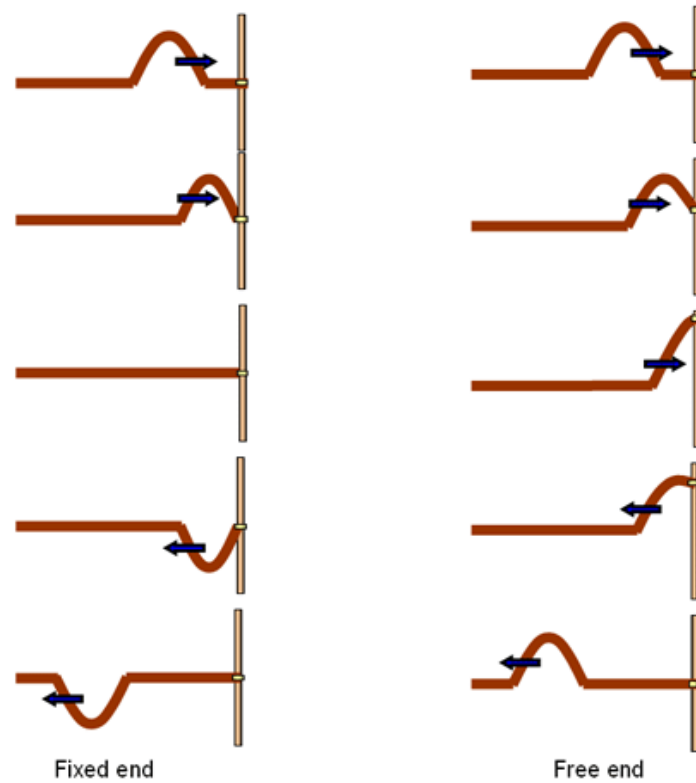
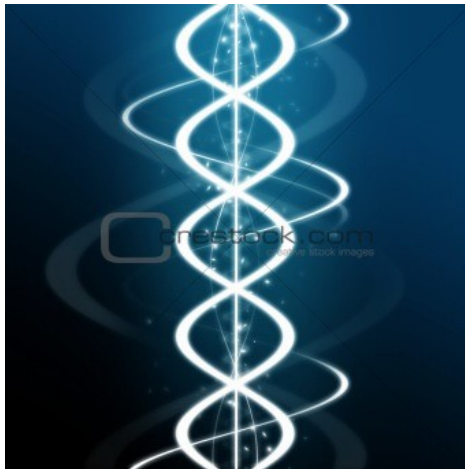


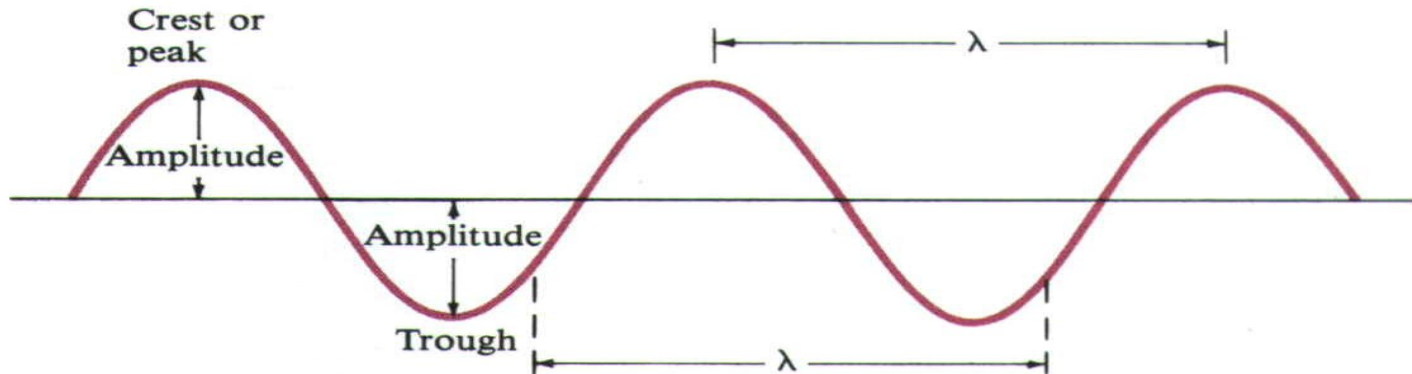
# Luce e onde elettromagnetiche

- Rappresentazione classica
- Rappresentazione quantistica → dualità onda/particella.

La rappresentazione classica è sufficiente per descrivere la maggior parte dei fenomeni che verremo a considerare.

# Onda: perturbazione che si propaga nello spazio



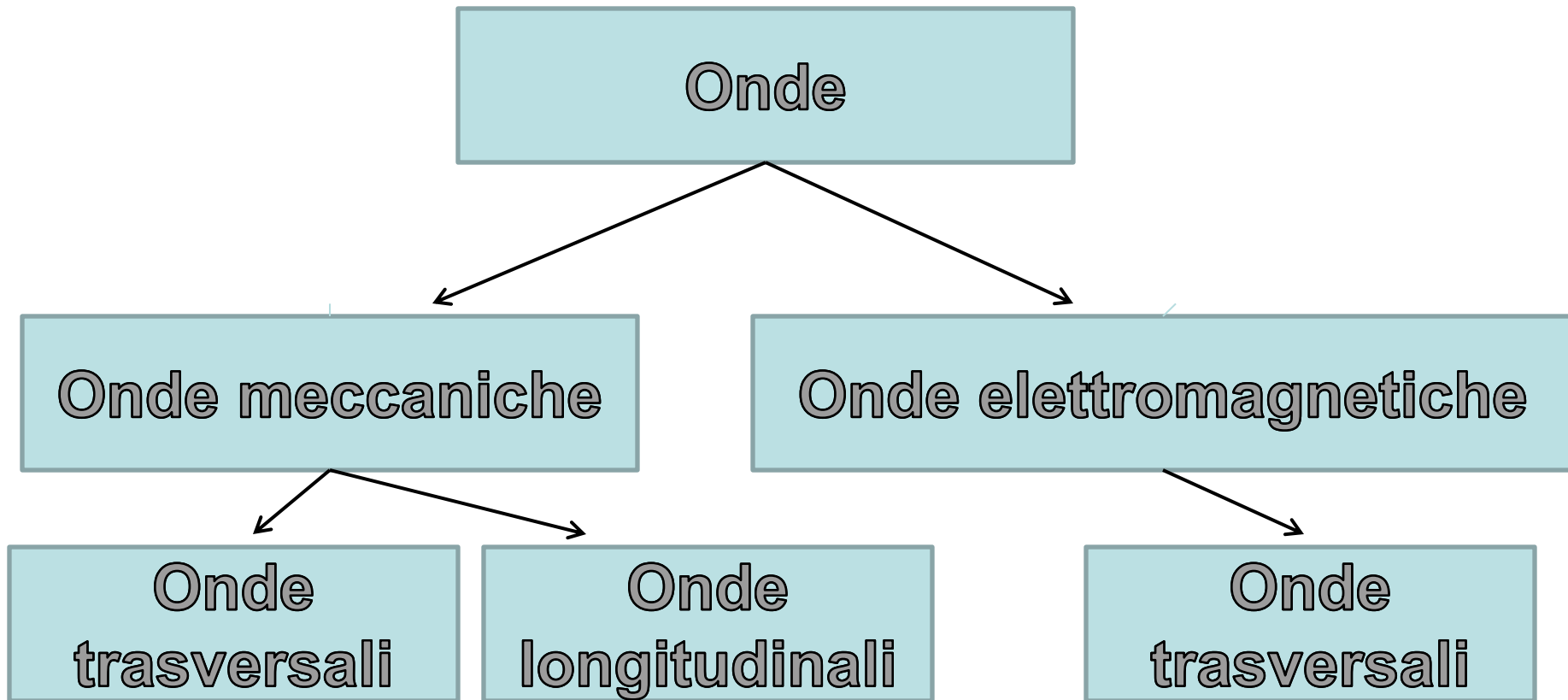


**FIGURE 11-17** Characteristics of a single-frequency continuous wave.

- La **ampiezza** è la massima vibrazione dalla sua posizione di equilibrio.
- La **lunghezza d'onda** ( $\lambda$ ) è la distanza minima tra due punti che sono in fase.
- La **frequenza** ( $f$ ) è il numero di complete oscillazioni fatte in un secondo.  
Unità : *Hz*
- Il **periodo** ( $T$ ) è il tempo relativo ad una oscillazione completa. E' relativo alla frequenza da  $T = 1/f$   
Unità : *s*

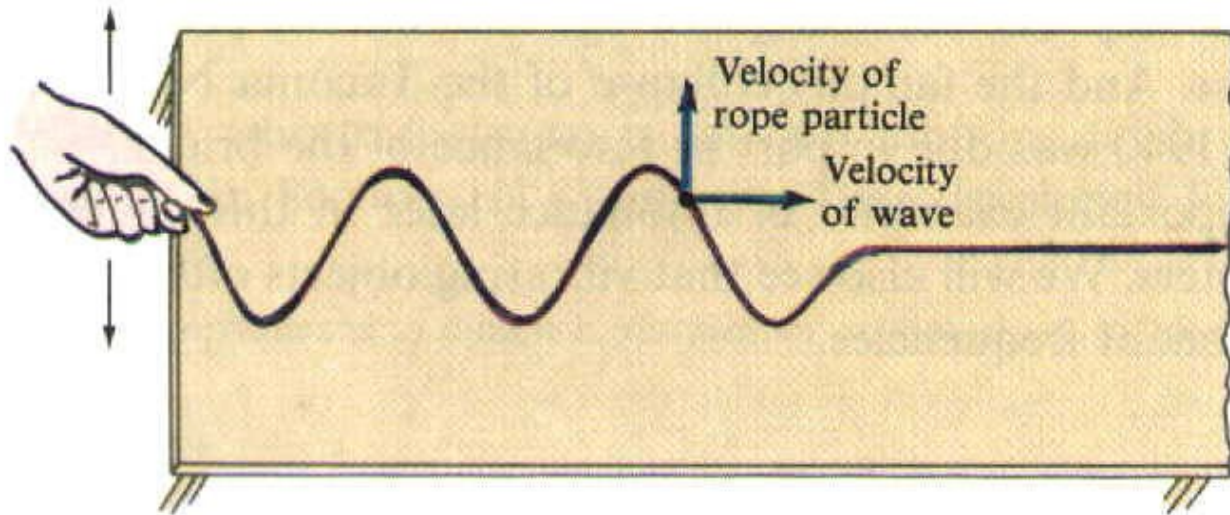
# Tipo di onde

Le Onde sono classificate in diversi tipi a seconda della loro natura :



# Onde trasversali

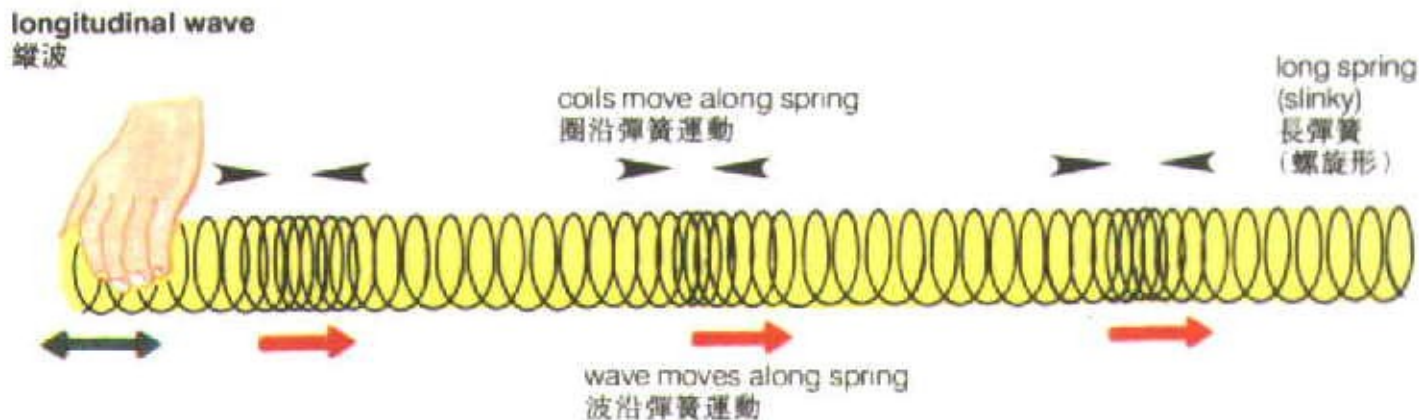
- La forma d'onda ha la forma di una funzione seno.
- Un'onda in cui i movimenti delle particelle della materia sono perpendicolari alla direzione della propagazione dell'onda.



# Onde longitudinali

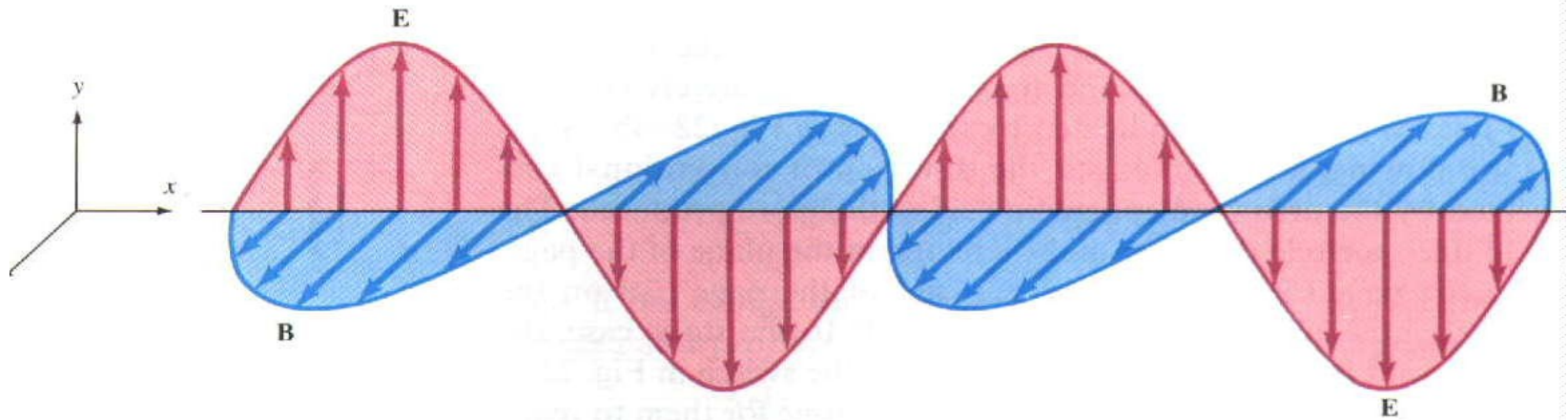
I movimenti delle particelle materiali sono nella stessa direzione dell'onda di propagazione.

Il suono, o una molla che oscilla avanti e indietro



# Onde elettromagnetiche

- Non è necessario un mezzo per la propagazione  
Le onde elettromagnetiche viaggiano nel vuoto
- Distorsione del campo elettrico e magnetico che viaggia attraverso lo spazio.
- Le onde elettromagnetiche sono tutte onde trasversali



Raggi X, onde radio, micro-onde, ecc...

# Rappresentazione classica di un'onda Elettromagnetica (Onda polarizzata)

$$E_y = E_0 \sin(kx - \omega t)$$

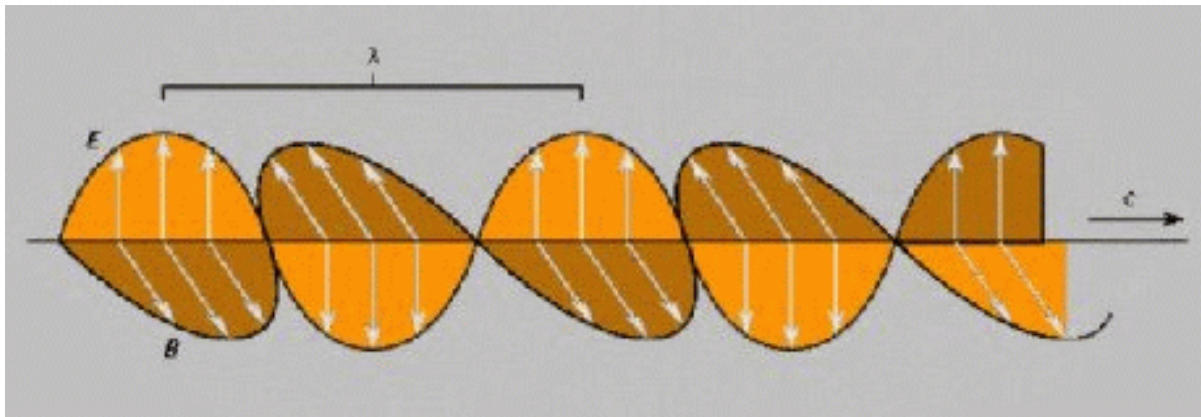
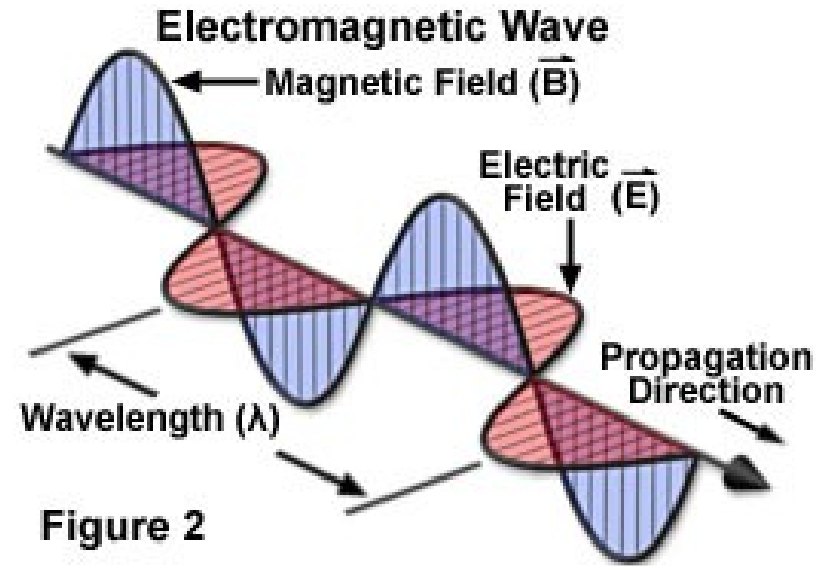
$$B_z = B_0 \sin(kx - \omega t)$$

$$\vec{E} = E_y \underline{y} + B_z \underline{z}$$

$$K = \frac{2\pi}{\lambda}$$

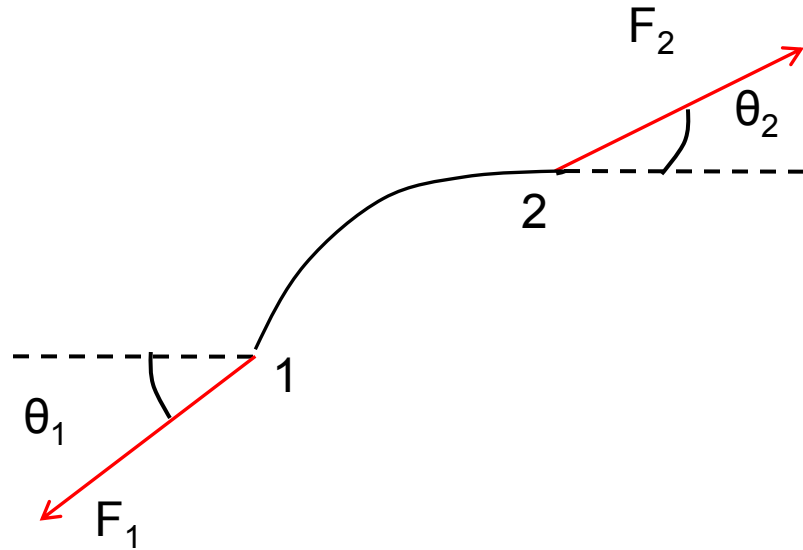
$$\omega = \frac{2\pi}{\nu}$$

Il campo elettrico è sempre ortogonale al  
campo magnetico





# Equazione delle onde dalla legge di Newton



$$|\mathbf{F}_1| = |\mathbf{F}_2| = |\mathbf{F}|$$

$$\begin{aligned}\sum F_y &= F_{y1} + F_{y2} = \\ -F \sin \theta_1 + F \sin \theta_2 &= F(\sin \theta_2 - \sin \theta_1)\end{aligned}$$

$$\sin \theta_1 \approx \tan \theta_1 \approx \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_1$$

$$\sin \theta_2 \approx \tan \theta_2 \approx \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_2$$

$$\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_2 - \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_1 = \Delta \frac{\partial y}{\partial x} = \frac{\Delta \frac{\partial y}{\partial x}}{\Delta x} \Delta x = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right) \Delta x = \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} \Delta x$$

$$\sum F_y = F \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} \Delta x$$

$$\mu = \frac{M}{L} \quad m = \Delta x \mu$$

$$\sum F_y = ma_y = m \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \Delta x \mu \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

$$F \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} \Delta x = \Delta x \mu \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} \Delta x = \frac{\Delta x \mu}{F} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

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

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

# Le equazioni di Maxwell

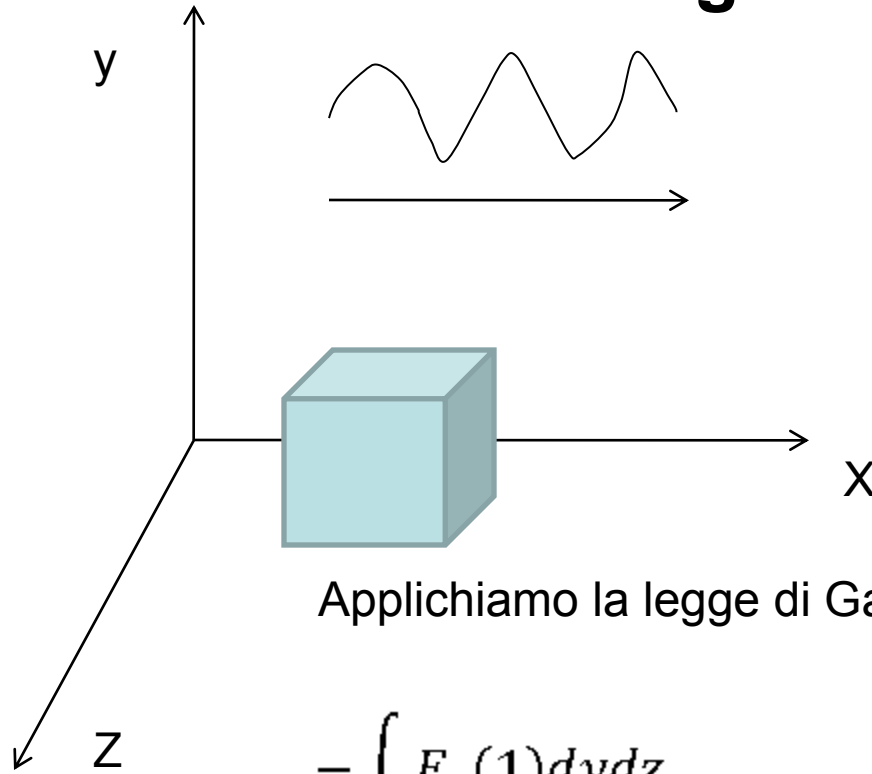
$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \quad \longrightarrow \quad \text{Legge di Gauss}$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad \longrightarrow \quad \text{Legge di Gauss per il campo magnetico}$$

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \quad \longrightarrow \quad \text{Legge di Faraday}$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 \sum I + \epsilon_0 \mu_0 \frac{d}{dt} \int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} \quad \longrightarrow \quad \text{Legge di Ampère corretta}$$

# Le onde elettromagnetiche sono trasversali



Applichiamo la legge di Gauss sulla superficie cubica

$$- \int E_x(1) dydz$$

$$+ \int E_x(2) dydz + \int E_y(3) dx dz + \int E_x(4) dx dy$$

$$- \int E_z(5) dydz + \int E_z(6) dx dz = 0$$

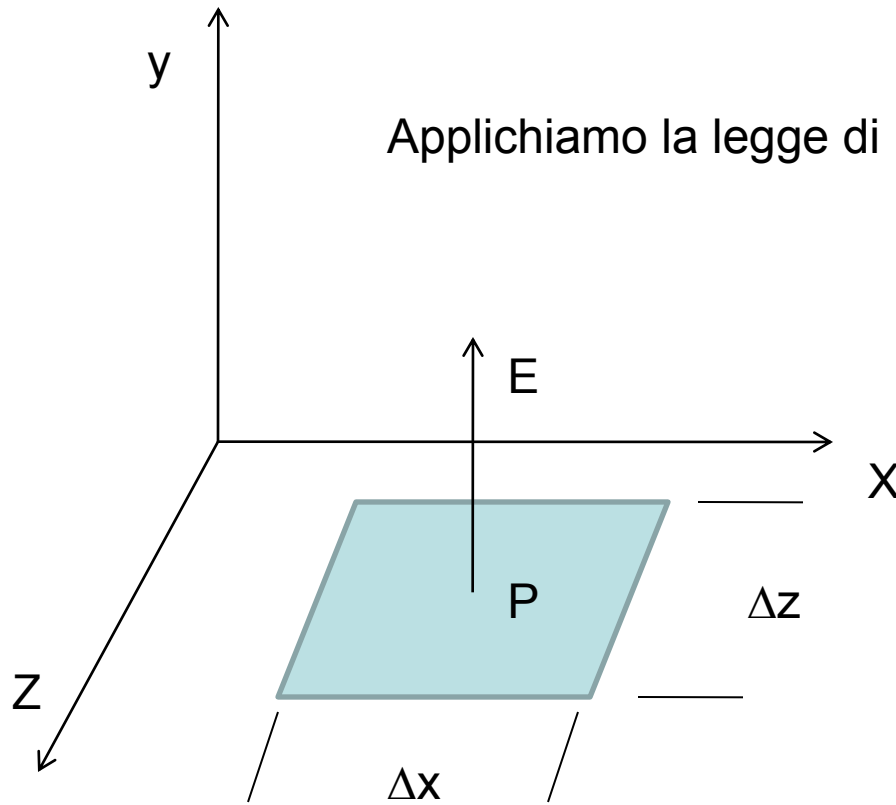
$$- \int E_x(1) dydz + \int E_x(2) dydz = 0$$

$$-\int E_x(1)dydz + \int E_x(2)dydz = 0$$

$$E_x(1) = E_x(2)$$

Dovendo per forza dipendere da  $x$ , significa che  $E_x=0 \rightarrow$  cioè l'onda è trasversale: non ha una componente nella direzione di propagazione.

# I campi E e B sono perpendicolari tra loro



Applichiamo la legge di Faraday sulla superficie quadrata

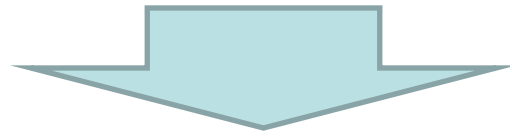
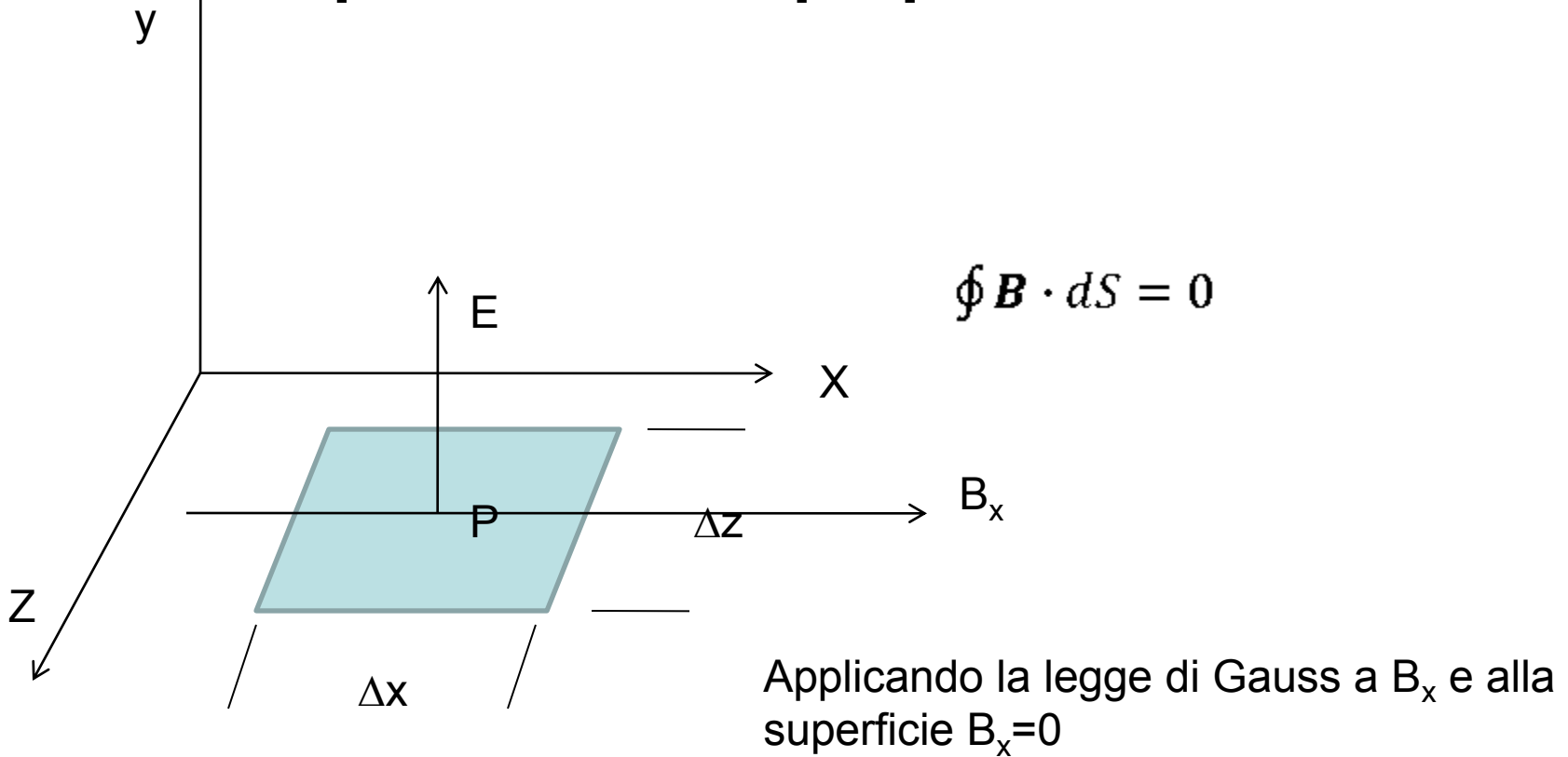
$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

E è ortogonale a  $d\mathbf{l}$  quindi il loro prodotto scalare è zero.



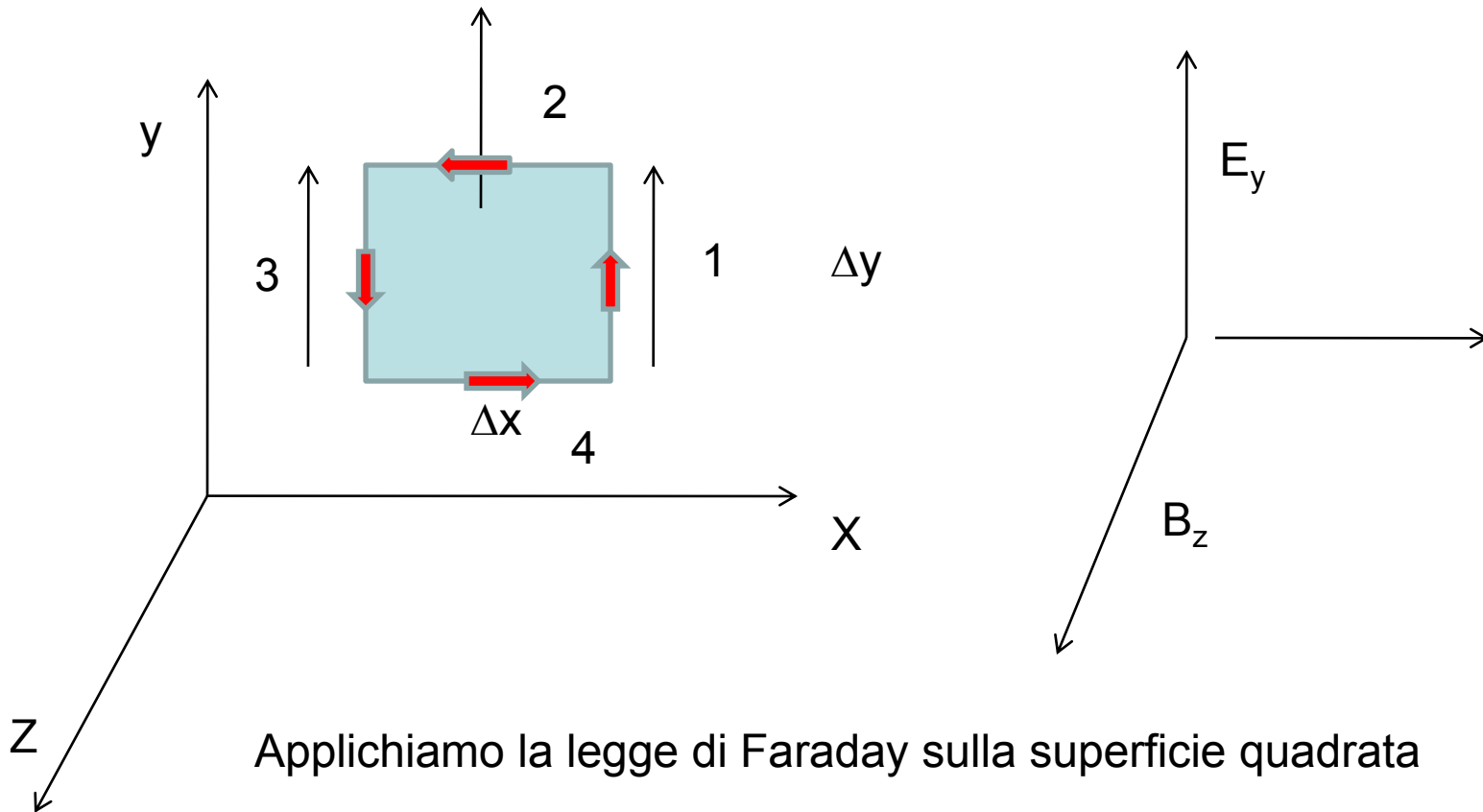
$$\frac{d}{dt} \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad \Longrightarrow \quad \frac{d}{dt} \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = \Delta x \Delta z \frac{\partial}{\partial t} B_y \quad \Longrightarrow \quad B_y = 0$$

# I campi E e B sono perpendicolari tra loro



Quindi c'è solo la componente  $B_z$  che è ortogonale a  $E_y$

# L'equazione delle onde



$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

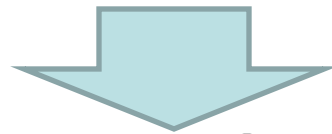
$$\begin{aligned} \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} &= \int E(1) \cdot dl_1 + \int E(2) \cdot dl_2 + \int E(3) \cdot dl_3 \\ &+ \int E(4) \cdot dl_4 \end{aligned}$$



$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int E(1) \cdot dy - \int E(3) \cdot dy = [E(1) - E(3)]\Delta y$$

$$[E(1) - E(3)] = \frac{[E(1) - E(3)]}{\Delta x} \Delta x \approx \frac{\partial E_y}{\partial x} \Delta x$$

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \frac{\partial E_y}{\partial x} \Delta x \Delta y \quad \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \approx B_z \Delta x \Delta y$$



$$\frac{\partial E_y}{\partial x} \Delta x \Delta y = -\frac{\partial B_z}{\partial t} \Delta x \Delta y$$

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\frac{\partial B_z}{\partial t}$$

Analogamente facendo lo stesso ragionamento con la legge di Ampère si ha:

$$\frac{\partial B_z}{\partial x} = -\mu_0\epsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t}$$

Derivando entrambe le equazioni:

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\frac{\partial B_z}{\partial t} \quad \longrightarrow \quad \frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} = -\frac{\partial^2 B_z}{\partial x \partial t}$$

$$\frac{\partial B_z}{\partial x} = -\mu_0\epsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} \quad \longrightarrow \quad \frac{\partial \partial B_z}{\partial t \partial x} = -\mu_0\epsilon_0 \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2}$$

Combinando le due equazioni si ottengono:

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

$$\frac{\partial^2 B_z}{\partial x^2} = \mu_0\epsilon_0 \frac{\partial^2 B_z}{\partial t^2}$$

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

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

$$\frac{\partial^2 B_z}{\partial x^2} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 B_z}{\partial t^2}$$

$$E_y = E_0 \sin(k_e x - \omega_e t)$$

$$B_z = B_0 \sin(k_b x - \omega_b t + \varphi)$$

Sostituendo nella equazione delle onde si ha:

$$k_e E_0 \cos(k_e x - \omega_e t) = k_b c B_0 \cos(k_b x - \omega_b t + \varphi)$$

Perché ci sia uguaglianza le costanti devono essere uguali e allora si ottiene che:

$$E_0 \cos(kx - \omega t) = cB_0 \cos(kx - \omega t)$$

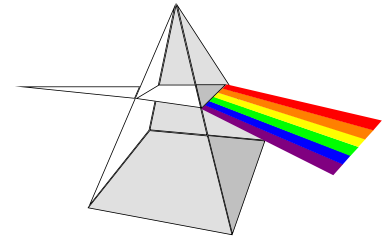
$$E_0 = cB_0$$

$$E_y = E_0 \cos(kx - \omega t)$$

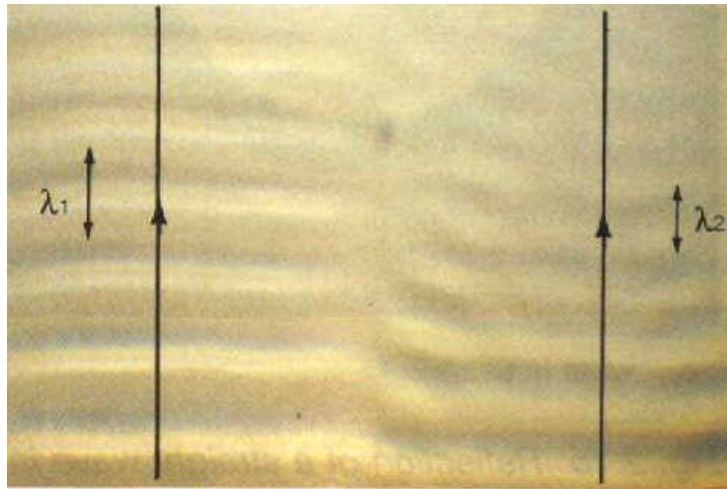
$$B_z = B_0 \cos(kx - \omega t)$$

$$E_y = cB_z$$

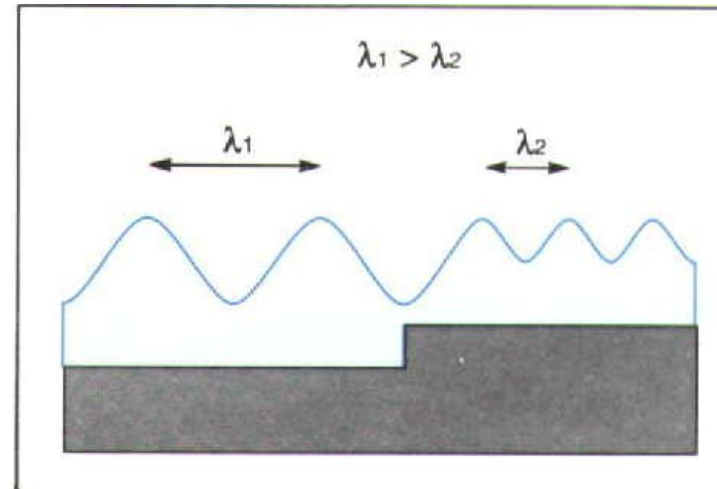
# Rifrazione delle onde



- La velocità delle onde in acqua aumenta con la profondità. Questo cambio in velocità è accompagnato dalla rifrazione.



a. top view



b. cross-section

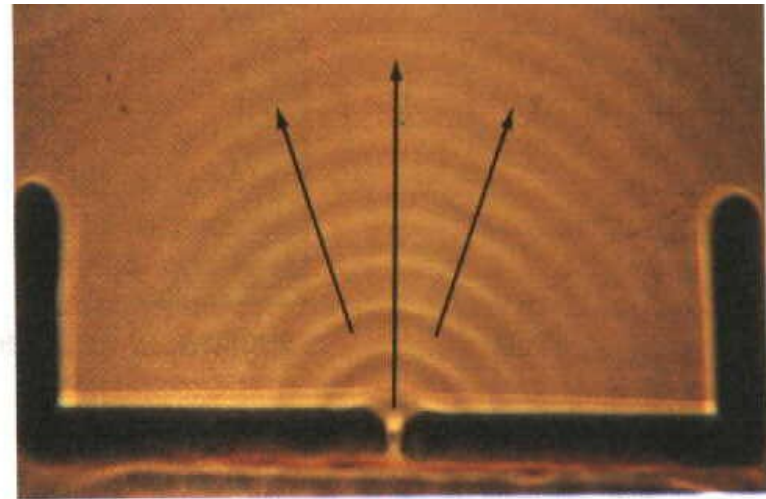
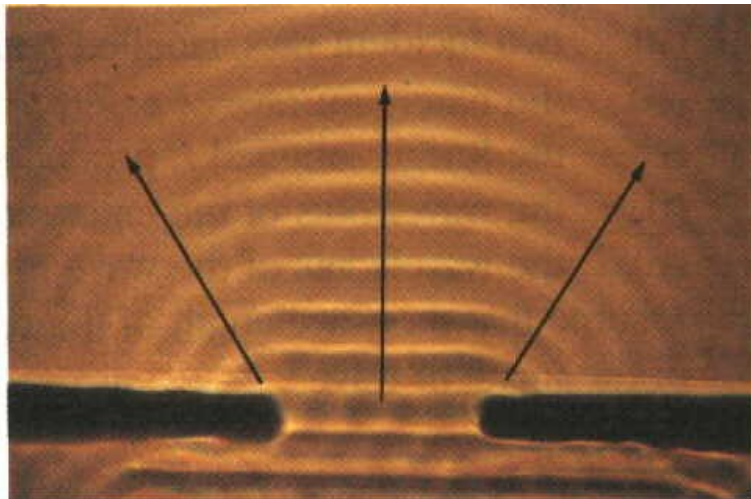
Questo effetto è una conseguenza dell'equazione delle onde,  $v = v\lambda$ .

Poiché  $v$  è costante, una diminuzione in velocità produce una diminuzione in  $\lambda$ .

# Diffrazione delle onde

Quando una onda colpisce un ostacolo, i fronti d'onda girano attorno ai bordi e diventano curvi.

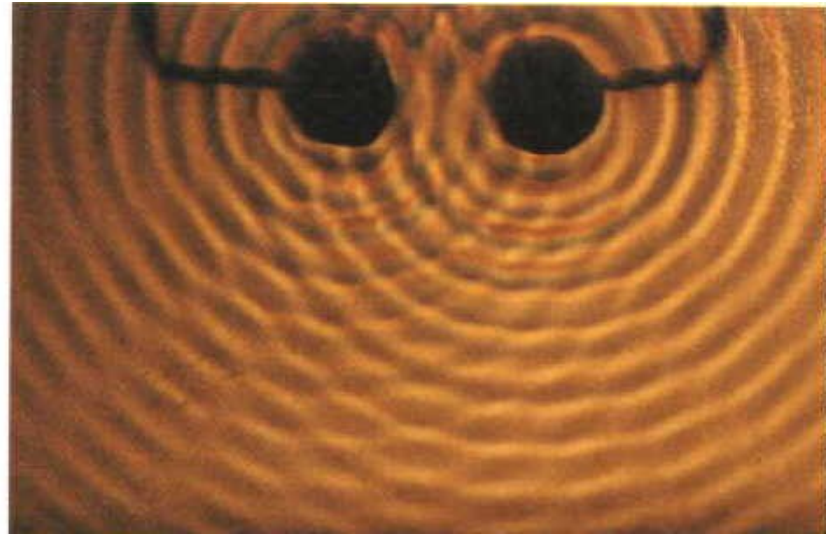
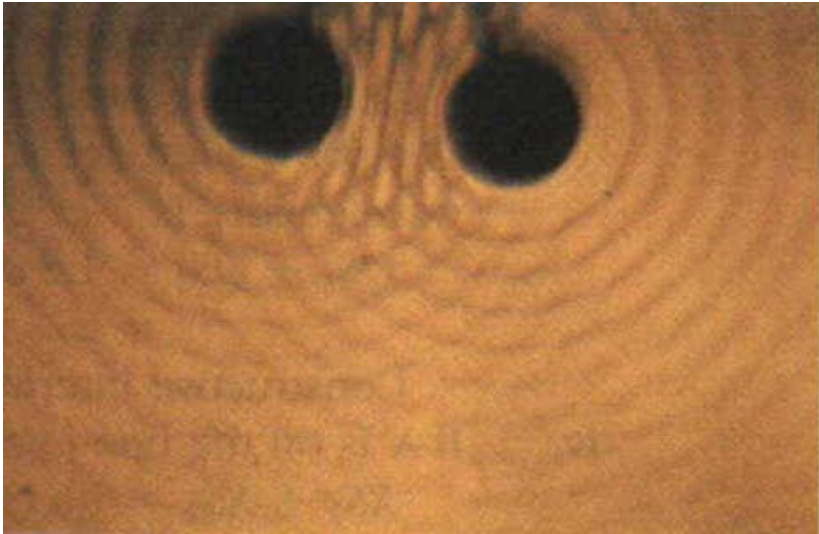
Questo fenomeno è relativo alla **diffrazione**



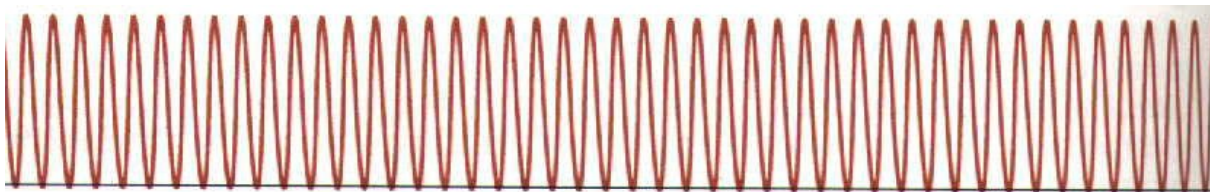
***La lunghezza d'onda non cambia nella diffrazione***

# Interferenza delle onde

Quando due o più onde che si propagano nello stesso mezzo si incontrano nello stesso punto c'è l'effetto di interferenza.



=



+

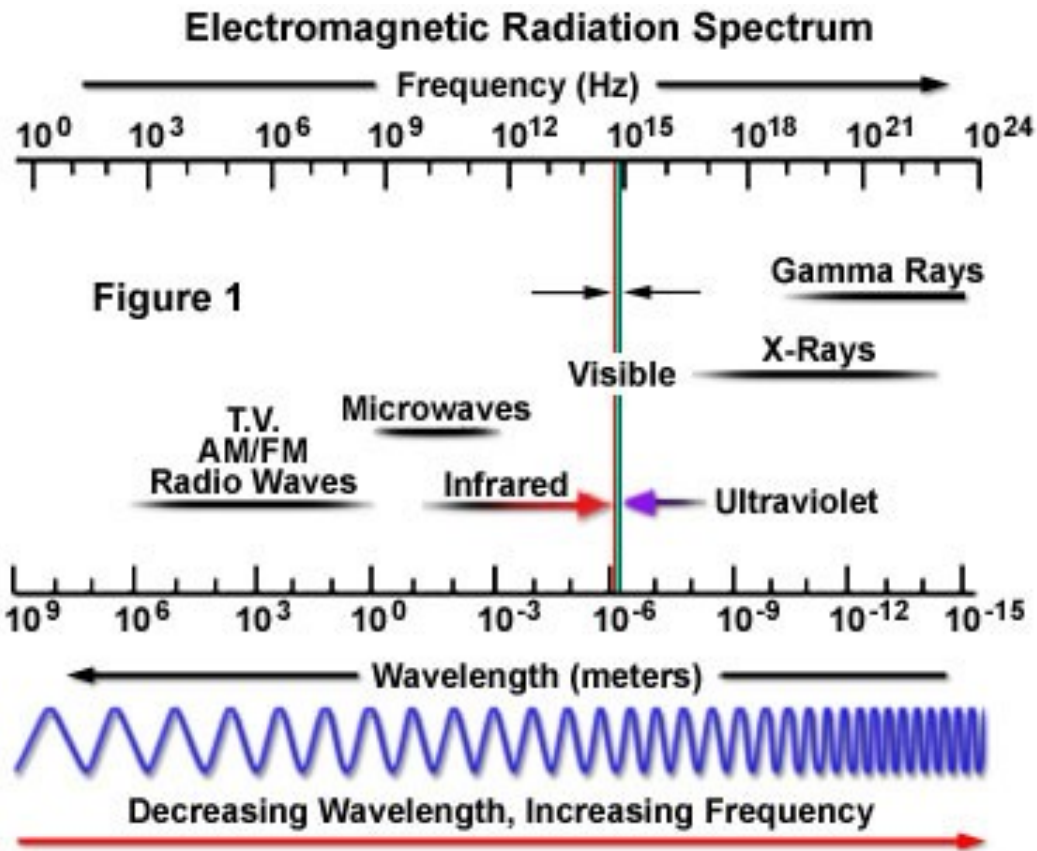


Figure 1

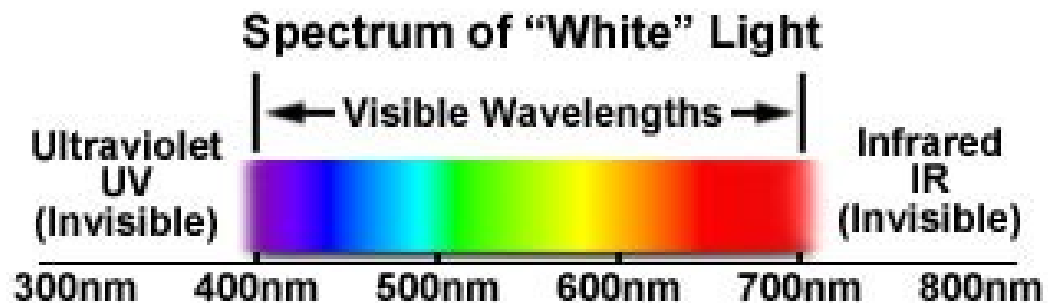


Figure 2

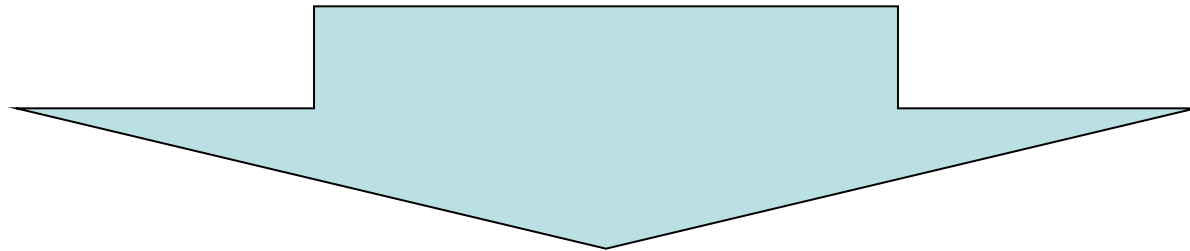


# Rappresentazione classica di una onda elettromagnetica

In genere una rappresentazione dettagliata delle onde elettromagnetiche richiede l'uso delle **equazioni di Maxwell** che individuano l'ampiezza, la polarizzazione e la fase dell'onda luminosa in ogni punto.

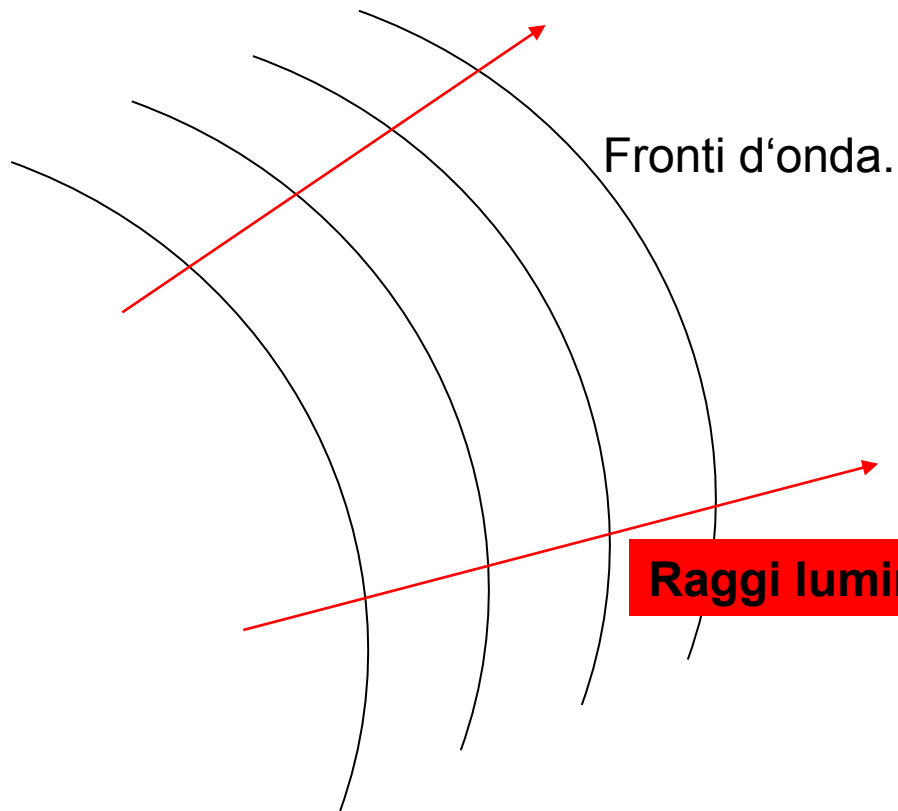
In pratica però la risoluzione delle equazioni di Maxwell può essere piuttosto laboriosa.

Se però la lunghezza d'onda è molto minore delle dimensioni degli oggetti su cui l'onda luminosa incide i risultati delle equazioni di Maxwell possono essere approssimati.



Ottica geometrica.

# Ottica geometrica



Fronti d'onda.

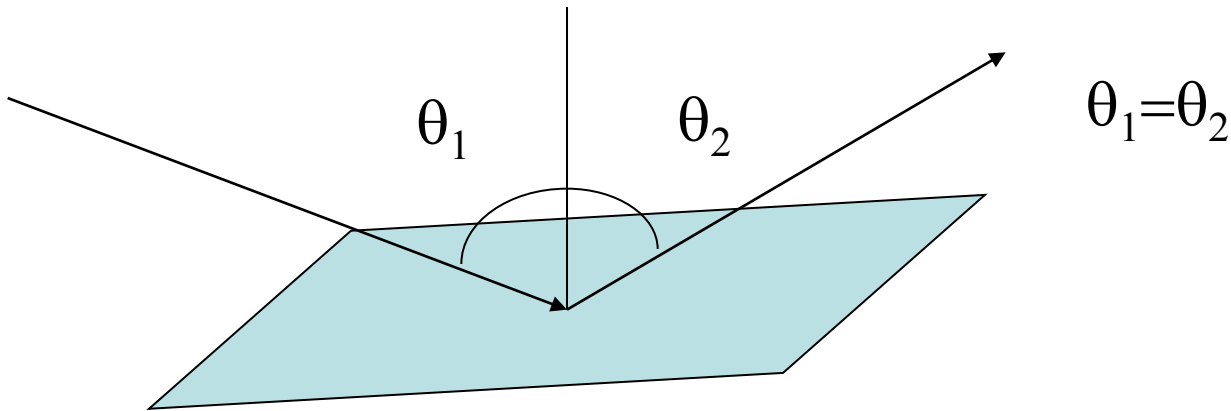
**Fronti d'onda:** composti da punti in cui l'onda ha la stessa fase in un dato istante.

**Raggi Luminosi:** indicano la direzione di propagazione dell'onda (ortogonali ai fronti d'onda)

**Raggi luminosi**

# Leggi dell'ottica geometrica

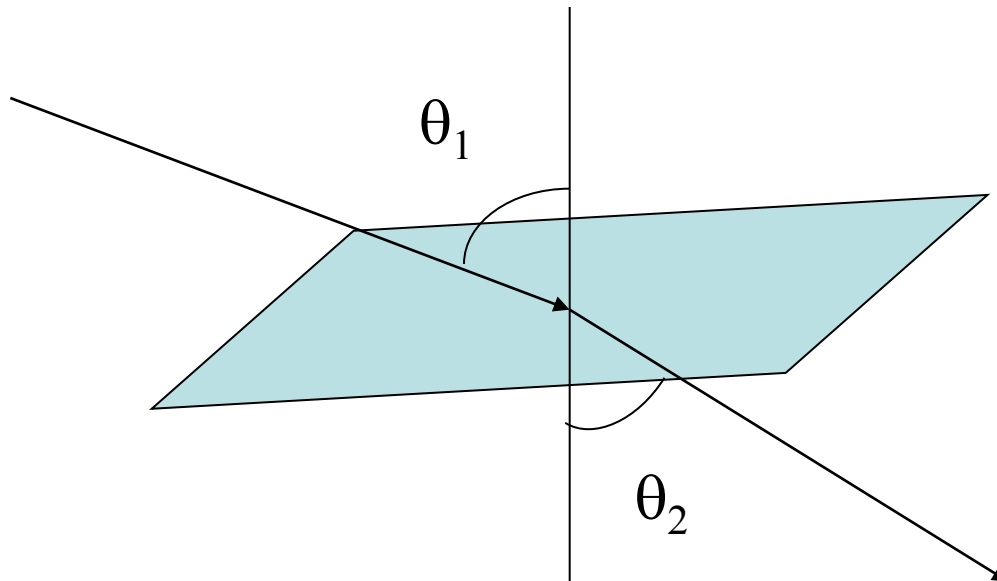
1. **Legge della propagazione rettilinea:** I raggi luminosi nei mezzi omogenei si propagano in linea retta
2. **Legge della riflessione:** All' interfaccia tra due mezzi, un'onda incidente viene (parzialmente) riflessa. Il raggio incidente e la normale alla superficie riflettente formano un  $\theta_1$ , l'angolo di riflessione è uguale a quello di incidenza.



# Leggi dell'ottica geometrica

3. **Legge della rifrazione.** Il raggio rifratto viene trasmesso nel secondo mezzo, esso giace nel piano di incidenza e forma con la normale un angolo  $\theta_2$  dato dalla legge di Snell:

$$n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2$$



# La Rifrazione

| <b>Materiale</b>          | <b>Indice di rifrazione</b> |
|---------------------------|-----------------------------|
| <b>Aria</b>               | <b>1.0003</b>               |
| <b>Acqua</b>              | <b>1.333</b>                |
| <b>Glicerina</b>          | <b>1.473</b>                |
| <b>Olio di immersione</b> | <b>1.515</b>                |
| <b>Vetro (Crown)</b>      | <b>1.520</b>                |
| <b>Vetro (Flint)</b>      | <b>1.656</b>                |
| <b>Zirconio</b>           | <b>1.920</b>                |
| <b>Diamante</b>           | <b>2.417</b>                |
| <b>Solfuro di piombo</b>  | <b>3.910</b>                |

# La Rifrazione

## Snell's Law and Refractive Index Effects

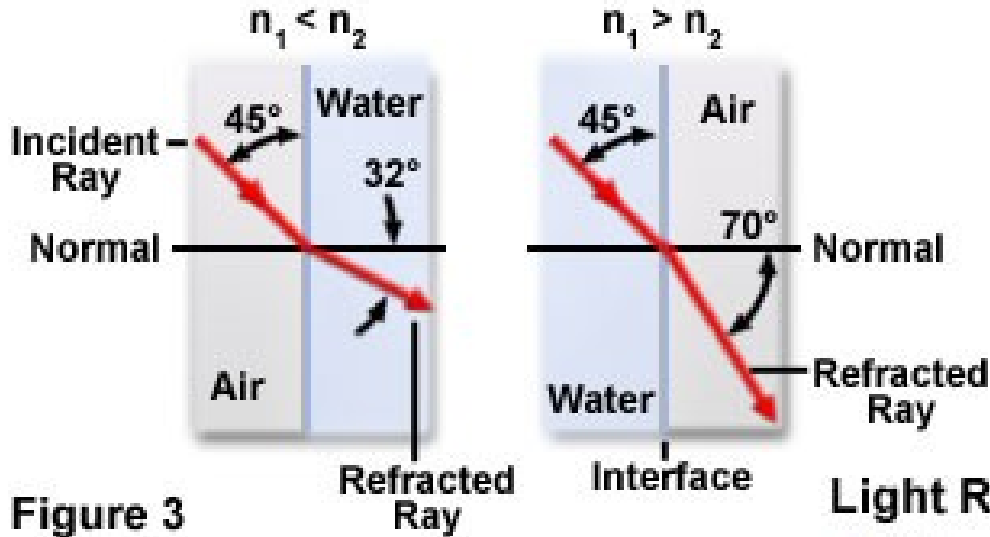


Figure 3

## Light Refraction Through Glass and Water

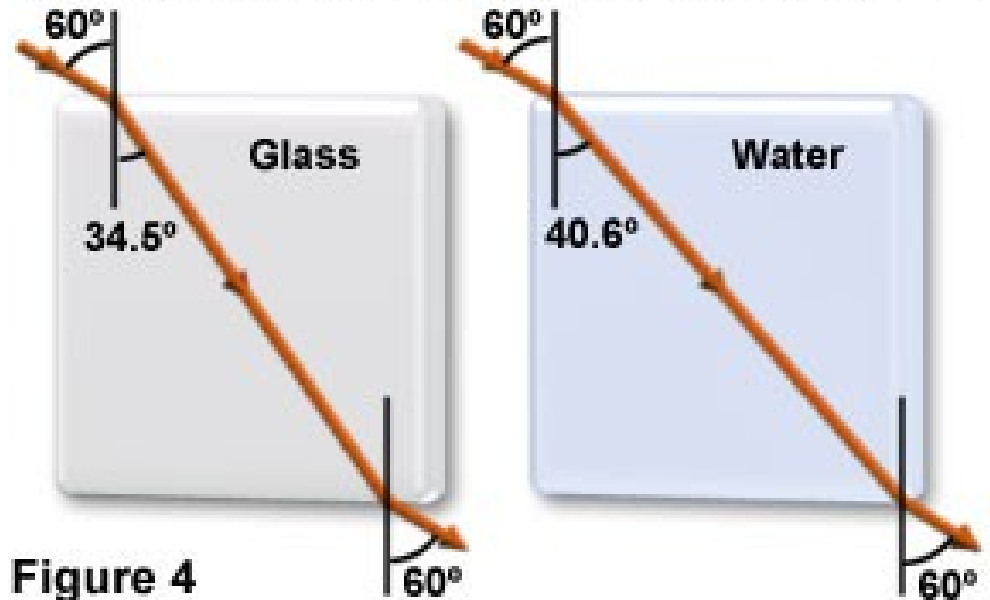
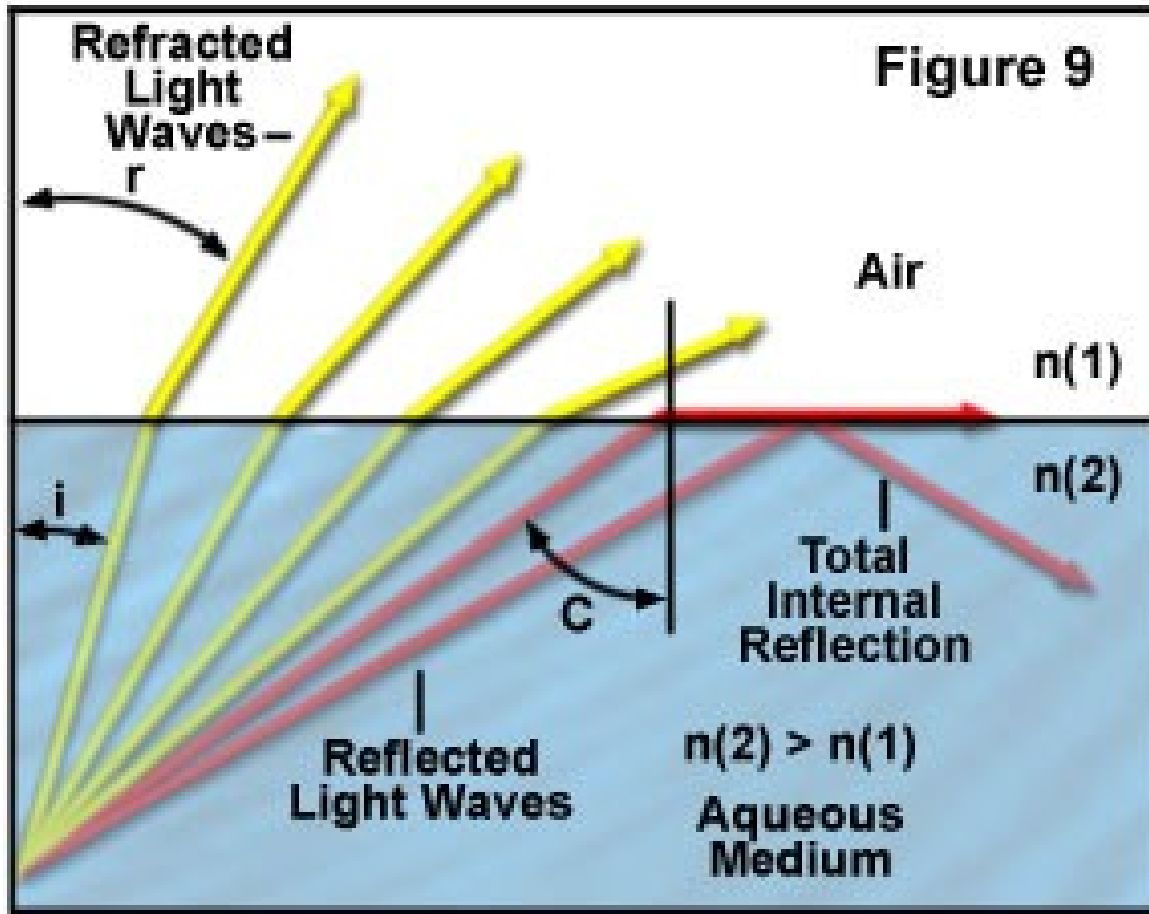


Figure 4

# Angolo critico: riflessione

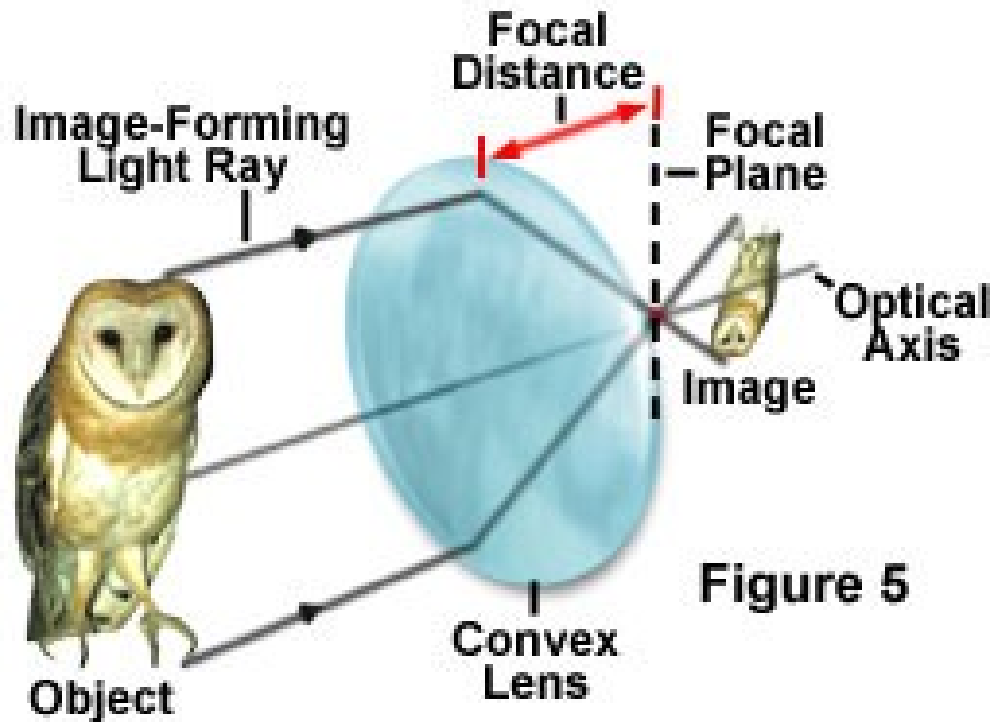
## Reflection at the Critical Angle



$$\text{Angolo } R \geq 90^\circ : \sin \theta = \frac{n_1}{n_2}$$

# La Rifrazione: applicazioni

## Image Formation with a Convex Lens





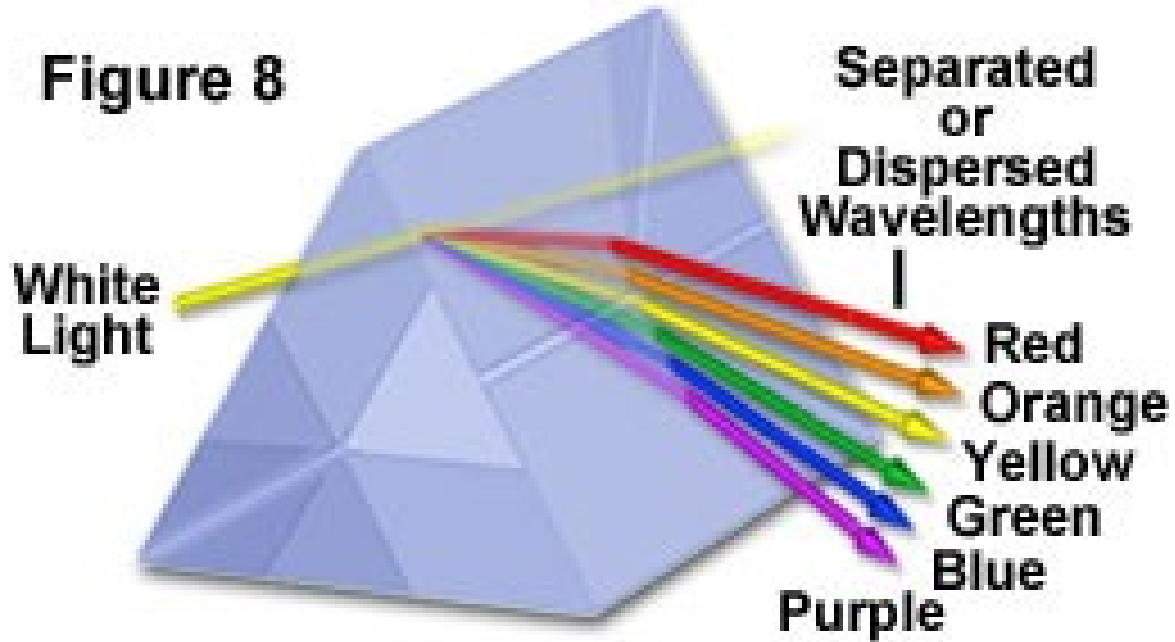
# Dispersione

In realtà l'indice di rifrazione è sì dipendente dal materiale ma può **variare con la frequenza** in particolare per quanto riguarda i materiali trasparenti.

Questo fenomeno è chiamato Dispersione.

| <b>Materiale</b>             | <b>Blu<br/>(486.1 nm)</b> | <b>Giallo<br/>(589.3 nm)</b> | <b>Rosso<br/>(656.3 nm)</b> |
|------------------------------|---------------------------|------------------------------|-----------------------------|
| <b>Vetro (crown)</b>         | <b>1.524</b>              | <b>1.517</b>                 | <b>1.515</b>                |
| <b>Vetro (flint)</b>         | <b>1.639</b>              | <b>1.627</b>                 | <b>1.622</b>                |
| <b>Acqua</b>                 | <b>1.337</b>              | <b>1.333</b>                 | <b>1.331</b>                |
| <b>Olio</b>                  | <b>1.530</b>              | <b>1.520</b>                 | <b>1.516</b>                |
| <b>Disolfuro di carbonio</b> | <b>1.652</b>              | <b>1.628</b>                 | <b>1.618</b>                |

# Equilateral Dispersing Prism

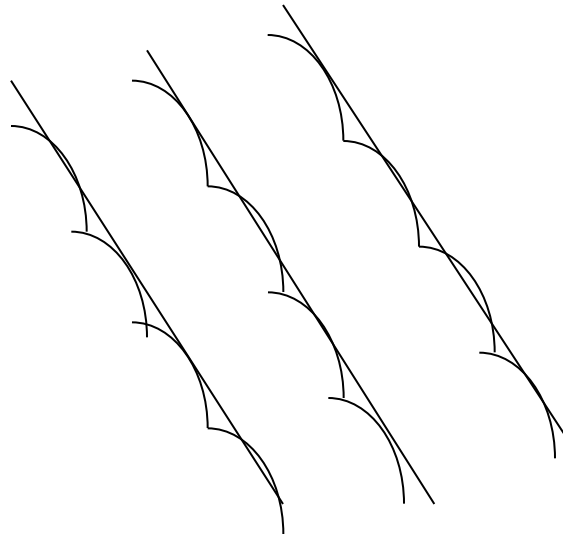


# Diffrazione

Per spiegare il fenomeno della diffrazione ci dobbiamo servire di un principio della ottica geometrica:

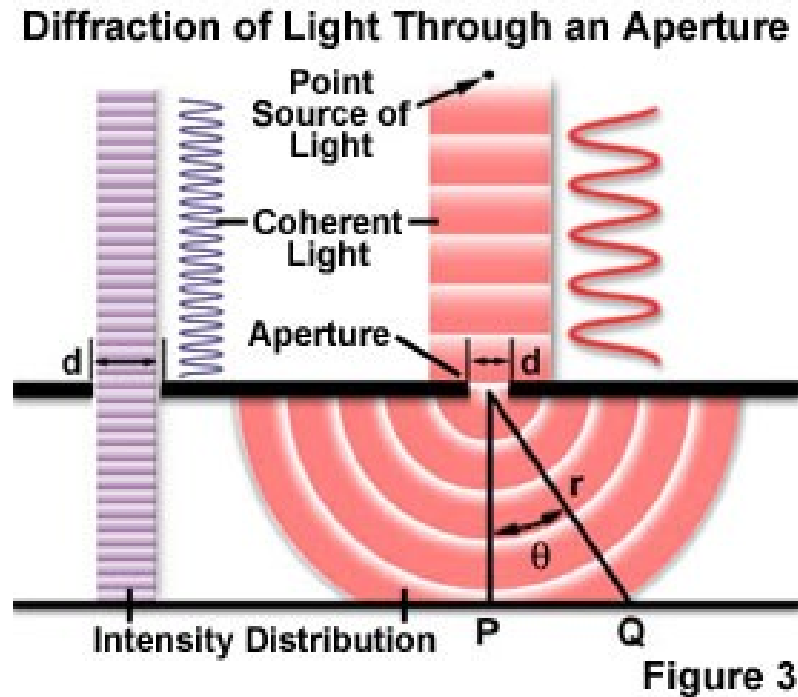
## Il principio di Huygens:

La propagazione di un'onda luminosa può essere determinata ammettendo che in ogni punto di un fronte d'onda si generi una piccola onda sferica con centro in quel punto.



# Diffrazione

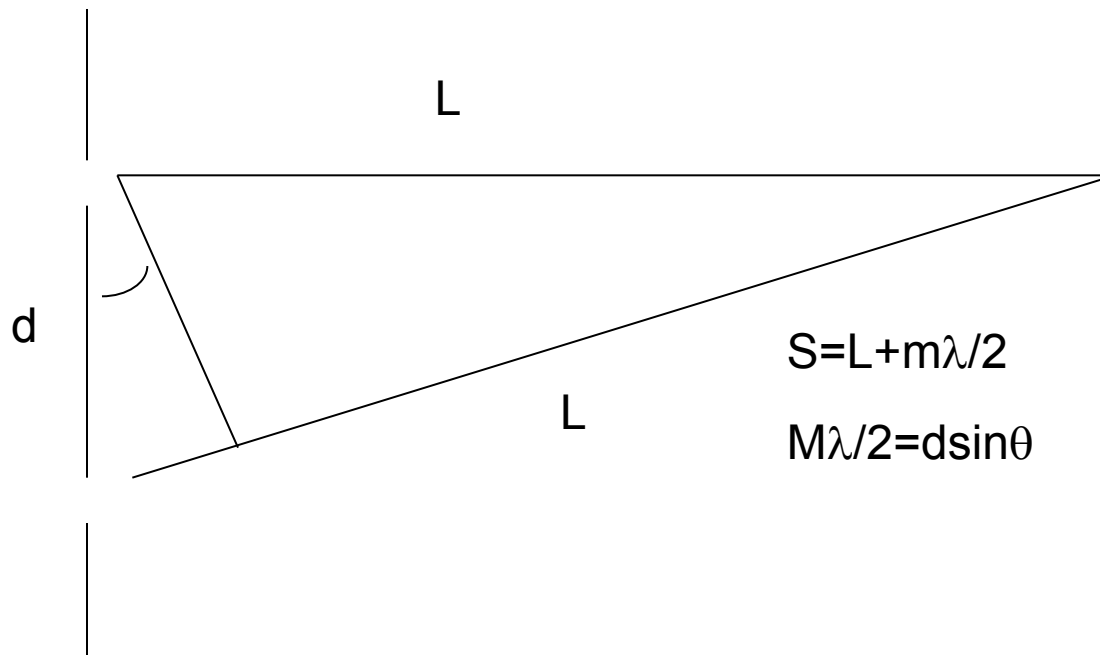
La diffrazione si può definire come il caso in cui quando la luce passa vicino ad una barriera, i raggi tendono a “curvare” attorno alla barriera ed a diffondersi in tutte le direzioni.



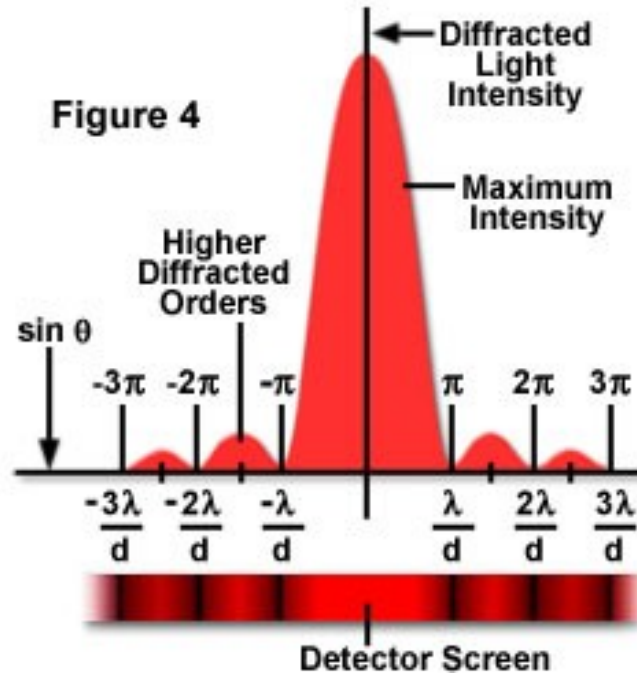
# Diffrazione e scattering

In realtà lo Scattering e la Diffrazione sono praticamente la stessa cosa, la diffrazione è una speciale situazione di scattering in cui un oggetto che presenta delle strutture ordinate e ripetitive produce un pattern di diffrazione ordinato.

**Diffrazione= Scattering + Interferenza**



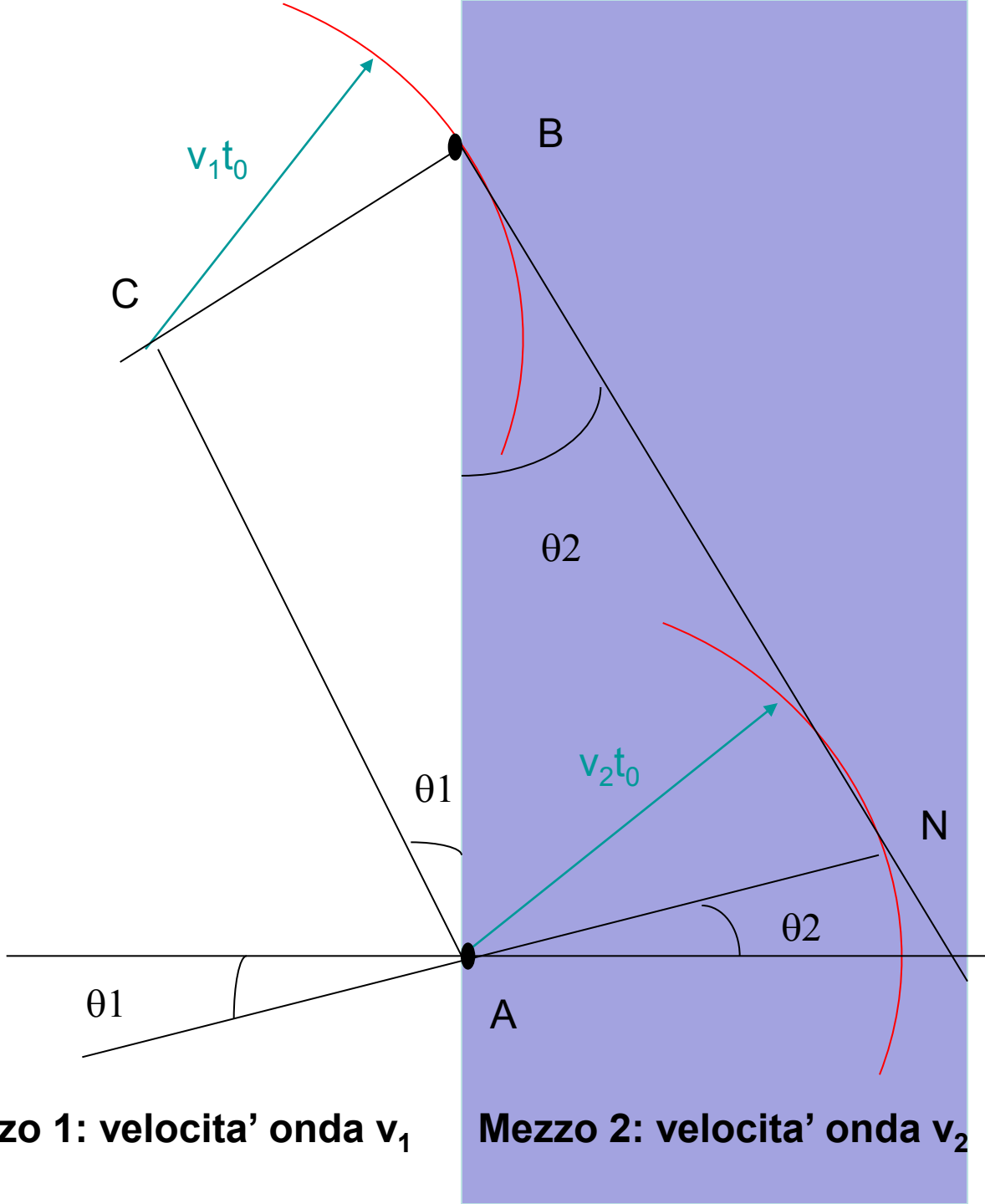
## Intensity Distribution of Diffracted Light



## Diffraction of Red Light by a Grating



Figure 1



$$\sin \theta_1 = \frac{BC}{BA}$$

$$\sin \theta_2 = \frac{AN}{BA}$$

$$\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{BC}{AN} = \frac{v_1 t_0}{v_2 t_0}$$

$$\frac{\sin \theta_1}{v_1} = \frac{\sin \theta_2}{v_2}$$

quindi:  $\frac{n_2}{n_1} = \frac{v_1}{v_2}$

Per convenzione si pone  $n$  (indice di rifrazione nel vuoto) = 1

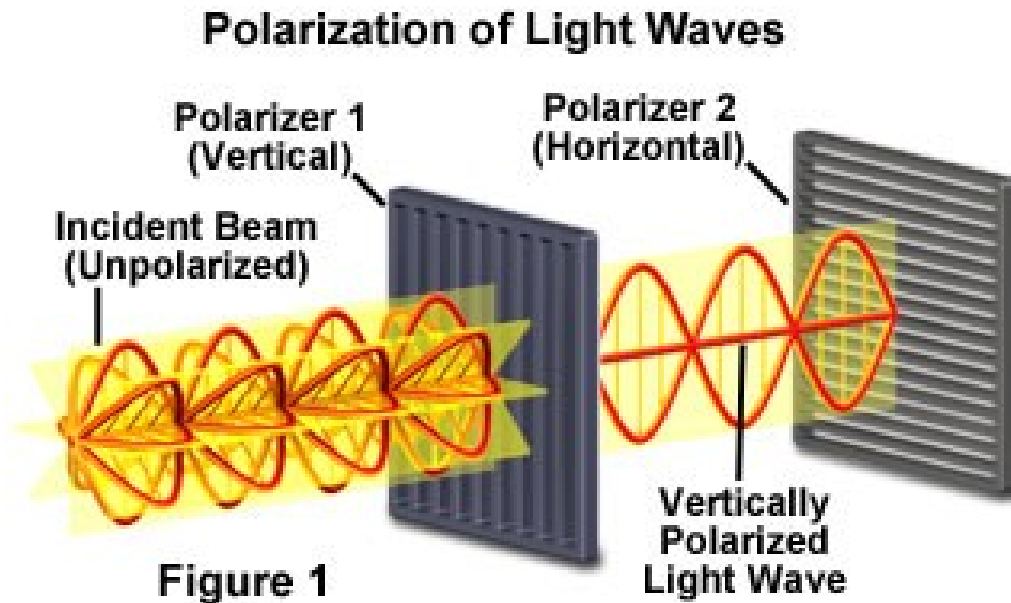
Per cui se  $n_2/n_1 = v_1/v_2$  se il mezzo 1 e' il vuoto  $n_1=1$  e  $v_1=c$  (velocita' della luce):

$$\frac{n_2}{1} = \frac{c}{v_2} \rightarrow n_2 = \frac{c}{v_2}$$



# Polarizzazione della luce

La luce così come le onde elettromagnetiche in genere hanno vettori che vibrano su tutti i piani che sono perpendicolari alla direzione di propagazione.



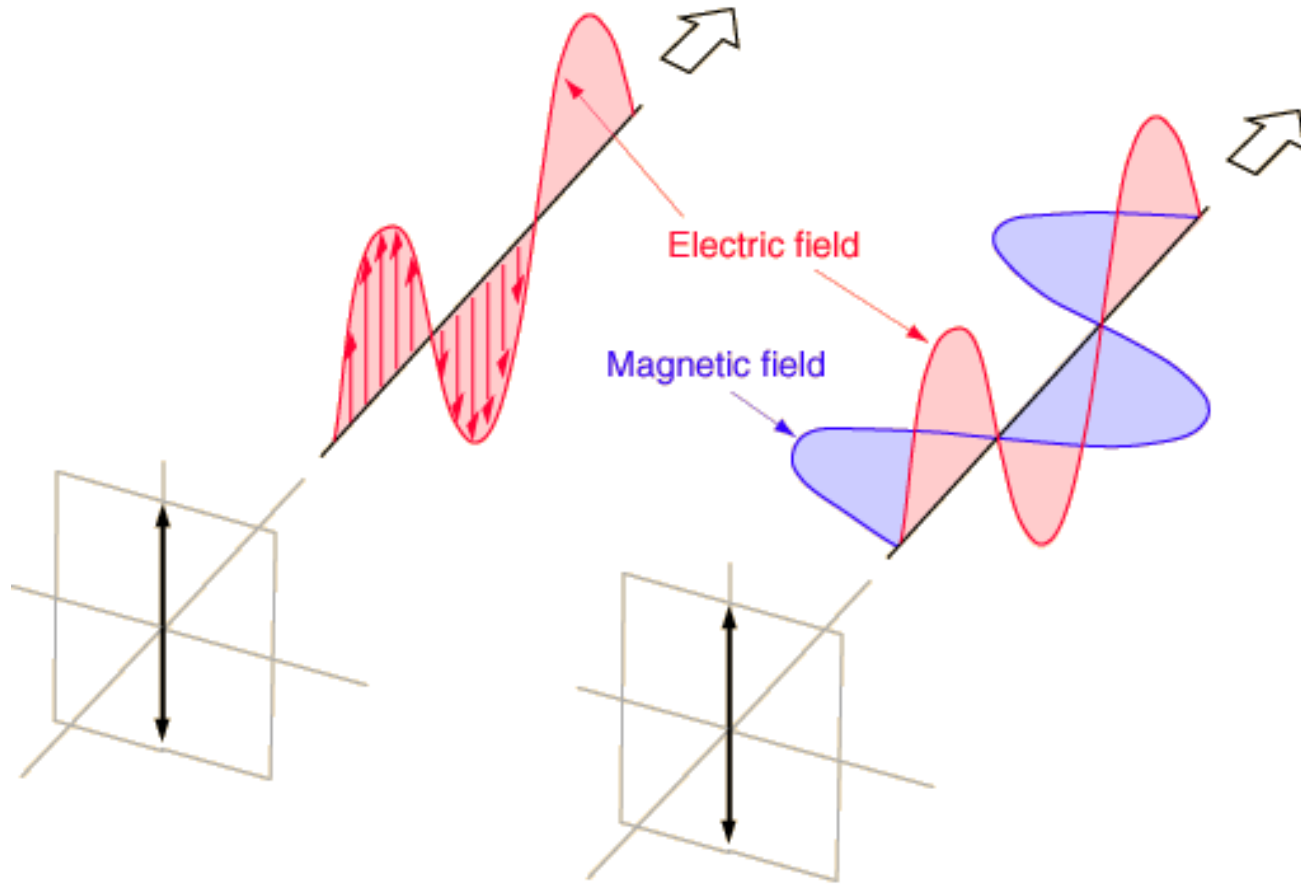
# Polarizzazione della luce

Quando un'onda vibra su un piano preferenziale si dice polarizzata.

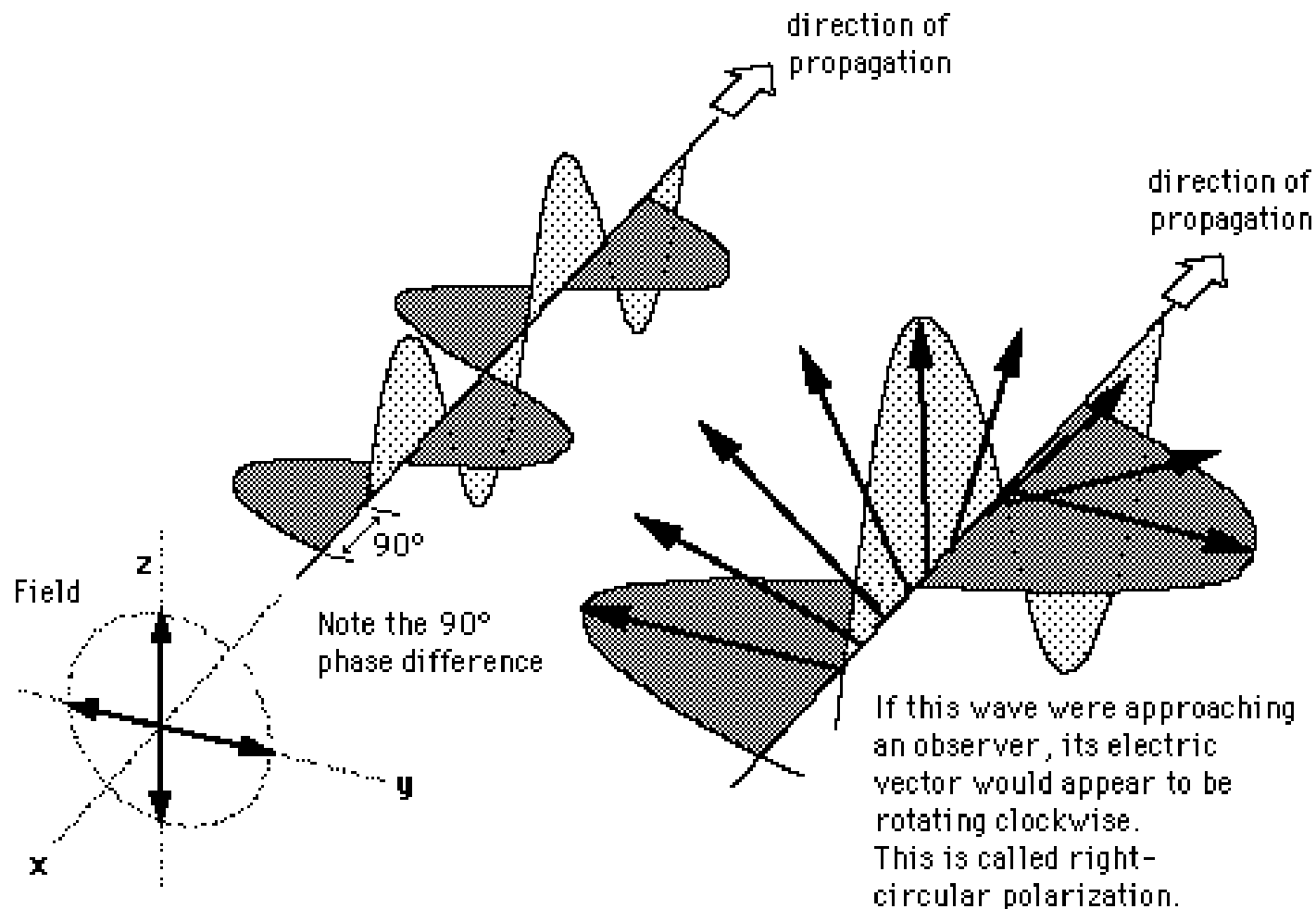
Ci sono vari tipi di polarizzazione:

- luce polarizzata **linearmente**
- luce polarizzata **ellitticamente**
- luce polarizzata **circolarmente**
- luce **parzialmente** polarizzata

# Polarizzazione Lineare

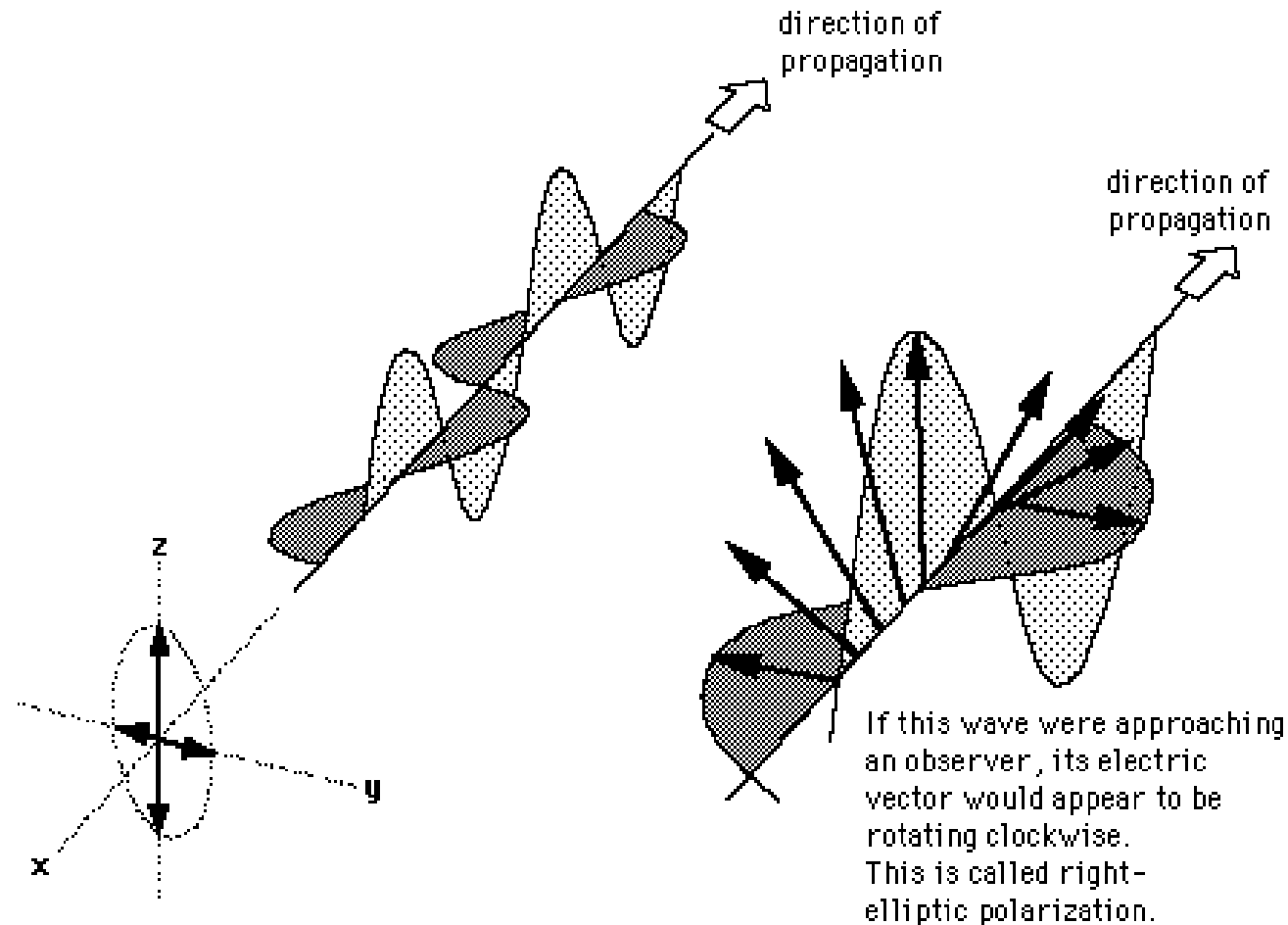


# Polarizzazione Circolare



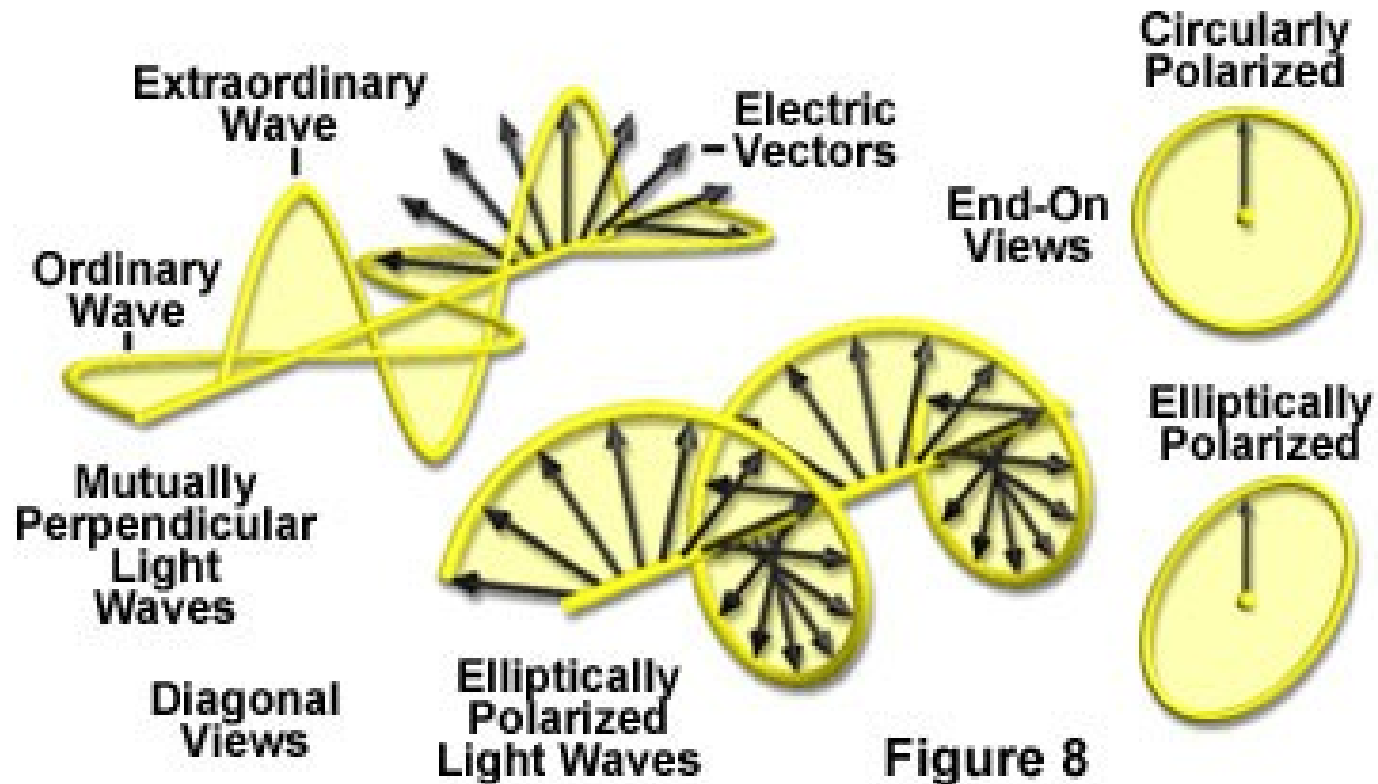
Se la luce è composta da due onde di eguale ampiezza lineari sfasate di 90° si ha una luce polarizzata circolarmente

# Polarizzazione Ellittica



Se la luce è composta da due onde di differente ampiezza lineari sfasate di  $90^\circ$  si ha una luce polarizzata ellitticamente

# Elliptically and Circularly Polarized Light Waves



# Come ottenere luce polarizzata ?

*Polarizzazione per diffusione e modello del dipolo oscillante.*

*Polarizzazione per riflessione e modello del dipolo oscillante.*

*Polarizzazione per birifrangenza e modello dell'oscillatore meccanico.*

*Polarizzazione per dicroismo e modello dell'oscillatore meccanico.*

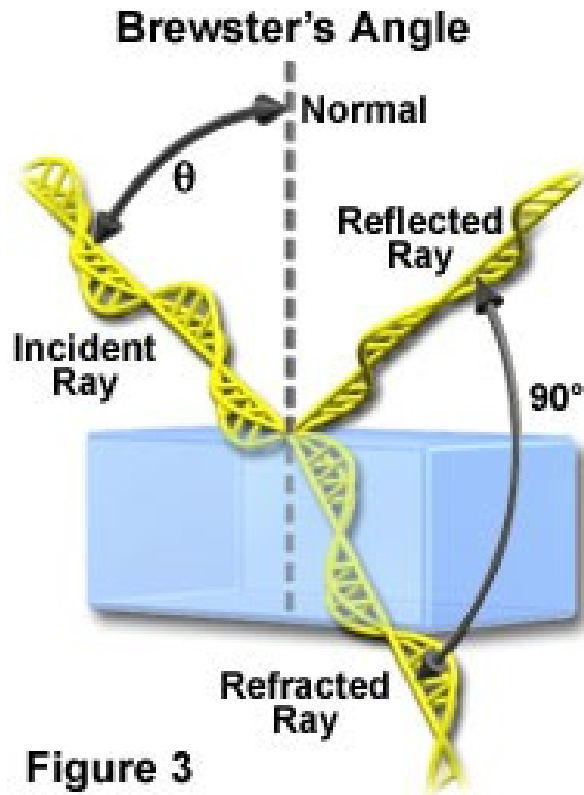
# Come ottenere luce polarizzata ?

La luce polarizzata si può ottenere dai fenomeni che deviano il fascio come:

- Assorbimento,
- riflessione,
- scattering
- birifrangenza.



# Luce polarizzata: Riflessione



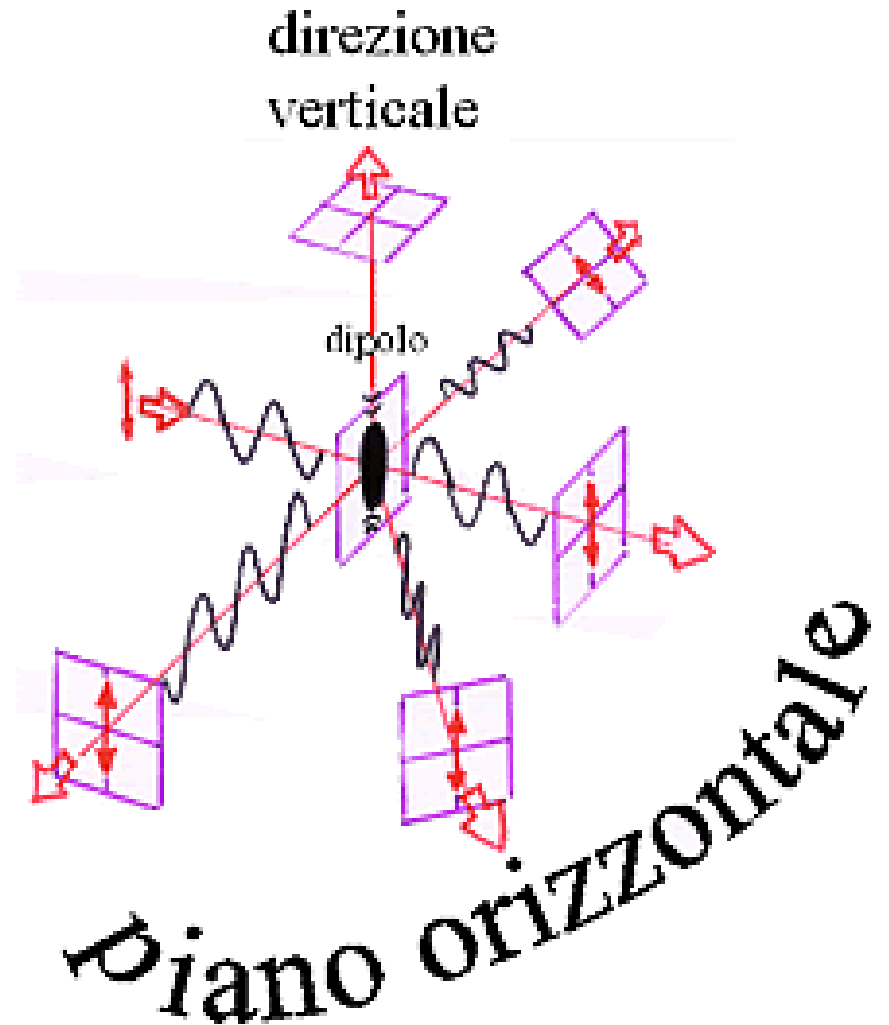
$$n = \sin(\theta_i) / \sin(\theta_r) = \sin(\theta_i) / \sin(\theta_{90-i}) = \tan(\theta_i)$$

L'angolo di Brewster è l'unico angolo di incidenza per cui le onde riflesse sono tutte polarizzate piano

Figure 3

# Luce polarizzata: Scattering

*Polarizzazione per diffusione e modello del dipolo oscillante:*



# Polarization of Scattered Sunlight

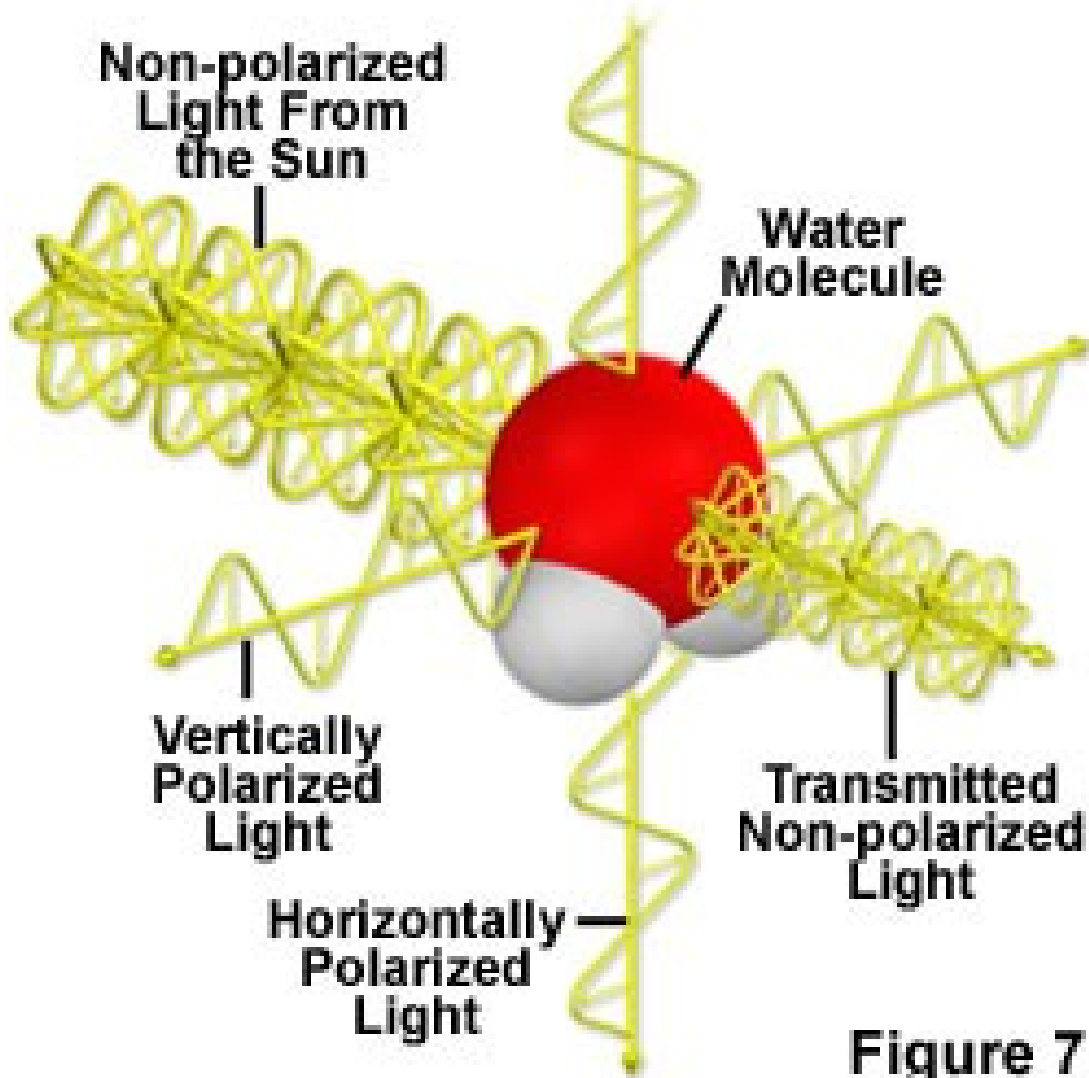
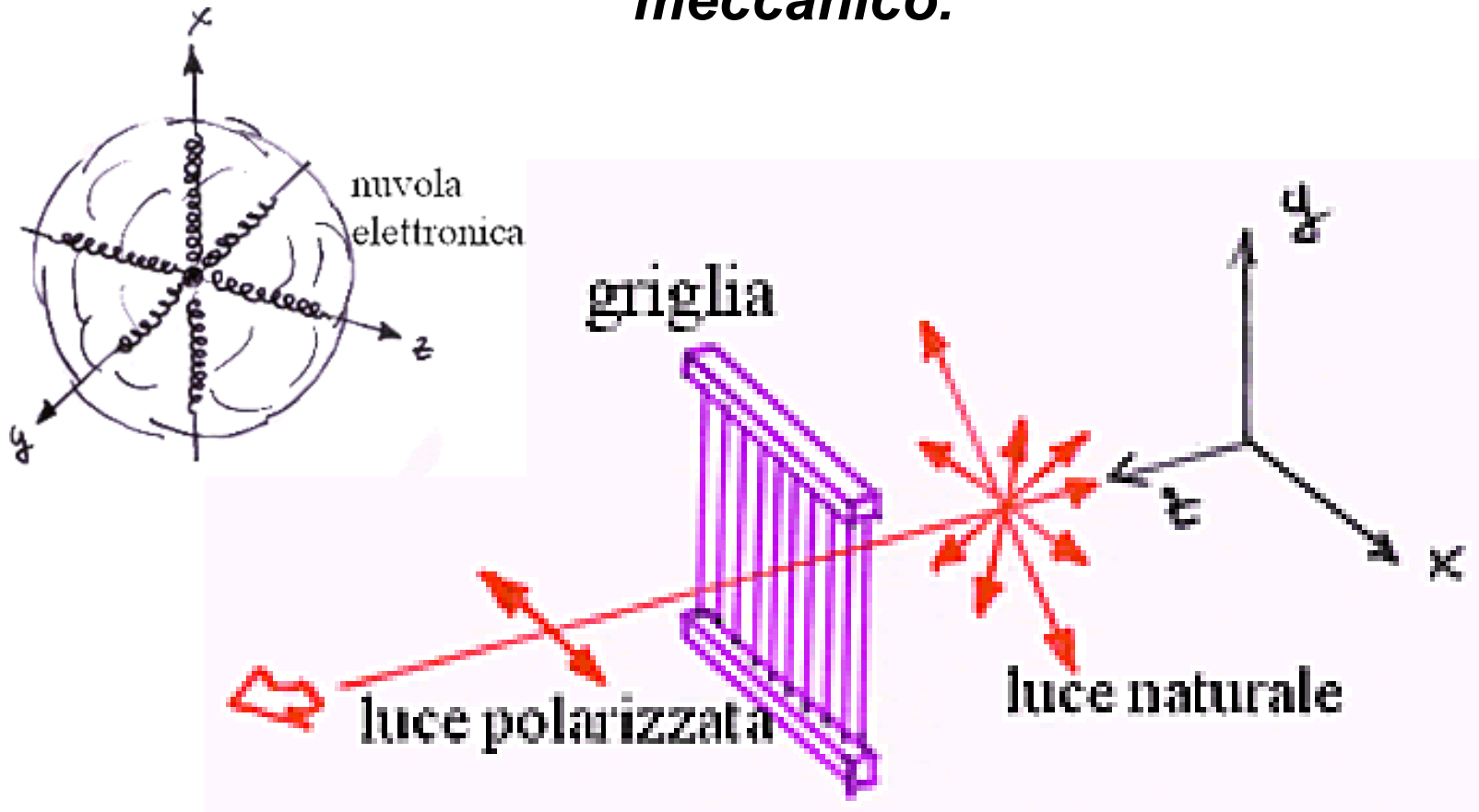


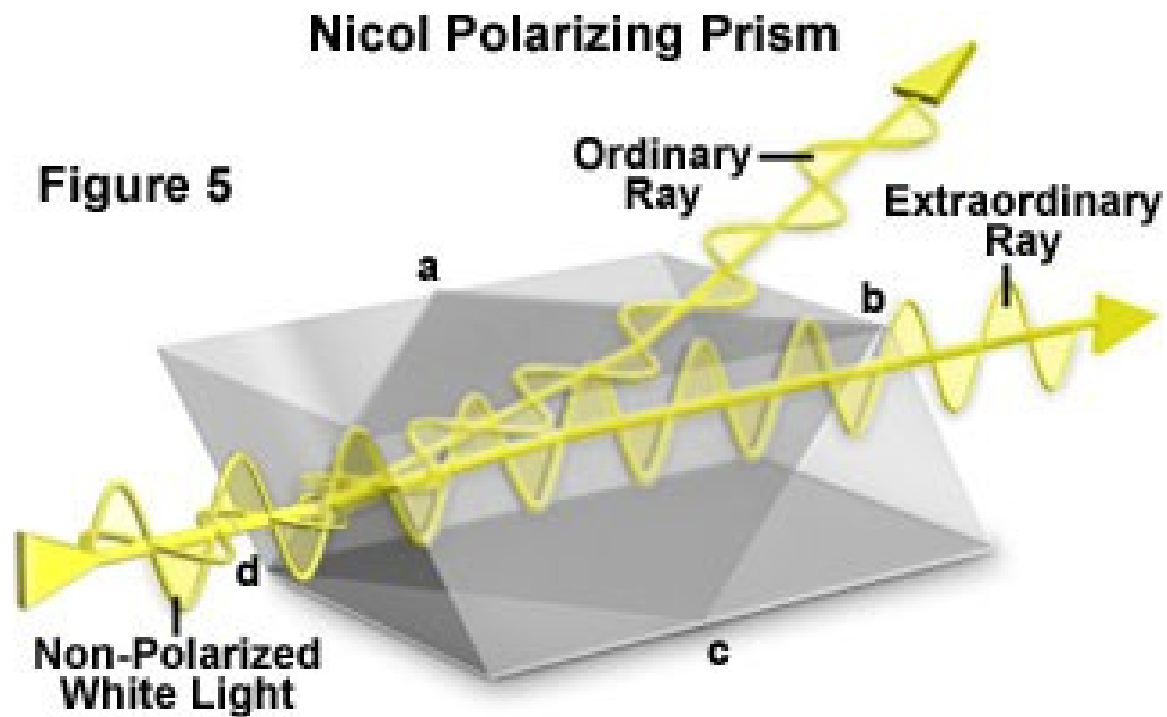
Figure 7

# Luce polarizzata: Assorbimento

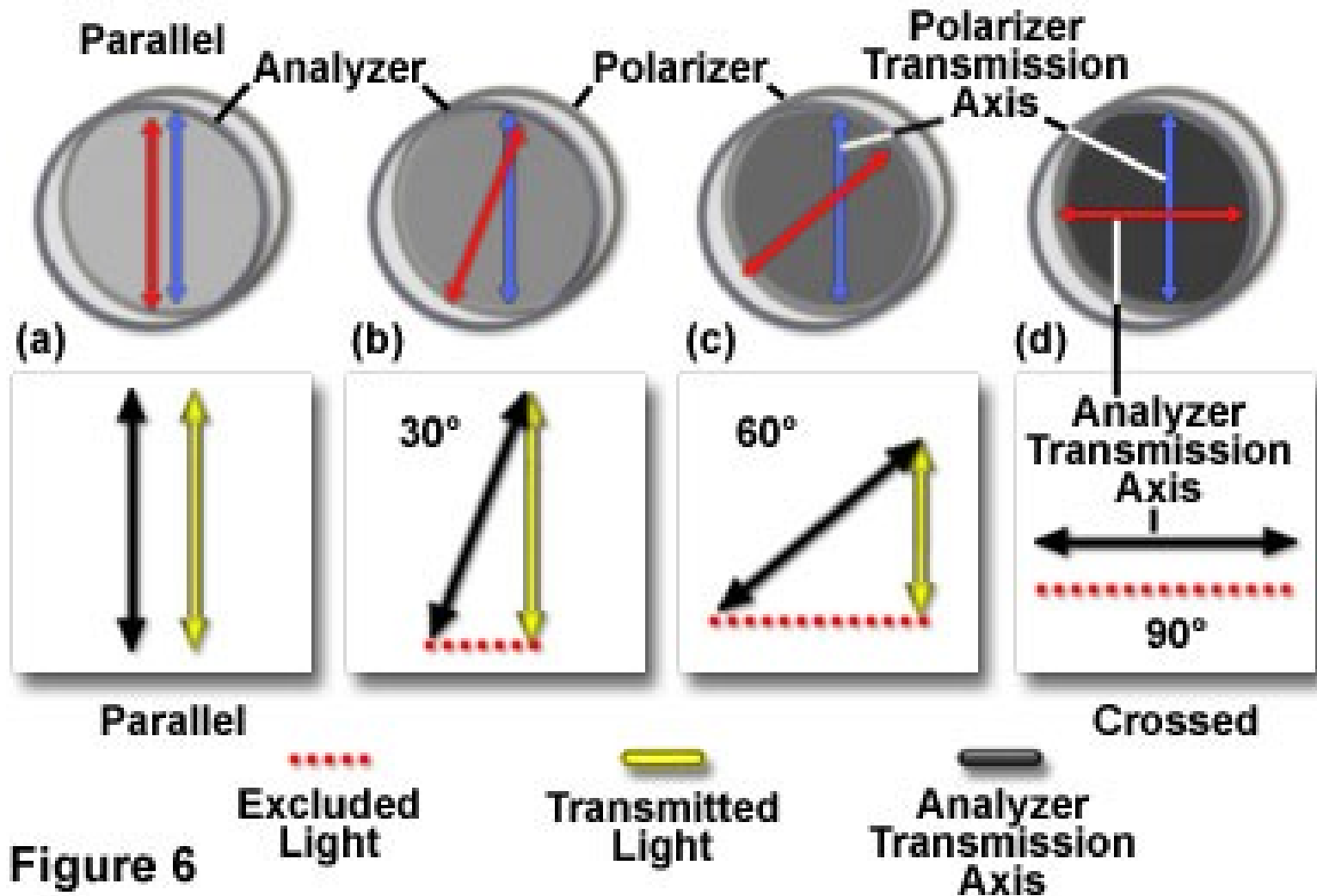
*Polarizzazione per dicroismo e modello dell'oscillatore meccanico.*



# Luce polarizzata: Birifrangenza



# Transmission of Polarized Light Through an Analyzer



Legge di Malus:  $I = I(0)\cos^2\theta$