecuaciones de Maxwell:

$$(1) \quad \oint \bar{E} \cdot d\bar{A} = \frac{Q}{\epsilon_0} \quad \text{Ley de Gauss}$$

$$(2) \quad \oint \bar{B} \cdot d\bar{A} = 0 \quad \text{Ley de Gauss magnética}$$

$$(3) \quad \oint \bar{B} \cdot d\bar{\ell} = \mu_0 \left(I + \epsilon_0 \frac{d}{dt} \int \bar{E} \cdot d\bar{S} \right) \quad \text{Ley de Ampere}$$

$$(4) \quad \oint \bar{E} \cdot d\bar{\ell} = -\frac{d}{dt} \int \bar{B} \cdot d\bar{S} \quad \text{Ley de Faraday}$$

donde ϵ_0 : permitividad del vacío
 μ_0 : permeabilidad

Las ecuaciones involucran a las coordenadas espaciales y el tiempo de manera acoplada.



Ley de Ampere: Un campo eléctrico variable produce un campo magnético

$$\oint \bar{B} \cdot d\bar{\ell} = \mu_0 \left(I + \varepsilon_0 \frac{d}{dt} \int \bar{E} \cdot d\bar{S} \right)$$



Ley de Ampere: Un campo eléctrico variable produce un campo magnético

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \left(I + \varepsilon_0 \frac{d}{dt} \int \vec{E} \cdot d\vec{S} \right)$$

Ley de Faraday: Un campo magnético variable produce un campo eléctrico

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{S}$$



Es decir:

- Cuando un campo eléctrico o uno magnético cambia con el tiempo, induce un campo de la otra clase en el espacio.



Es decir:

- Cuando un campo eléctrico o uno magnético cambia con el tiempo, induce un campo de la otra clase en el espacio.
- Se produce una perturbación que consiste en campos eléctricos y magnéticos que varían con el tiempo y se propaga en el espacio (incluso en el vacío) **(radiación electromagnética)**



Ecuaciones de Maxwell en forma diferencial:

$$(5) \quad \nabla \cdot \bar{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$(6) \quad \nabla \times \bar{E} + \frac{\partial \bar{B}}{\partial t} = 0$$

$$(7) \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0$$

$$(8) \quad \nabla \times \bar{B} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} = \mu_0 \bar{J}$$



Ecuaciones de Maxwell en forma diferencial:

$$(5) \quad \nabla \cdot \bar{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$(6) \quad \nabla \times \bar{E} + \frac{\partial \bar{B}}{\partial t} = 0$$

$$(7) \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0$$

$$(8) \quad \nabla \times \bar{B} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} = \mu_0 \bar{J}$$

Por ejemplo, al integrar (5) sobre un volumen V limitado por una superficie A :

$$\int_V \nabla \cdot \bar{E} dV = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV$$

\Downarrow \Downarrow

$$\int_A \bar{E} \cdot d\bar{A} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

ec. 1 



En ausencia de fuentes:

$$(9) \quad \nabla \cdot \bar{E} = 0$$

$$(10) \quad \nabla \times \bar{E} + \frac{\partial \bar{B}}{\partial t} = 0$$

$$(11) \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0$$

$$(12) \quad \nabla \times \bar{B} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} = 0$$



Ejercicio:

Usa las ecuaciones de Maxwell en forma diferencial para obtener una ecuación de onda para \vec{E} :

$$(13) \quad \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} \nabla^2 \vec{E}$$

La velocidad de propagación es

$$c = \sqrt{\frac{1}{\mu_0 \epsilon_0}} = 3.00 \times 10^8 \text{ m/s}$$



De igual manera:

$$(14) \quad \frac{\partial^2 \bar{B}}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} \nabla^2 \bar{B}$$

Además:

- Para cada componente de \bar{E} o \bar{B} :

$$\frac{\partial^2 E_i}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 E_i, \quad \frac{\partial^2 B_i}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 B_i \quad i = x, y, z$$



De igual manera:

$$(14) \quad \frac{\partial^2 \bar{B}}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} \nabla^2 \bar{B}$$

Además:

- Para cada componente de \bar{E} o \bar{B} :

$$\frac{\partial^2 E_i}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 E_i, \quad \frac{\partial^2 B_i}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 B_i \quad i = x, y, z$$

- Se cumple la siguiente relación entre las magnitudes de \bar{E} y \bar{B}

$$E = cB \quad \longrightarrow \quad (\bar{E} \text{ y } \bar{B} \text{ en fase})$$



- La dirección de propagación es la del vector $\vec{E} \times \vec{B}$.



- La dirección de propagación es la del vector $\vec{E} \times \vec{B}$.
- Por lo tanto, la radiación electromagnética es transversal.



- La dirección de propagación es la del vector $\vec{E} \times \vec{B}$.
- Por lo tanto, la radiación electromagnética es transversal.
- Definiciones:

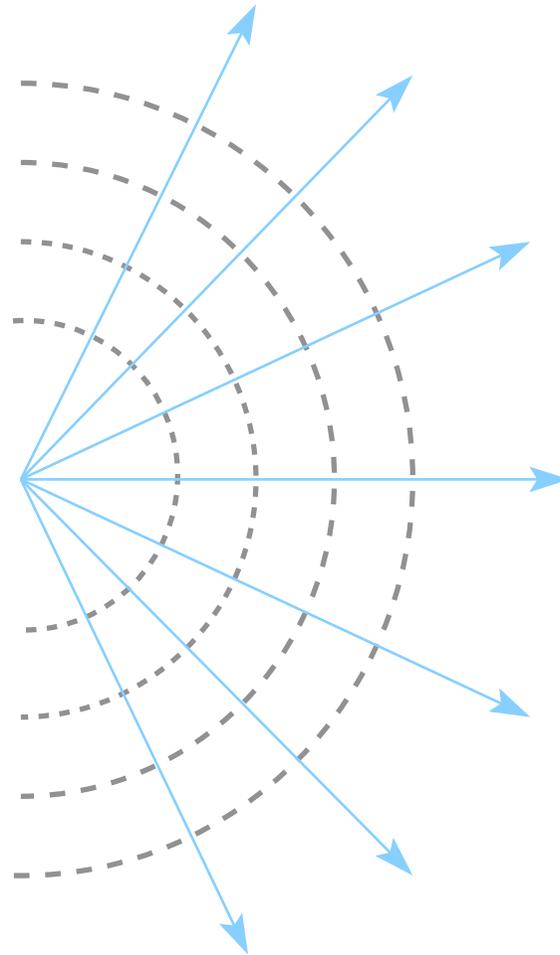
Rayo: Línea en la dirección de propagación de la onda.

Frente de onda: Superficie donde las perturbaciones están en fase.

En un medio homogéneo e isotrópico, los rayos son líneas rectas.

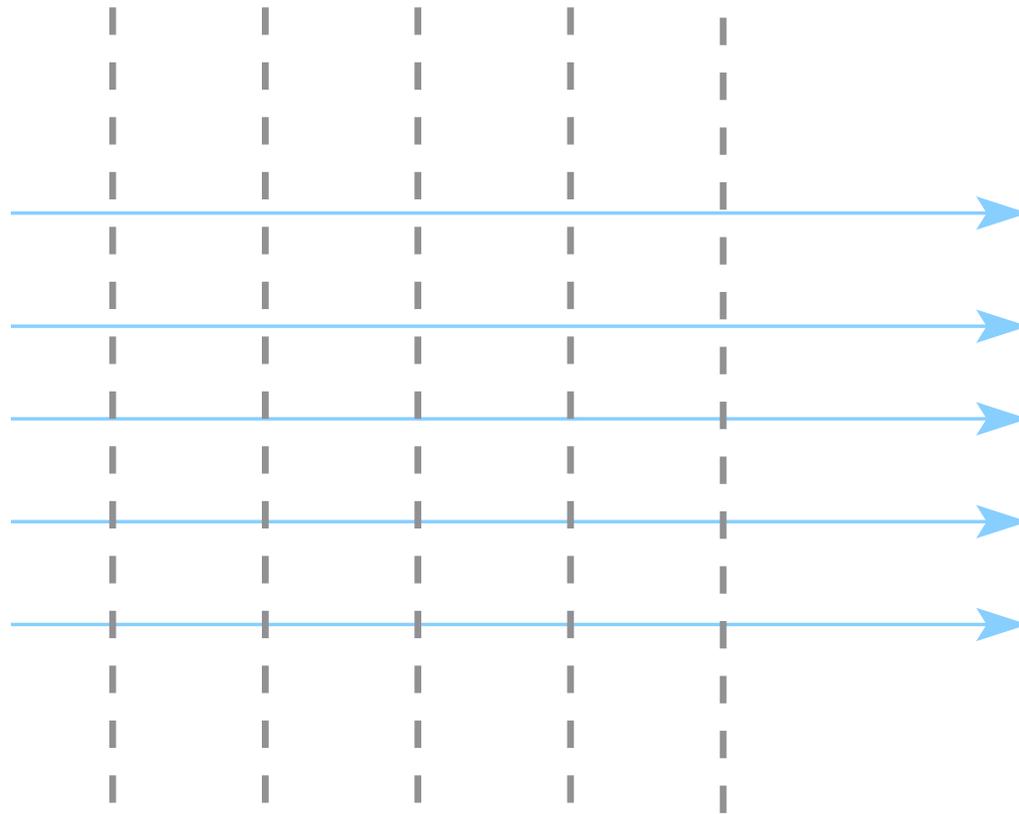


- Ondas esféricas: los rayos salen de un punto y los frentes de onda son esféricos





- Ondas planas: rayos paralelos y frentes de ondas planos





Considera una onda electromagnética plana armónica con frecuencia $\nu = \omega/2\pi$:

$$\vec{E} = E_0 \hat{j} \text{ sen } k(x - ct)$$

El plano de polarización es aquél en el que oscila el campo eléctrico.



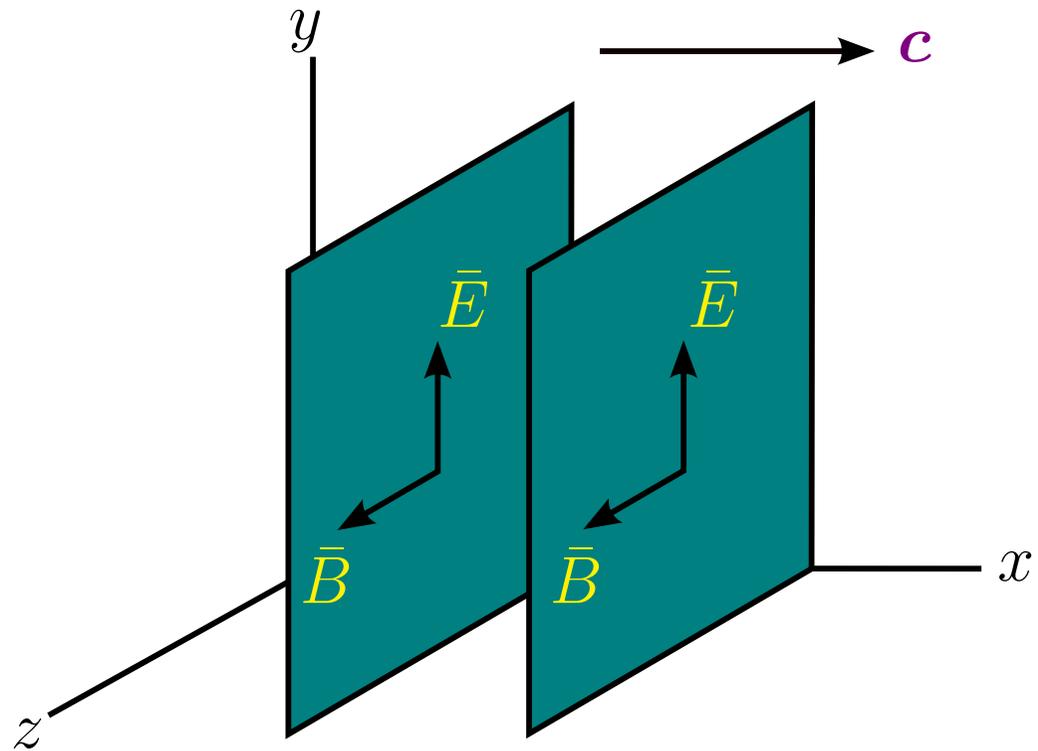
Considera una onda electromagnética plana armónica con frecuencia $\nu = \omega/2\pi$:

$$\vec{E} = E_0 \hat{j} \text{ sen } k(x - ct)$$

El plano de polarización es aquél en el que oscila el campo eléctrico.

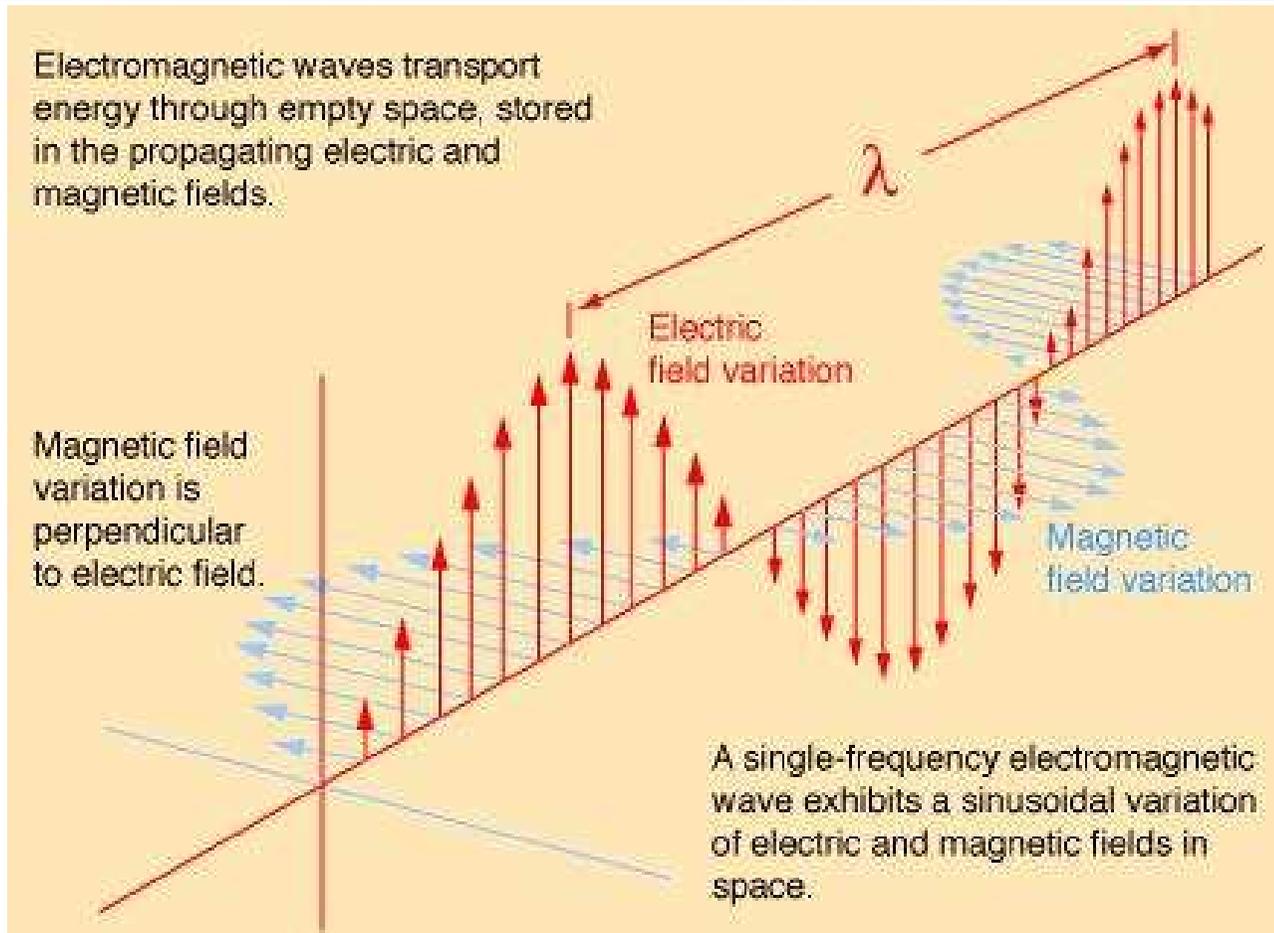
Ejercicios:

1. ¿Cuál es el plano de polarización en este ejemplo?
2. Escribe la expresión del correspondiente campo magnético.



$$\bar{B} = B_0 \hat{k} \text{ sen } k(x - ct)$$

donde $B_0 = E_0/c$



Los vectores de campo eléctrico y magnético son perpendiculares entre sí y a la dirección de propagación



Ejercicio:

Una onda luminosa plana armónica, polarizada linealmente, tiene una intensidad de campo eléctrico dada por

$$\vec{E}(z, t) = E_0 \hat{j} \cos \left\{ \pi 10^{15} \left[\left(\frac{z}{0.65c} \right) - t \right] \right\}$$

mientras viaja en una pieza de vidrio. Encuentra la frecuencia y la longitud de onda correspondiente.



- La radiación electromagnética transporta energía y momento

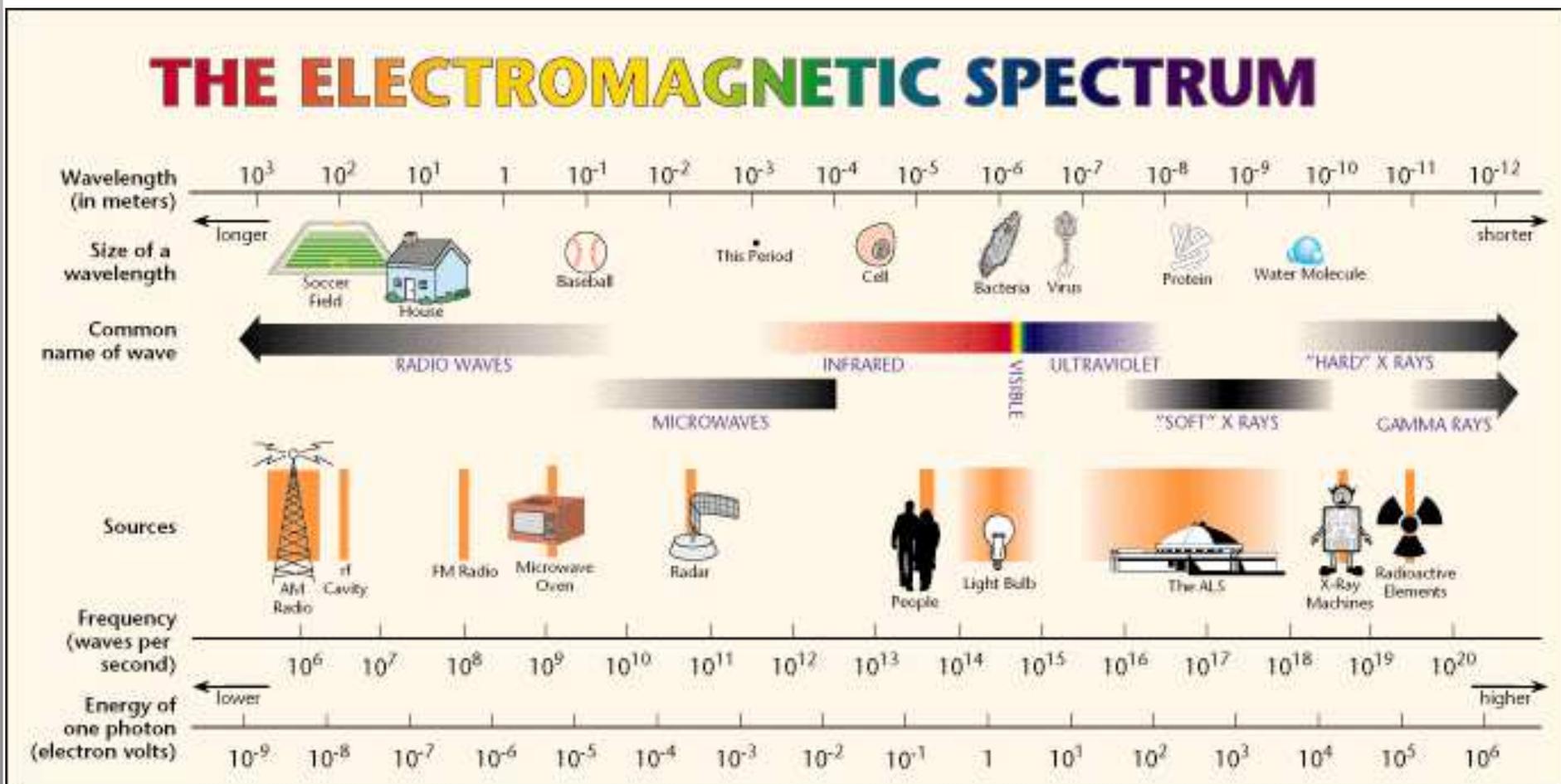
Densidad de energía: $\mathcal{E} = \epsilon_0 E^2$

Intensidad: $I = c\epsilon_0 E^2$ (potencia/area)

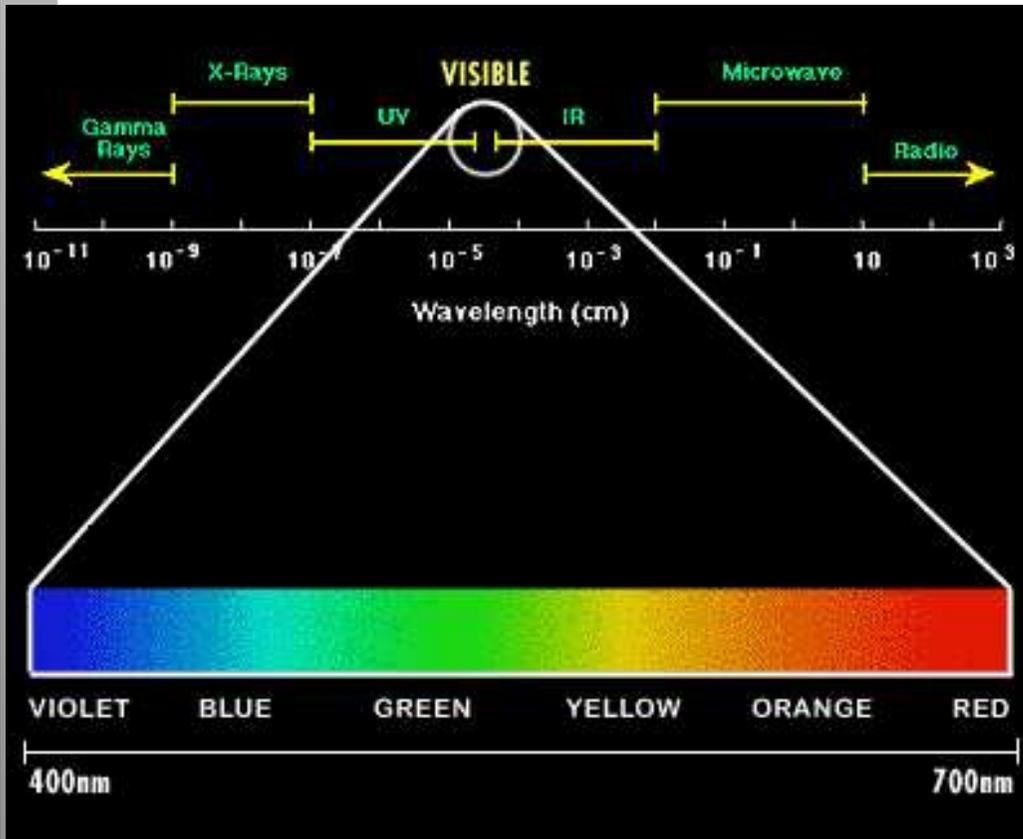
Densidad de momento: $p = \mathcal{E}/c$ (en la dirección de propagación)



Espectro electromagnético



Tomado de: <http://www.lbl.gov/MicroWorlds/ALSTool/EMSpec/EMSpec2.html>



color	ν (10^{12} Hz)	λ (nm)
rojo	384–482	780–622
naranja	482–503	622–597
amarillo	503–520	597–577
verde	520–610	577–492
azul	610–659	492–455
violeta	659–769	455–390



- Las diferentes regiones del espectro electromagnético se usan para investigar diferentes procesos moleculares.
- Es posible estudiar las transiciones energéticas involucradas en los diferentes procesos.
Por ejemplo:

espectroscopía

rotacional

vibracional

electrónica

resonancia magnética nuclear

interacción radiación ↔ materia