FENOMENI DIFFRATTIVI:

- •Il principio di Huygens;
- •Il fenomeno della diffrazione dal punto di vista sperimentale e la sua giustificazione col principio di Huygens;
- •Diffrazione di Fraunhofer da fenditura rettangolare;
- •Potere risolutore di una fenditura rettangolare;

Principio di Huygens

La propagazione dei fronti d'onda (superfici a fase costante) può essere ottenuta supponendo ad ogni istante un fronte d'onda come la sorgente dei fronti d'onda a istanti successivi (principio di Huygens).

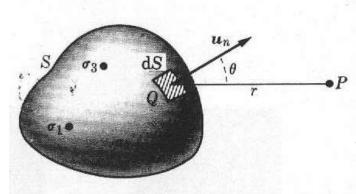


Figura 35.3 È possibile calcolare l'onda in *P* se si conosce quanto vale l'onda sui punti della superficie chiusa *S*.

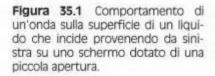
Questa asserzione ha la sua giustificazione nel fatto che l'onda soddisfa ad una ben precisa eq. diff.

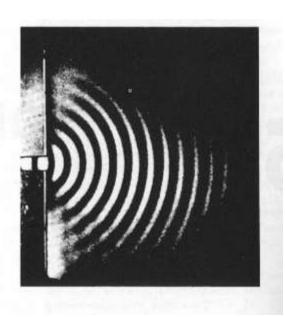
Per trovare le soluzioni di tale equazione sono

necessarie due informazioni alternative:

- (i) le sorgenti dell'onda (cond. iniziali);
- (ii) lo stato di un fronte d'onda ad un dato istante (cond. al contorno).

Fenomeno di Diffrazione





La diffrazione è il fenomeno che accade alle onde (di qualunque genere) quando incontrano un ostacolo.

Il fenomeno diventa particolarmente intenso e visibile quando l'ostacolo ha dimensioni confrontabili con la lunghezza d'onda.

Noi studieremo solo il caso in cui le onde sono piane e il fenomeno diffrattivo è osservato a grande distanza dall'ostacolo

(DIFFRAZIONE DI FRAUNHOFER)

Diffrazione di Fraunhofer di una onda attraverso un ostacolo e sua giustificazione dal principio di

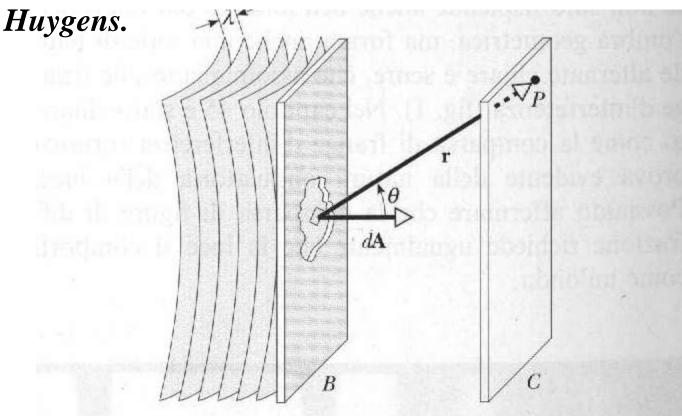


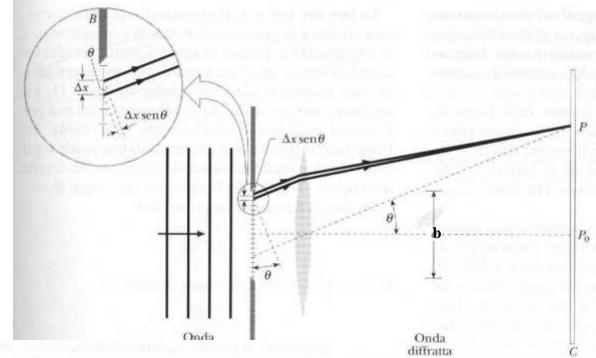
Figura 4 La diffrazione si manifesta quando fronti d'onda di luce coerente investono la barriera opaca *B*, che contiene un'apertura di forma arbitraria. La figura di diffrazione può essere osservata sullo schermo *C*.

Se fronti d'onda piani e.m. incidono su un piano in cui è praticato un foro, sullo schermo C posto a grande distanza osserveremo l'effetto perturbativo prodotto da tutti i punti infinitesimi del fronte d'onda che attraversa il foro (principio di Huygens).

Tale effetto è di fatto una interferenza a infinite sorgenti infinitesime, coerenti e sincrone.

(l'onda interferisce con se stessa perché perturbata!)

Diffrazione di Fraunhofer da fenditura rettangolare



Il fronte d'onda sulla fenditura può essere scomposto in tratti infinitesimi Δx sorgenti dei fronti d'onda successivi.

Il metodo dei fasori applicato ai campi infinitesimi degli infiniti raggi creati dai tratti Δx dà per il principio di Huygens:

$$E_{\theta} = 2R \sin \frac{\Phi}{2}$$

$$E_m = R \Phi$$

Figura 11 La costruzione usata per calcolare l'intensità in una diffrazione da singola fenditura. È qui analizzata la stessa situazione della figura 10b.

 $\Phi = kb \sin \theta$

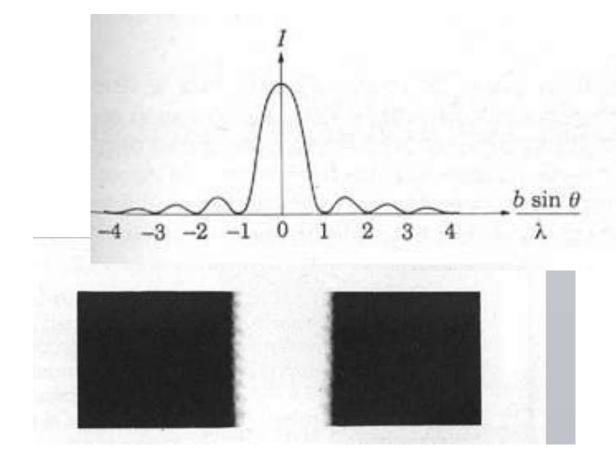
d.d.f. tra i due raggi estremali della fenditura

Campo elettr. risult. max
$$E_{\theta} = E_{m} \frac{\sin \frac{\Phi}{2}}{\frac{\Phi}{2}}$$
 estremali

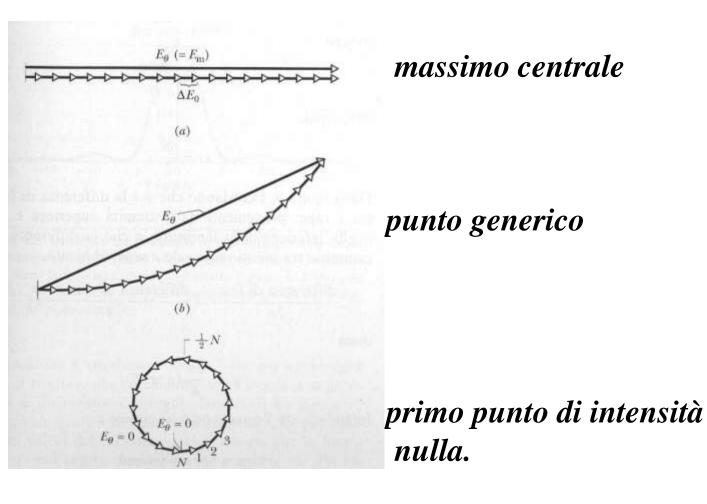
Ricordando che l'intensità media è proporzionale al modulo del fasore totale al quadrato:

$$I_{media} \propto (E_{\theta})^2 = (E_m)^2 \left[\frac{\sin \frac{\Phi}{2}}{\frac{\Phi}{2}} \right]^2$$

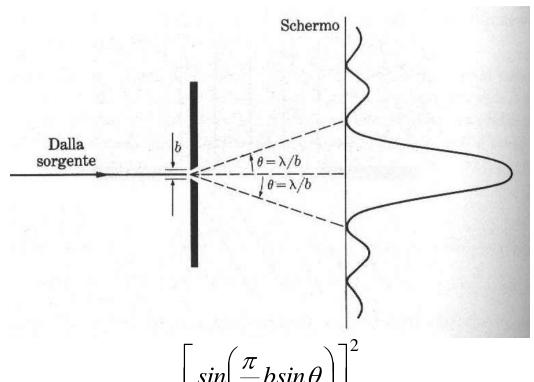
$$I_{media} \propto {I_0}^2 \left[rac{sin \left(rac{\pi}{\lambda} b sin heta
ight)}{rac{\pi}{\lambda} b sin heta}
ight]^2$$



Schema dei fasori in alcuni punti dello schermo:



Punti di intensità nulla nella figura di diffrazione di una fenditura rettangolare di larghezza b



$$I_{media} \propto {I_0}^2 \left[rac{sin \left(rac{\pi}{\lambda} b sin heta
ight)}{rac{\pi}{\lambda} b sin heta}
ight]^2$$

I punti di annullamento si trovano imponendo

$$I_{media}=0\Rightarrow rac{\pi}{\lambda}bsin\,\theta=m\pi$$

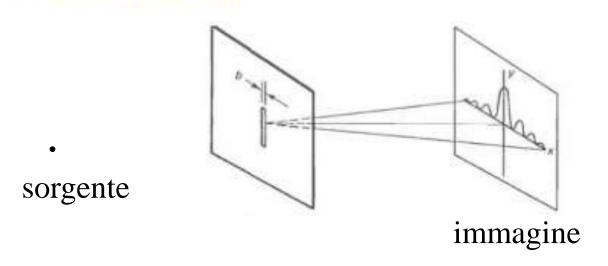
$$m=\pm 1,\pm 2,...$$

$$sin\,\theta=m\,rac{\lambda}{b}$$

I punti di intensità nulla più prossimi al massimo centrale si osservano ad angoli:

$$\sin \theta = \pm \frac{\lambda}{b}$$
 se $\lambda \ll b$ $\theta \approx \pm \frac{\lambda}{b}$

Diffrazione da singola fenditura in approssimazione di Fraunhofer

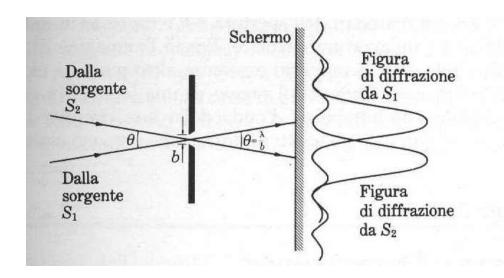


Se proiettiamo su uno schermo l'immagine di un punto attraverso una apertura, osserviamo il punto trasformato in una figura di diffrazione.

Quindi la diffrazione è il fenomeno che limita tutti i fenomeni ottici.

Non possiamo osservare (risolvere) punti (particolari) infintamente vicini. Infatti possiamo risolvere 2 punti solo se riusciamo visivamente a separare le 2 campane di diffrazione che si sovrappongono.

Potere risolutore di una fenditura rettangolare



Il potere risolutore è definito come il minimo angolo di separazione tra due onde piane le cui figure di diffrazione sono ancora visivamente separabili su uno schermo.

Il criterio ideato da Rayleigh dice che:

due figure di diffrazione sono risolvibili se come situazione limite il massimo centrale di una delle due cade sul primo zero dell'altra.

Cioè se l'angolo di incidenza delle due onde piane differisce al minimo di:

$$\theta = \frac{\lambda}{b}$$
 se $\lambda \ll b$

25 cm

diametro pupilla 1-8 mm; diametro occhio 25 mm; diametro cristallino 9 mm; coni (colore) 6 10⁶ / bastoncelli 10⁸ (dist. 8 μm)

L'occhio umano è un sistema ottico costituito da una fenditura che immette i raggi luminosi verso una lente sottile (il cristallino) circondato da un liquido (l'umore vitreo) che permette la formazione dell'immagine sulla retina.

Ovviamente, il sistema cerca di far convergere (mettere a fuoco) sulla retina i punti luminosi provenienti da oggetti lontani.

L'occhio ha un limite di separazione tra due punti luminosi distinti governato dalla figura di diffrazione: per $\delta = 25$ cm la capacità di separazione dell'occhio è di circa 10^{-2} cm.

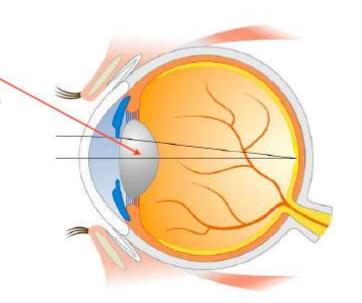
Diottro di notevole complessità strutturale:

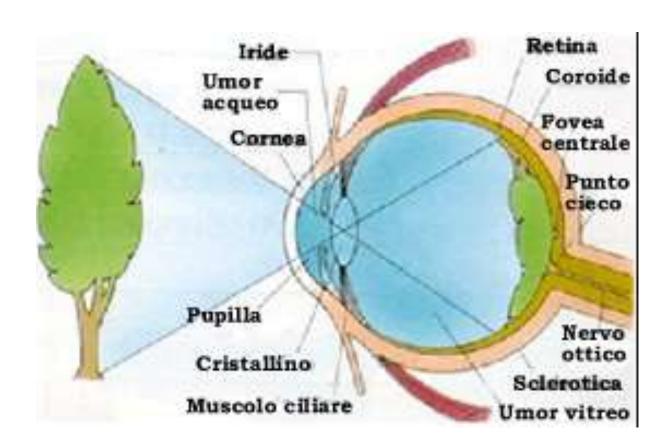
 CURVATURE delle superfici anteriore e posteriore

SPESSORE (4mm)

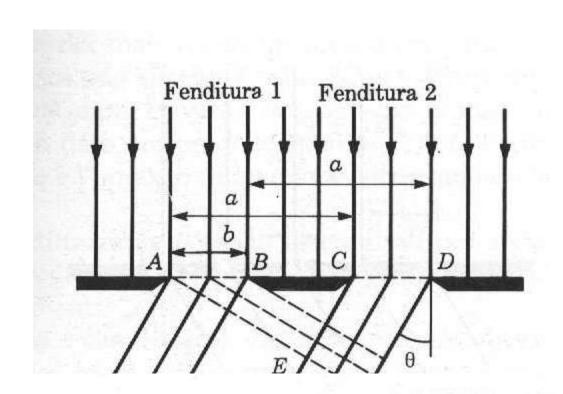
Indice di rifrazione non uniforme

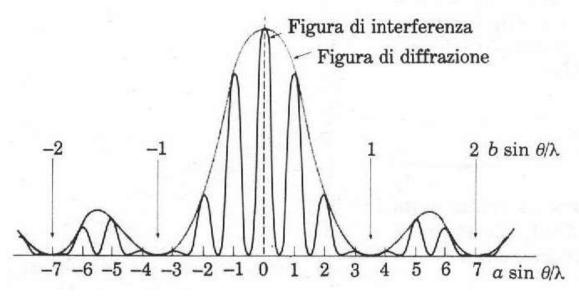
» Periferia: 1,38» Nucleo: 1,40





DIFFRAZIONE SOVRAPPOSTA AD INTERFERENZA NEL CASO DI DUE FENDITURE RETTANGOLARI



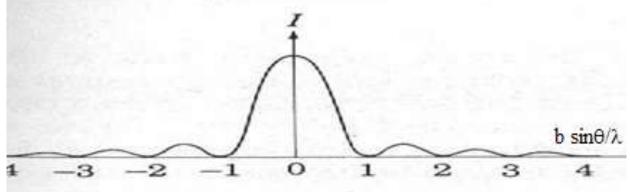


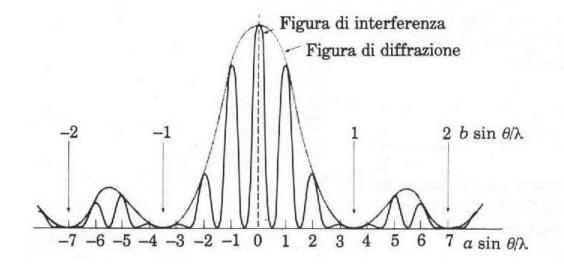
Se le fenditure sono identiche, la figura di *interferenza* è quella di 2 sorgenti sincrone, con massimi di intensità dati dalla relazione $\sin \theta = m \frac{\lambda}{m} = 0,\pm 1,\pm 2,...$

La distribuzione dell'intensità della figura di interferenza è modulata dall'intensità per la figura di di diffrazione di una fenditura singola, con punti di intensità nulla dati dalla relazione λ

relazione
$$\sin\theta = m\frac{\lambda}{b} \qquad m = \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$a \sin\theta/\lambda$$





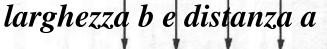
DIFFRAZIONE

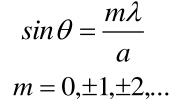
SOVRAPPOSTA

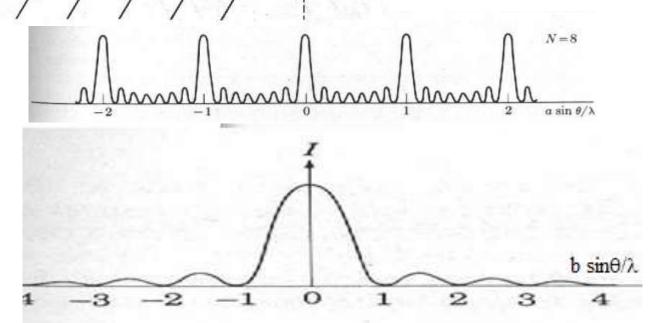
AD

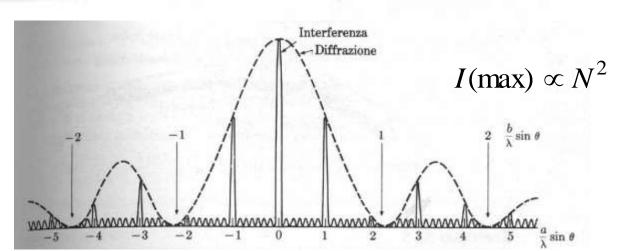
INTERFERENZA NEL

caso di una schiera di fenditure rettangolari di









Separazione delle componenti a diversa lunghezza d'onda (λ_{blu} = 500 nm; λ_{rosso} = 700 nm) m=1 $\sin \theta_{rosso} = \frac{m\lambda_{rosso}}{q}$

fascio di luce bianca
$$\sin \theta_{rosso} = \frac{m\lambda_{rosso}}{a} \qquad m=1$$

$$\theta \quad \sin \theta_{blu} = \frac{m\lambda_{blu}}{a} \quad m=0$$

Fascio di luce bianca
$$\theta \sin \theta_{blu} = \frac{m\lambda_{blu}}{a} \text{ m} = \frac{100}{a}$$

N=100;
a=50
$$\mu$$
m; schiera di
L=2 m fenditure

$$I(\theta) \alpha E_0^2 \frac{\sin^2\left(\frac{N\pi a \sin \theta}{\lambda}\right)}{\sin^2\left(\frac{\pi a \sin \theta}{\lambda}\right)} L$$

$$\sin \theta (\lambda_{blu})_{Max,blu,1} = \frac{\lambda_{blu}}{a} \sin \theta (\lambda_{rosso})_{Max,rosso,1} = \frac{\lambda_{rosso}}{a}$$

$$\sin \theta \approx \theta \approx tg\theta = m\frac{\lambda}{a}; \qquad x \approx Ltg\theta = Lm\frac{\lambda}{a}$$

$$x_{Max,blu,1} \approx L\theta = L\frac{\lambda_{blu}}{a} = 20mm; \quad x_{Max,rosso,1} \approx L\theta = L\frac{\lambda_{rosso}}{a} = 28mm$$
Calcoliamo la larghezza
$$N+1 \lambda_{blu}$$

 $\sin \theta (\lambda_{blu})_{zero,blu,N+1} = \frac{N+1}{N} \frac{\lambda_{blu}}{\alpha}$ della banda blu $\Box x = x_{zero,blu,N+1} - x_{Max,blu,1} \approx L(\theta_{zero} - \theta_{max}) = \frac{L}{N} \frac{\lambda_{blu}}{\alpha} = 0,2mm$