



**Politecnico
di Torino**



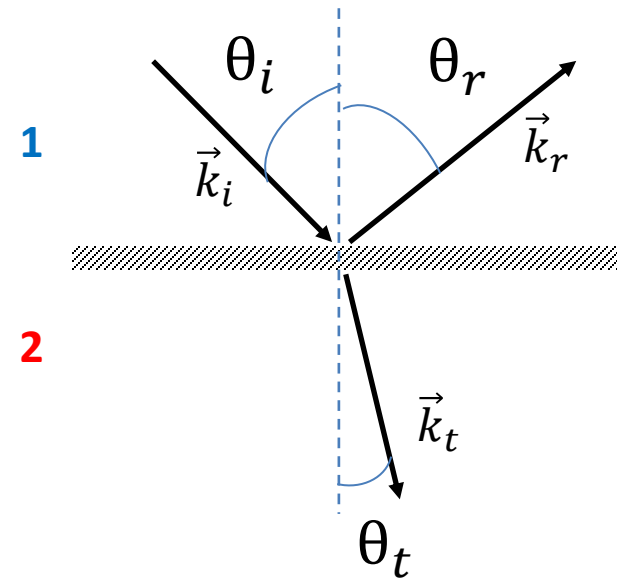
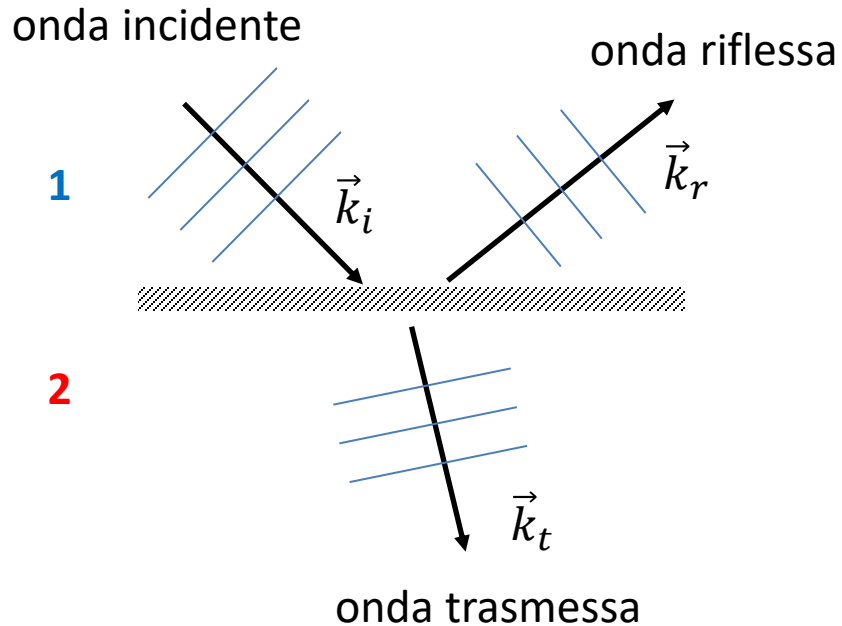
DISAT
Department of Applied Science and Technology

Fisica II

Esercitazione 12

Alessandro Pedico
alessandro.pedico@polito.it

4/11/2022

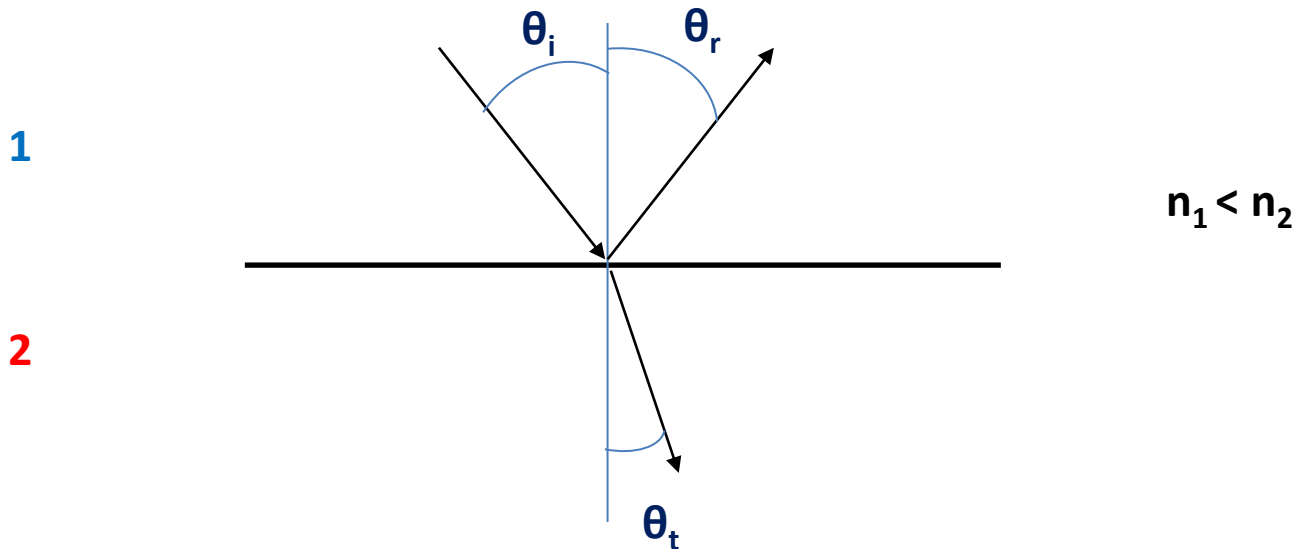


Consideriamo una **onda piana** incidente sulla superficie di separazione tra due **mezzi omogenei lineari e isotropi**. Definiamo i seguenti angoli:

- θ_i angolo tra direzione di propagazione onda incidente e normale alla superficie
- θ_r angolo tra direzione di propagazione onda riflessa e normale alla superficie
- θ_t angolo tra direzione di propagazione onda trasmessa (rifratta) e normale alla superficie

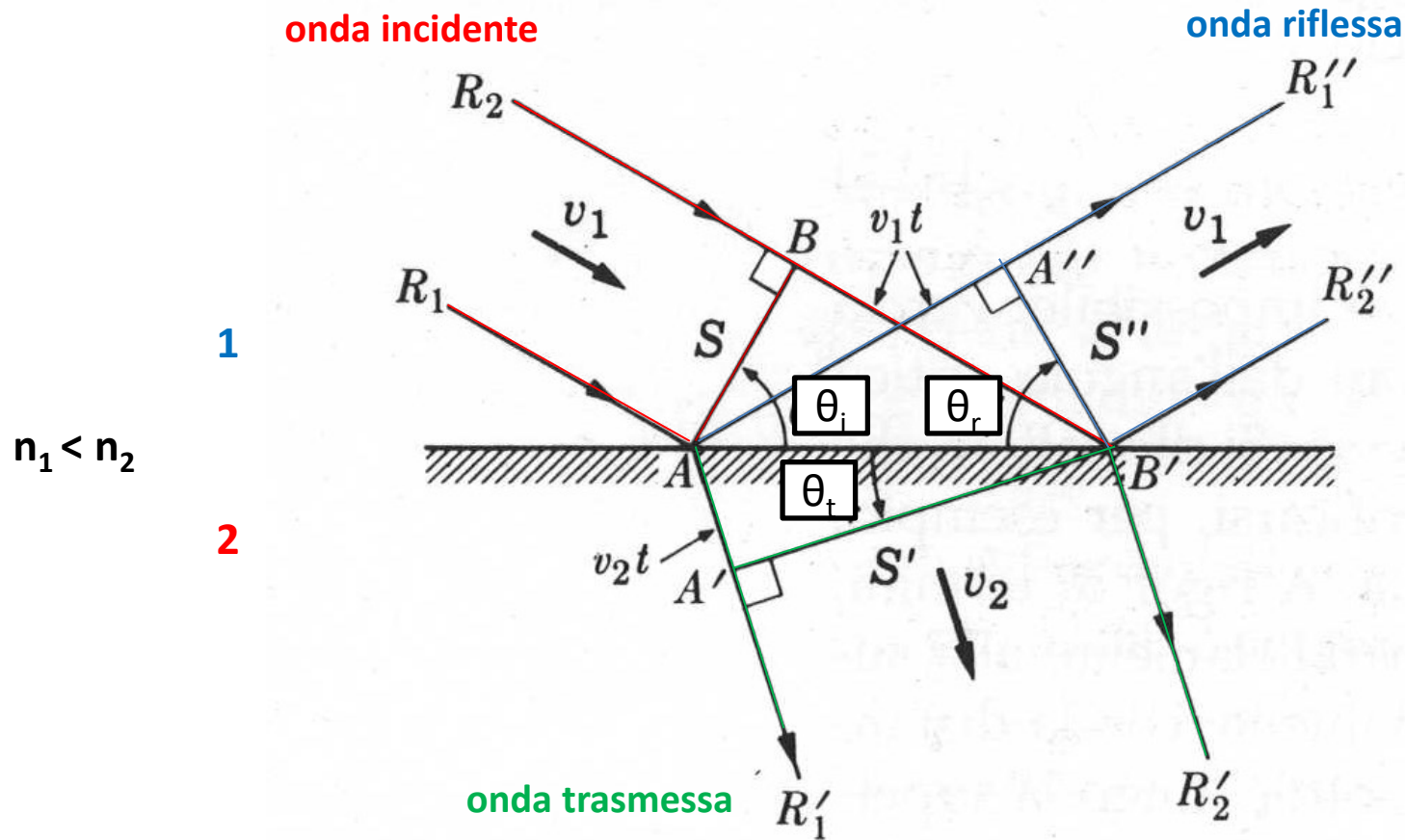
Sperimentalmente, si verifica che sono verificate le seguenti 3 leggi:

- 1) le direzioni di incidenza, di riflessione e di rifrazione stanno **sullo stesso piano**, che contiene anche la normale alla superficie di separazione dei due mezzi;
- 2) l'angolo di incidenza è uguale a quello di riflessione: $\theta_i = \theta_r$
- 3) l'angolo di incidenza e di rifrazione sono legati dalla relazione: $n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_t$ dove n_1 e n_2 sono gli indici di rifrazione dei due mezzi, legati alla velocità di propagazione dell' onda e.m. dalle relazioni $v_1 = c/n_1$, $v_2 = c/n_2$.



Riflessione e rifrazione

Le leggi di riflessione e rifrazione possono essere giustificate, utilizzando i concetti di fronte d'onda e raggi.



Sfruttiamo il fatto che i fronti d'onda sono i luoghi dei punti a fase costante; di conseguenza, i raggi tra punti corrispondenti del fronte d'onda devono essere percorsi in **tempi uguali**.

$$AA'': \Delta t = AA''/v_1$$

$$BB': \Delta t = BB'/v_1$$



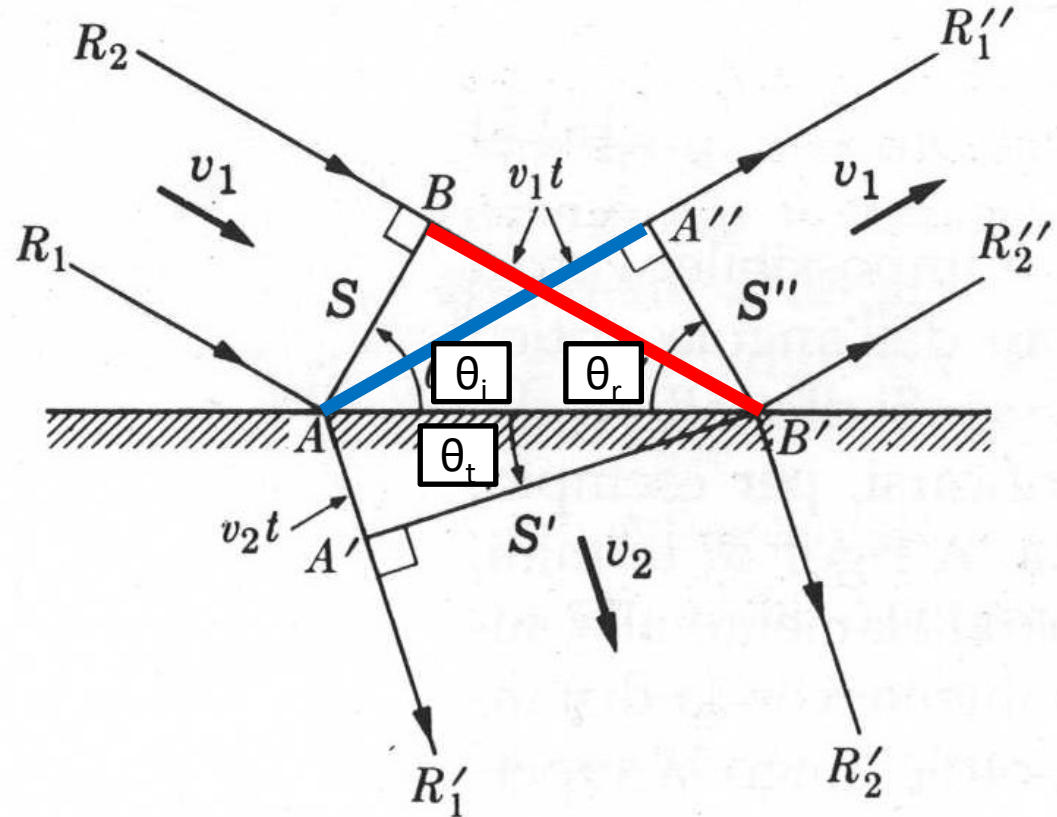
$$AA''/v_1 = BB'/v_1$$

$$AA'' = AB' \sin \theta_r$$

$$BB' = AB' \sin \theta_i$$



$$\theta_i = \theta_r$$



$$\text{AA}': \Delta t = \text{AA}'/v_2$$

$$\text{BB}': \Delta t = \text{BB}'/v_1$$



$$\text{AA}'/v_2 = \text{BB}'/v_1$$

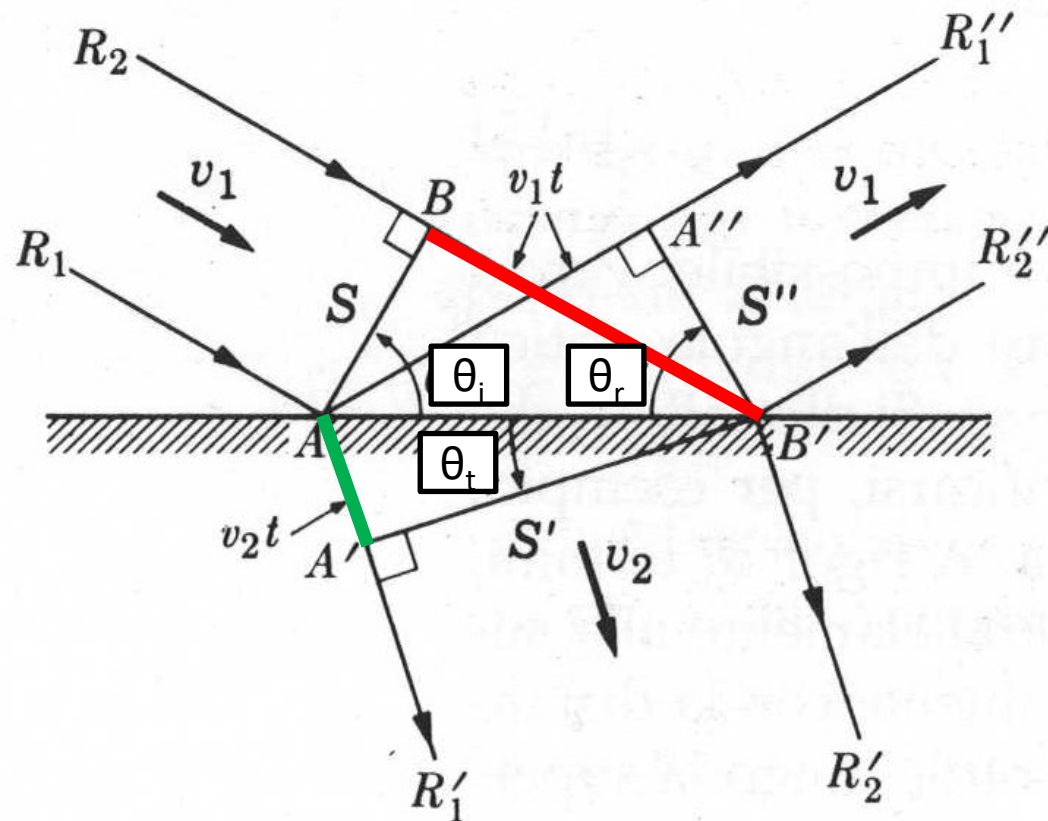
$$\text{AA}' = \text{AB}' \sin \theta_t$$

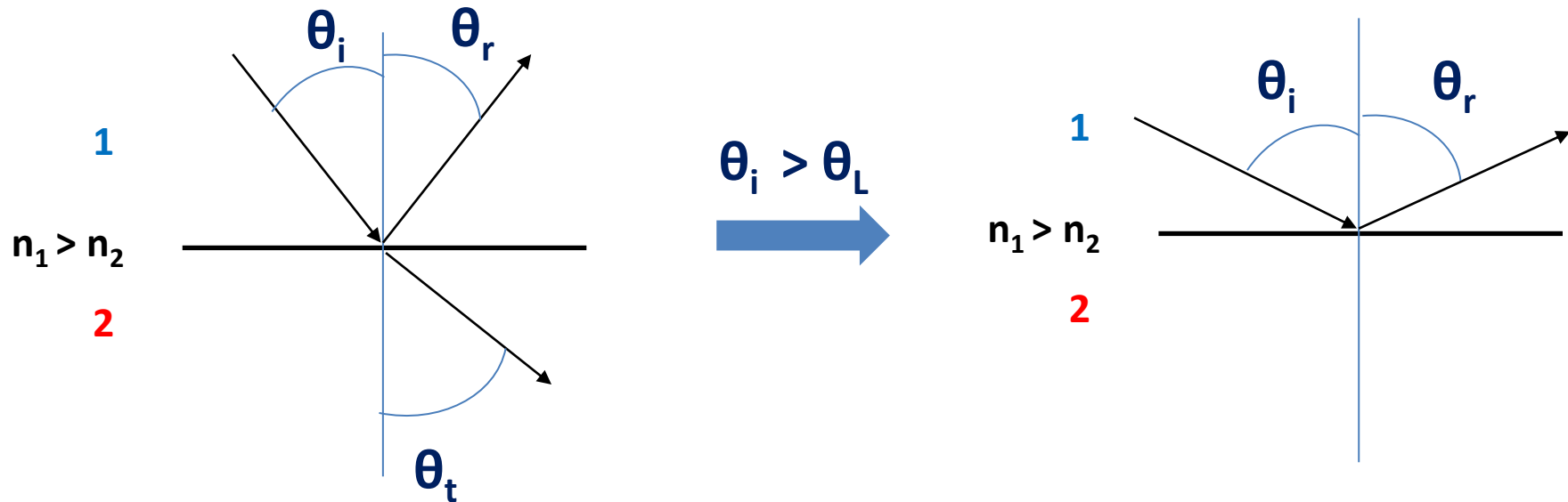
$$\text{BB}' = \text{AB}' \sin \theta_i$$

$$v_1 = c/n_1$$

$$v_2 = c/n_2$$

$$n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_t$$






Angolo limite

Nel caso in cui un raggio di luce passi da un mezzo 1 ad un mezzo 2 con $n_1 > n_2$, se il raggio viene fatto incidere oltre un certo angolo (limite) rispetto alla normale all'interfaccia tra i due mezzi, esso viene totalmente riflesso (è il principio con cui funzionano le **fibre ottiche**)

$$n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_t$$

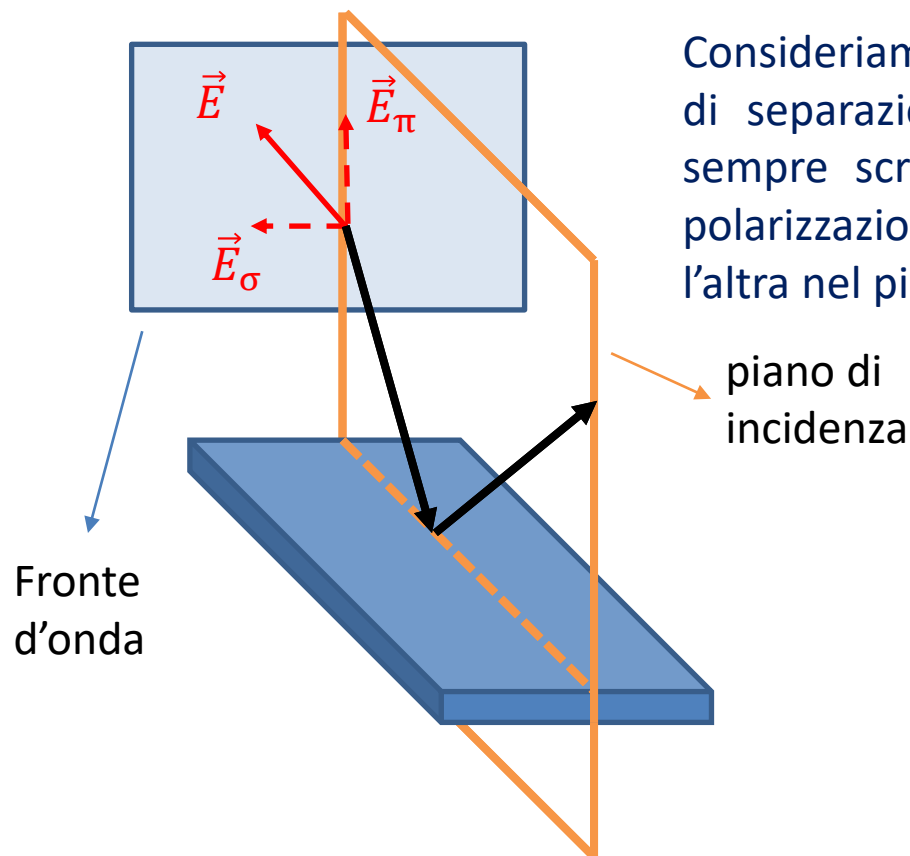
\downarrow \downarrow
 θ_L 90°



$$\theta_L = \arcsin \frac{n_2}{n_1}$$

Abbiamo descritto le leggi che governano la riflessione e la rifrazione dal punto di vista della direzione di propagazione dell'onda; fino ad adesso non abbiamo però tenuto in conto che cosa succede dal punto di vista **energetico**.

Dobbiamo tenere conto della **polarizzazione** del campo elettromagnetico, ovvero la direzione lungo la quale avviene l'oscillazione dei campi.



Consideriamo una onda piana incidente sulla superficie di separazione tra due mezzi; in generale possiamo sempre scriverla come somma di due componenti a polarizzazione lineare, una nel piano di incidenza (π), l'altra nel piano perpendicolare (σ).

PRINCIPIO DI SOVRAPPOSIZIONE

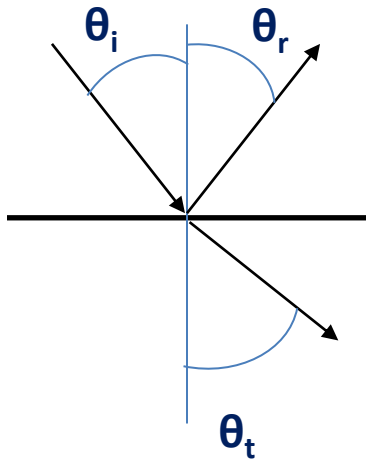
$$\vec{E}_i = \vec{E}_i^\pi + \vec{E}_i^\sigma$$

componente che
oscilla nel piano di
incidenza

componente che
oscilla
perpendicolarmente
al piano di incidenza

Angolo di Brewster

Per descrivere come l'intensità dell'onda incidente si ripartisce tra onda riflessa e onda trasmessa, si utilizzano i **coefficienti di riflessione e trasmissione**:



$$R = \frac{I_r}{I_i} \quad \text{RIFLESSIONE}$$

$$T = \frac{I_t}{I_i} \quad \text{TRASMISSIONE}$$

Quando $\theta_i + \theta_t = \pi/2$, si può dimostrare che la componente dell'onda che vibra nel piano di incidenza viene **totalmente trasmessa** (legge di Fresnel).

Utilizzando quindi la legge di Snell, si ricava l'angolo di incidenza per il quale è verificata la condizione $\theta_i + \theta_t = \pi/2$, noto come angolo di Brewster:

$$n_1 \sin \theta_B = n_2 \sin \left(\frac{\pi}{2} - \theta_B \right)$$



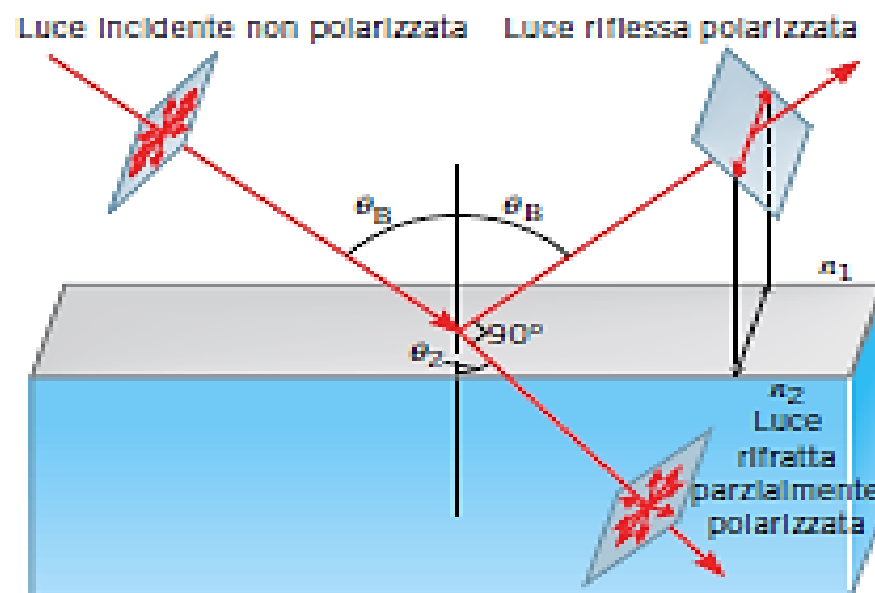
$$\theta_B = \arctan \frac{n_2}{n_1}$$

ANGOLO DI BREWSTER

Angolo di Brewster

Quando l'angolo di incidenza coincide con l'**angolo di Brewster**, l'onda **riflessa** è costituita esclusivamente dalla componente **polarizzata nel piano perpendicolare al piano di incidenza**.

Questo è vero anche se l'onda incidente è completamente **non polarizzata**.



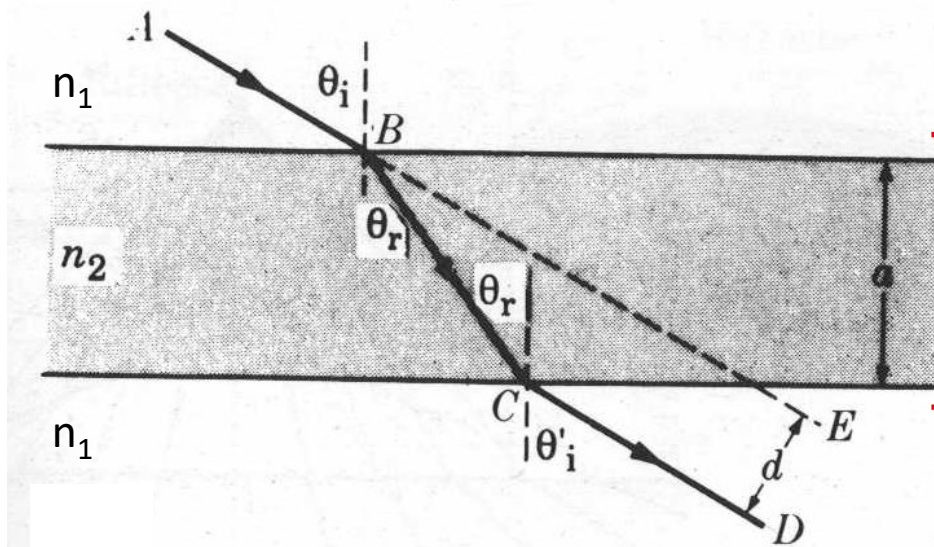
$$\vec{E}_i^\sigma$$

È l'unica
componente
parzialmente
riflessa

$$\vec{E}_i^\pi$$

Non può
essere
trasmessa

Trovare la direzione di uscita e la distanza tra punto d'ingresso e punto di uscita nel caso di **onde e.m. piane** che incidono su una lastra di spessore $a = 2 \text{ cm}$. Supponiamo che $\theta_i = 30^\circ$, $n_1 = 1$, $n_2 = 1.66$.



$$\frac{\sin \theta_i}{\sin \theta_t} = \frac{n_2}{n_1}$$

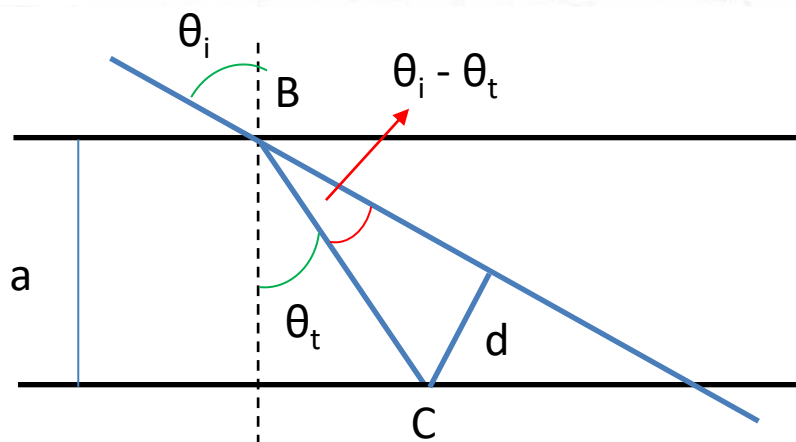
$$\theta_i = \theta_{i'}$$

$$\frac{\sin \theta_t}{\sin \theta_{i'}} = \frac{n_1}{n_2}$$

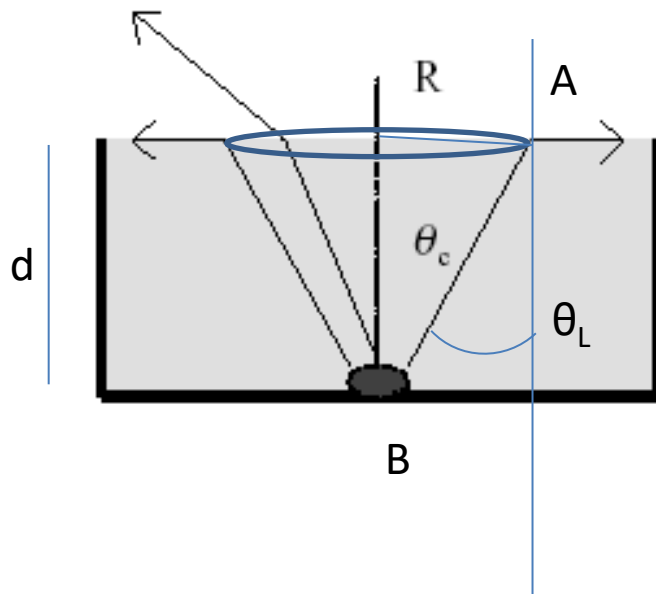
$$d = BC \sin(\theta_i - \theta_t)$$

$$BC = a / \cos \theta_t$$

$$d = \frac{a}{\cos \theta_t} \sin(\theta_i - \theta_t) = 4.5 \text{ mm}$$



Un piccolo corpo luminoso posto sul fondo di un largo recipiente colmo d'acqua ($n_1 = 1.33$) e profondo **100 cm** emette raggi di luce verso l'alto in tutte le direzioni. Sulla superficie dell'acqua si forma un cerchio di luce causato dai raggi che vengono rifratti passando nell'aria ($n_2 \approx 1$). All'esterno del cerchio i raggi vengono totalmente riflessi e rimangono nell'acqua. Determinare il raggio **R** di tale cerchio.



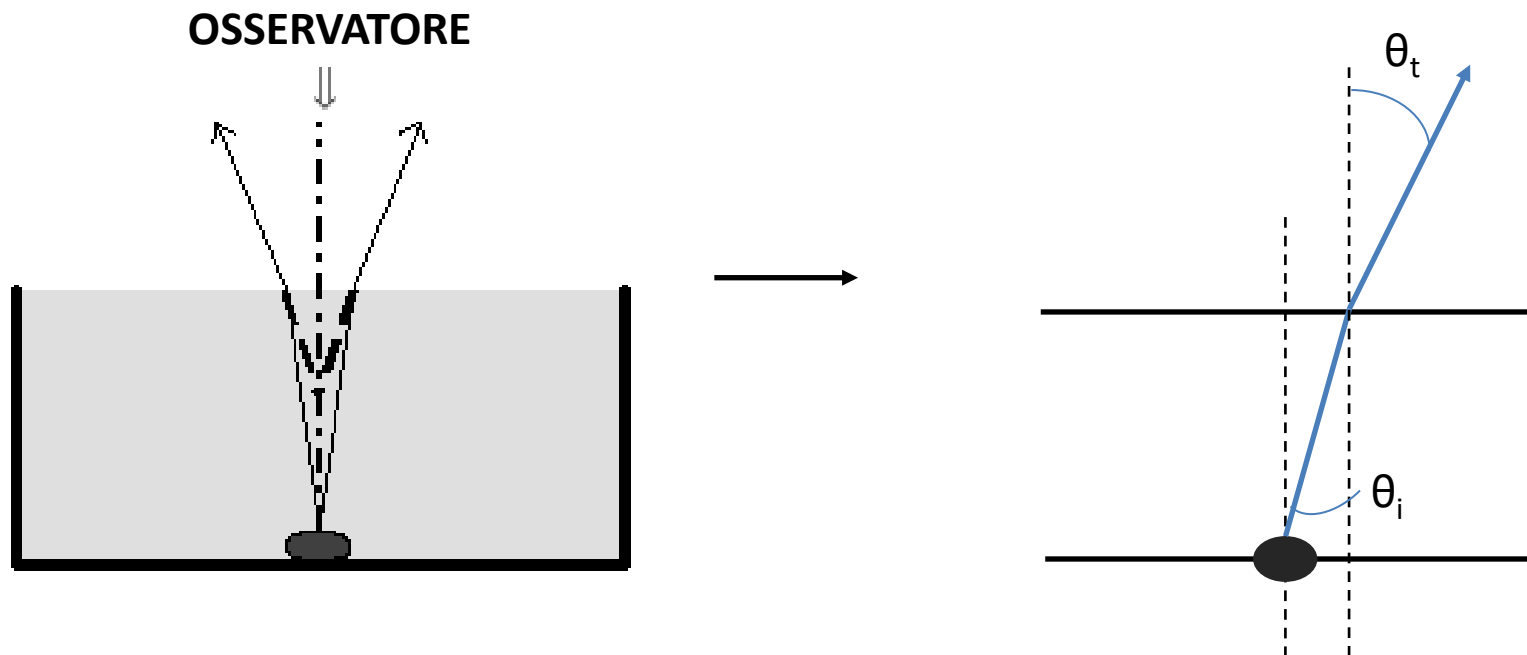
$$\theta_L = \arcsin \frac{n_2}{n_1} = 48.6^\circ$$

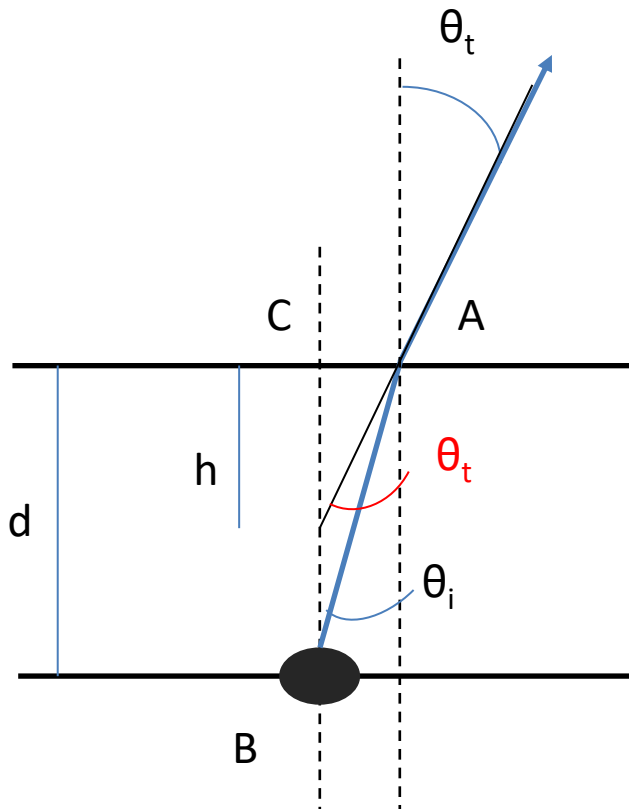
$$R = AB \sin \theta_L \quad AB = \frac{d}{\cos \theta_L}$$



$$R = d \tan \theta_L = 113 \text{ cm}$$

Supponiamo di porre un osservatore come mostrato in figura. Una conseguenza della rifrazione è il fatto che l'osservatore percepisca l'oggetto a una profondità inferiore rispetto a quella a cui si trova realmente. Determinare la profondità h percepita.





$$AC = d \tan \theta_i$$

$$h = \frac{AC}{\tan \theta_t} = \frac{d}{\tan \theta_t} \tan \theta_i$$

APPROSSIMAZIONE PICCOLI ANGOLI

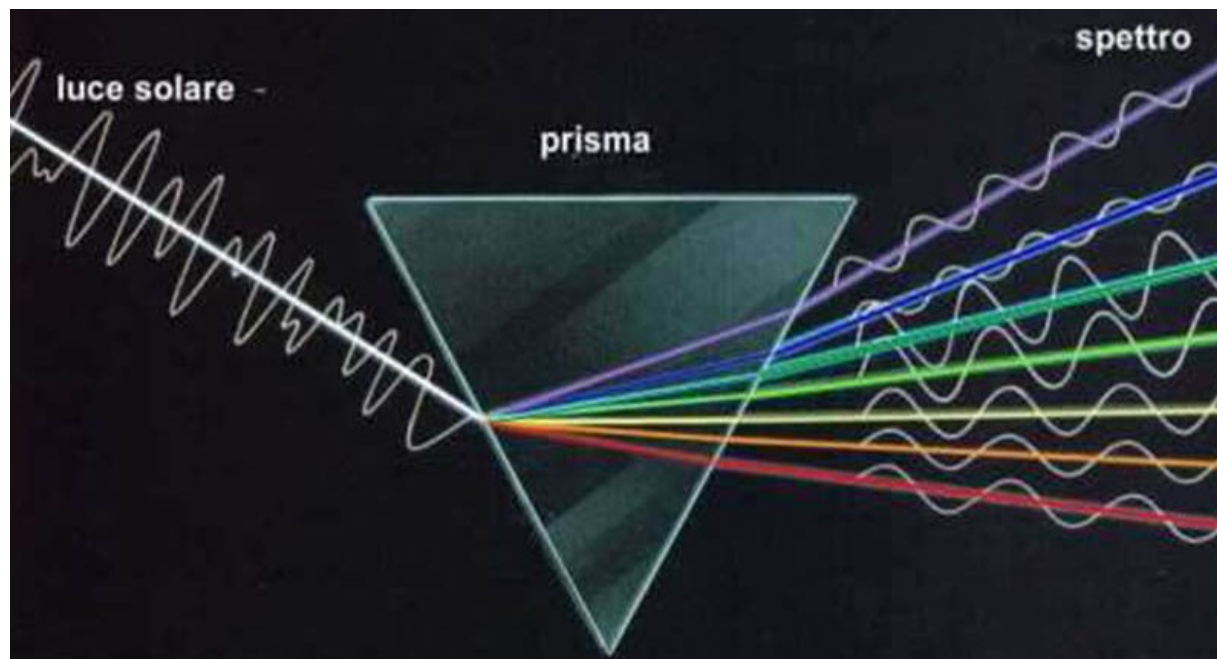
$$\tan \theta_i \approx \sin \theta_i$$

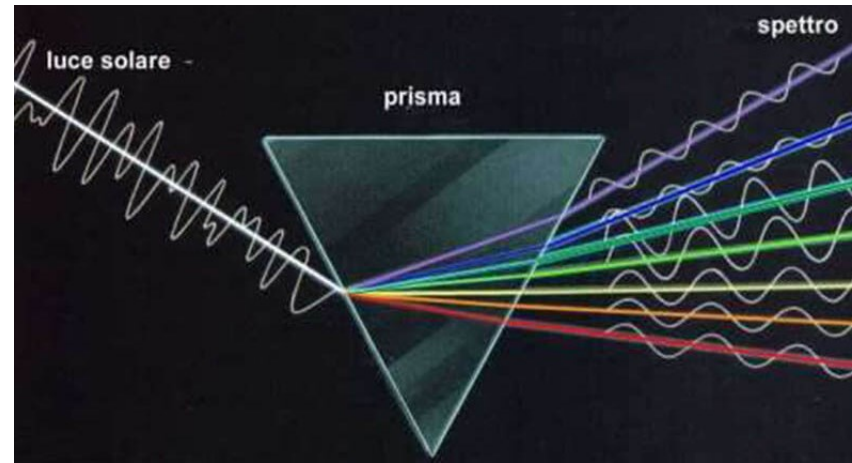


$$h \approx d \frac{\sin \theta_i}{\sin \theta_t} = d \frac{n_2}{n_1} = \frac{3}{4} d = 75 \text{ cm}$$

Rifrazione: prisma

Il fenomeno della rifrazione è descritto dall'equazione di Snell. Nel prisma, la luce incidente non è monocromatica. Nel momento in cui incontra la superficie del prisma, le singole componenti vengono deviate a diversi angoli. Analizziamo la situazione.





aria/prisma:

$$n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_t$$

$$n_1 \approx 1$$

$$n_2 = 1.66$$

$$\theta_t = \arcsin \frac{\sin \theta_i}{n_2} = \arcsin \frac{\sin \theta_i}{\frac{c}{v}} =$$

$$= \arcsin \frac{\sin \theta_i}{\frac{\lambda_{\text{aria}} f}{\lambda_{\text{prisma}} f}} = \arcsin \left(\frac{\lambda_{\text{prisma}}}{\lambda_{\text{aria}}} \sin \theta_i \right)$$

Il fenomeno della dispersione della luce, quindi, è intrinsecamente dovuto alla dipendenza dell'indice di rifrazione dalla lunghezza d'onda incidente. Infatti, se n fosse costante, il rapporto tra le lunghezze d'onda darebbe sempre lo stesso risultato e tutta la luce verrebbe deviata con lo stesso angolo.

$$\lambda_{\text{prisma}} = \frac{\lambda_{\text{aria}}}{n_2} \approx \frac{\lambda_{\text{aria}}}{\sqrt{\epsilon_r}} \quad \Rightarrow \quad \theta_t = \arcsin\left(\frac{1}{\sqrt{\epsilon_r}} \sin \theta_i\right)$$

Prendiamo l'esempio del vetro:

$$n_2 = 1.66 \quad \epsilon_r = 6 \sim 8 \quad \Rightarrow \quad n_2 = 2.4 \sim 2.8 \quad \Rightarrow \quad \begin{array}{c} \epsilon_r(\lambda) \\ n(\lambda) \end{array}$$

Come per l'angolo di Brewster, la spiegazione è da ricercare nel comportamento microscopico della materia. La radiazione incidente interagisce con i dipoli elementari della materia e tale interazione non dipende solo dall'angolo di incidenza, ma anche dalla frequenza della radiazione stessa.

Lo stesso accade all'uscita dal vetro

Prisma/aria:

$$n_1(\lambda) \approx 1$$

$$n_2 \sin \theta_i = n_1 \sin \theta_t$$

$$\theta_t = \arcsin(n_2(\lambda) \sin \theta_i) = \arcsin\left(\frac{\lambda_{\text{aria}}}{\lambda_{\text{prisma}}} \sin \theta_i\right)$$

