

2 SORGENTI SONORE

PROBLEMA 1
GARA 20° INNIO 2007.

S_1 ed S_2 emettono un segnale sinusoidale, che ha espressione matematica (si dice "espressione analitica"):

$$f_1(t) = A_{1\text{MAX}} \sin(\alpha_1 t + \phi_1)$$

$$f_2(t) = A_{2\text{MAX}} \sin(\alpha_2 t + \phi_2)$$

Ricchiamo in fase:

$$\phi_1 = \phi_2 = \phi$$

$$\alpha_1 = \alpha_2 = \alpha$$

Al tempo $t = 0$, e in nessun altro istante successivo, il problema mi dice che le onde hanno versi fissati.

Scelgo allora per il valore iniziale $\phi = 0$:

$$\begin{cases} \theta(t) = \alpha t + \phi \\ \theta(0) = \phi \end{cases}$$

così che $\theta(0) = 0$.

Faccio queste scelte per semplificare i conti.

CALCIO DELLA PUSSAZIONE α .

Ricchi la frequenza è $f = 430 \text{ Hz}$, significa che nell'unità di tempo ($1s$) le sorgenti emettono 430 onde complete.

Dunque per emettere 1 sìa onda servono:

$$t^* = \frac{1}{430} \text{ s}$$

Ciò significa che la funzione seno ha compiuto un periodo, e il suo argomento è progresso di 2π :

$$\alpha t + 2\pi = \alpha(t + t^*)$$

$$2\pi = \alpha t^*$$

$$\alpha = 2\pi f$$

dunque le equazioni sono:

$$f_1(t) = A_{1\max} \sin(2\pi f t)$$

$$f_2(t) = A_{2\max} \sin(2\pi f t)$$

①

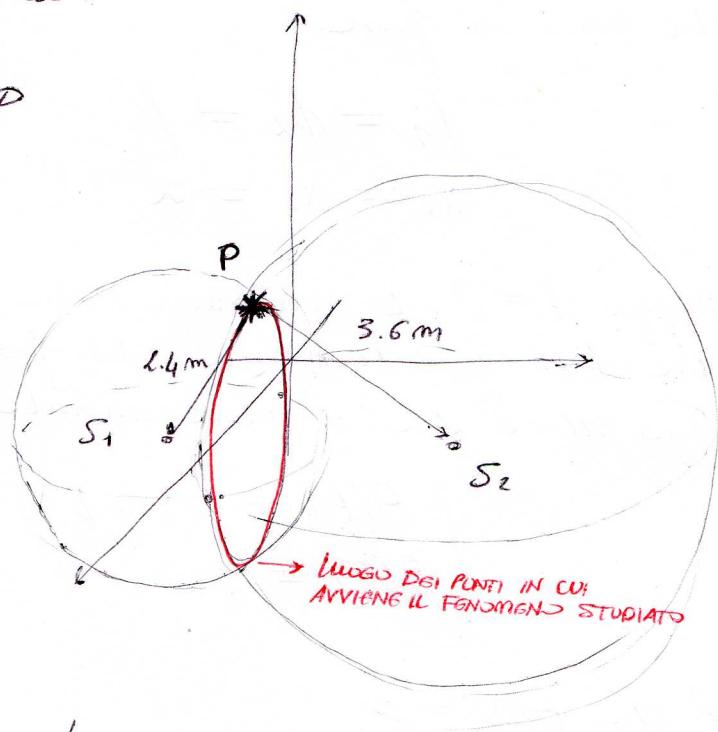
CALCO DELLE STASAMENTO NEL PUNTO P.

Le onde si propagano di moto rettilineo uniforme.

Dunque per raggiungere il punto P delle sorgenti occorrerà un tempo:

$$t_1 = \frac{R_1}{v} = \frac{2.4 \text{ m}}{344 \frac{\text{m}}{\text{s}}}$$

$$t_2 = \frac{R_2}{v} = \frac{3.6 \text{ m}}{344 \frac{\text{m}}{\text{s}}}$$



Lo spostamento è la differenza fra gli argomenti delle funzioni sinusoidali:

$$\begin{aligned} \Delta\theta &= |2\pi f t_1 - 2\pi f t_2| \\ &= \left| 2\pi f \frac{R_1 - R_2}{v} \right| \\ &= \left| 2\pi \cdot 480 \frac{(-1.2)}{344} \right| \end{aligned}$$

$$\Delta\theta = 3\pi$$

(2)

Calcolo dell'ampiezza relativa dal primo secondo rispetto al secondo in P.

L'intensità di un raggio in un punto è la quantità di energia che attraversa la superficie infinitesima intorno al punto in 1s.

In questo caso è la stessa su tutti i punti della superficie sferica concentrica minore ragione:

$$I_1 = \frac{P_1}{4\pi R_1^2}$$

$$I_2 = \frac{P_2}{4\pi R_2^2}$$

Le ragioni hanno le stesse potenze:

$$P_1 = P_2 = P$$

segue:

$$\frac{I_1}{I_2} = \frac{R_2^2}{R_1^2} = \frac{P}{4\pi R_1^2} \cdot \frac{4\pi R_2^2}{P}$$

Le intensità sono anche direttamente proporzionali al quadrato dell'ampiezza dell'onda:

$$\frac{I_1}{I_2} = \frac{A_1^2}{A_2^2}$$

segue:

$$\frac{A_1^2}{A_2^2} = \frac{R_2^2}{R_1^2}$$

$$A_1 = \frac{R_2}{R_1} A_2 = \frac{3}{2} A_2$$

(3)

AMPIZZA DEL SEGNALE RISULTANTE.

Benché le onde siano in opposizione, le ampiezze si strizzano.

$$A_{TOT}^* = A_1 - A_2 = + \frac{1}{2} A_2$$

L'ampiezza non tiene conto del segno: è una distanza (la distanza dalla posizione di riferimento $A_0 = 0$):

$$A_{TOT} = |A_{TOT}^*| = \frac{1}{2} A_2$$

(4)

INTENSITÀ DEL SEGNALE SE SI SPENGE IL SECONDO.

Come già detto, l'intensità è direttamente proporzionale all'ampiezza del segnale nel punto P:

$$I = \kappa A_{TOT}^2 = \kappa \left(\frac{1}{2} A_2 \right)^2$$

Se spengo S₂, direttamente l'ampiezza del primo segnale:

$$I^* = \kappa (A_1)^2 = \kappa \left(\frac{3}{2} A_2 \right)^2$$

Dunque:

$$I^* = \cancel{\text{dalla}} \kappa \frac{9}{4} A_2^2$$

$$= 9 \left(\kappa \frac{1}{4} A_2^2 \right)$$

$$= 9 \left[\kappa \left(\frac{1}{2} A_2 \right)^2 \right]$$

$$I^* = 9 I$$

ONDE IN ARRIVO

PROBLEMA ③
GARA 2° UVOCO 2008

La sorgente è puntuale (dunque il segnale non è un'insieme "stima" di funzioni sinusoidali dovute alle emissioni in punti dello spazio diversi):

$$f(t) = A_{\max} \sin(\alpha t + \phi)$$

Il segnale è isotropo: viene emesso con le stesse caratteristiche in tutte le direzioni.

Dunque l'intensità sulle superfici sferiche centrate nell'origine è uniforme sulla sfera sferica:

$$I(P) \equiv I_R$$

$$\forall P \equiv (x, y, z) / x^2 + y^2 + z^2 = R^2$$

Ricordo che la intensità di un segnale è l'energia che attraversa una superficie nell'unità di tempo (Ws), per unità di superficie.

Cioè la potenza che attraversa la superficie unitaria:

$$I = \frac{E}{S} \cdot \frac{1}{t} = \frac{E}{t} \cdot \frac{1}{S} = \frac{P}{S}$$

All'inizio l'osservatore è a distanza R_0 .

All'instante t_1 è a distanza $R_0 - 3.5 \text{ m}$, cioè riallontanato perché si è avvicinato.

$$\left\{ \begin{array}{l} I_0 = \frac{P}{4\pi R_0^2} \\ I_0 = 2.60 \frac{\text{mW}}{\text{m}^2} \\ I_1 = \frac{P}{4\pi(R_0 - 3.5\text{m})^2} \\ I_1 = 4.11 \frac{\text{mW}}{\text{m}^2} \end{array} \right.$$

Segue:

$$(2.40 R_0^2) \text{ mW} = 4.11 (R_0 - 3.5)^2 \text{ mW}$$

$$1.71 R_0^2 - 28.77 R_0 + 50.35 = 0$$

$$R_0 \approx \frac{28.77 \pm 21.93}{3.42}$$

Se fesse $R_0 \approx 2.00 \text{ m}$ non potrei arrivare allo scopo di 3.50 m .
Pertanto $R_0 \approx 14.85 \text{ m}$.

Rimmo allora calcolare la potenza:

$$\begin{cases} R_0 = 14.85 \text{ m} \\ P = I_0 \cdot 4\pi R_0^2 \\ I_0 = 2.40 \frac{\text{mW}}{\text{m}^2} \end{cases}$$

Segue:

$$P \approx 6.65 \text{ W}$$

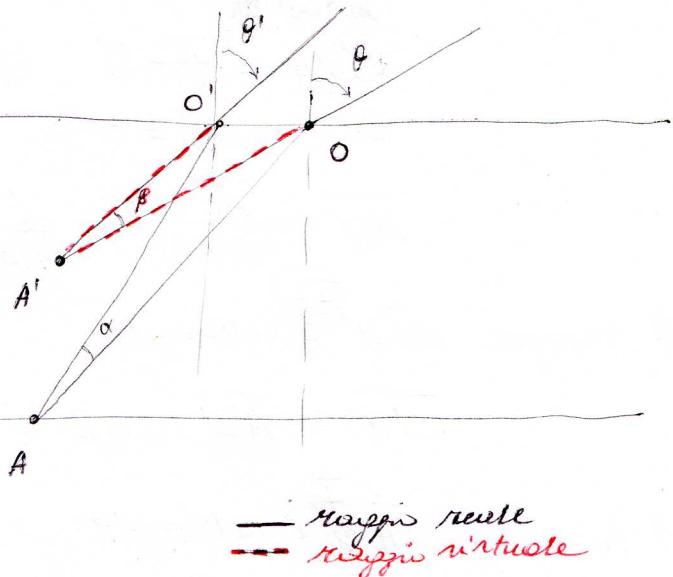
ESPLORANDO IL FONDO

Problema ③
GARA NAZIONALE 2010

Come si forma l'immagine di A,
cioè A' ?

Gli raggi OA è più "orizzontale"
del raggio $O'A$, dunque l'angolo
 θ di rifrazione sarà più ampio
di θ' (essendo α fusto, anche $\theta' - \theta = \beta$ è fusto).

Nell'intersezione dei prolungamenti
dei raggi rifratti sta A' .

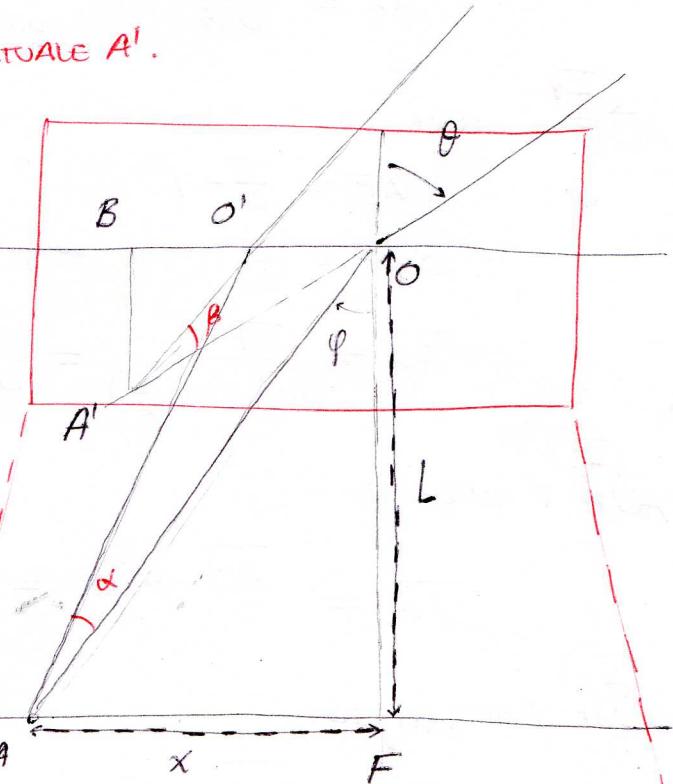


① CALCOLO DELLA PROFONDITÀ DELL'IMMAGINE VIRTUALE A' .

La profondità dell'immagine
virtuale è $A'B = l$.

La profondità della sorgente è $OF = L$
La distanza dell'oggetto A dalle reticolate è $AF = x$.

Vogliamo calcolare il rapporto
di L, x, m (indice di rifrazione del liquido).



Saranno le seguenti proprietà
geometriche:

- α, β "picati"

→ vogliamo le approssimazioni

$$\sin \alpha \approx \alpha \quad \sin \beta \approx \beta$$

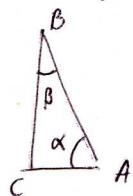
$$\cos \alpha \approx 1$$

$$\cos \beta \approx 1$$

$$\theta + \alpha \approx \theta$$

$$\theta + \beta \approx \theta$$

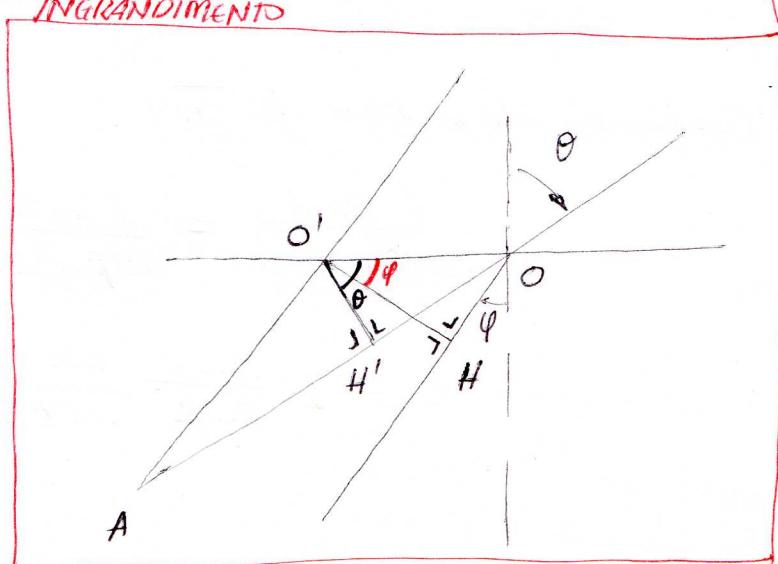
e le seguenti proprietà trigonometriche
dei triangoli rettangoli:



$$\bullet \bar{AB} \cdot \sin \beta = \bar{AB} \cdot \cos \alpha = \bar{AC}$$

$$\bullet \bar{AB} \cdot \cos \beta = \bar{AB} \cdot \sin \alpha = \bar{BC}$$

Calcoliamo allora l'ingrandimento degli
angoli di incidenza (α) e di
rifrazione (θ).



• SFRUTTIAMO IL FATTO CHE $\overline{OO'}$ È UN SEGMENTO DI CUI POSSIAMO CALCOLARE LA LUNGHEZZA IN 2 MODO.

• Nel triangolo $A'B'O'$: I₁

$$\overline{B'A'} = \frac{\pi}{2} - \theta' \quad (\text{opposto al vertice})$$

$$\overline{BA'} = \theta' = \theta - \beta$$

$$\overline{AO'} = \frac{\overline{AB}}{\cos(\theta-\beta)} = \frac{l}{\cos(\theta-\beta)}$$

Il triangolo $A'O'H'$ è rettangolo: I₂

$$\overline{O'H'} = \overline{AO'} \cdot \sin \beta = \frac{l \sin \beta}{\cos(\theta-\beta)}$$

USO 3 TRIANGOLI
IN OGNI PASSAGGIO

Il triangolo $O'H'O$ è rettangolo: I₃

$$\overline{OO'} = \frac{\overline{O'H'}}{\cos \theta} = \frac{l \sin \beta}{\cos(\theta-\beta) \cos \theta}$$

• AOF è rettangolo: II

$$\overline{OA} = \frac{\pi}{2} - \varphi$$

$$\overline{O'A} = \frac{\pi}{2} - \varphi + \alpha$$

$$\overline{AO'} = \frac{\overline{OF}}{\sin(-\varphi + \alpha + \frac{\pi}{2})} = \frac{\overline{OF}}{\cos(-\varphi + \alpha)} = \frac{\overline{OF}}{\cos(\varphi - \alpha)} = \frac{l}{\cos(\varphi - \alpha)}$$

Il $AO'H$ è rettangolo: II₁

$$\overline{O'H} = \overline{AO'} \cdot \sin \alpha = \frac{l \sin \alpha}{\cos(\varphi - \alpha)}$$

Il $OO'H$ è rettangolo: II₂

$$\overline{OO'} = \frac{\overline{O'H}}{\cos \varphi} = \frac{l \sin \alpha}{\cos \varphi \cos(\varphi - \alpha)}$$

• confronto i due valori di $\overline{OO'}$:

$$\frac{l \sin \beta}{\cos(\theta-\beta) \cos \theta} = \frac{l \sin \alpha}{\cos(\theta-\alpha) \cos \varphi}$$

$$l = l \frac{\sin \alpha}{\sin \beta} \frac{\cos \theta \cos(\theta-\beta)}{\cos \varphi \cos(\varphi - \alpha)} \underset{\approx}{\sim} l \frac{\alpha}{\beta} \frac{\cos^2 \theta}{\cos^2 \varphi}$$

per le proprietà geometrichi
di angoli "piccoli"

Vogliamo ora eliminare le dipendenze dagli angoli φ e θ .

Urimo la legge di Snell per la rifrazione:

$$\frac{\sin \theta}{\sin \varphi} = m$$

$$\frac{\sin^2 \theta}{\sin^2 \varphi} = m^2$$

$$\frac{1 - \cos^2 \theta}{1 - \cos^2 \varphi} = m^2$$

$$\begin{aligned}\cos^2 \theta &= 1 - m^2(1 - \cos^2 \varphi) \\ &= m^2 \cos^2 \varphi - (m^2 - 1)\end{aligned}$$

$$\frac{\cos^2 \theta}{\cos^2 \varphi} = m^2 - \left(\frac{m^2 - 1}{\cos^2 \varphi}\right)$$

$$= m^2 - (m^2 - 1) \left(\frac{1}{\cos^2 \varphi}\right)$$

$$= m^2 - (m^2 - 1) \left(\frac{\sin^2 \varphi + \cos^2 \varphi}{\cos^2 \varphi}\right)$$

$$= m^2 - (m^2 - 1) / (1 + \tan^2 \varphi)$$

$$\boxed{\frac{\cos^2 \theta}{\cos^2 \varphi} = 1 + (1 - m^2) / (\tan^2 \varphi)}$$

Ricci $\theta - \beta \approx \theta$, $\varphi - \alpha \approx \varphi$, vole ancora la legge di Snell:

$$\boxed{\frac{\sin(\theta - \beta)}{\sin(\varphi - \alpha)} = m}$$

$$\frac{\sin(\theta - \beta)}{\sin(\varphi - \alpha)} = \frac{\sin \theta \cos \beta - \cos \theta \sin \beta}{\sin \varphi \cos \alpha - \cos \varphi \sin \alpha} \underset{\approx}{\sim} \frac{\sin \theta - \cos \theta \beta}{\sin \varphi - \cos \varphi \alpha}$$

$$\boxed{m \sin \varphi - m \cos \varphi \alpha = \sin \theta - \cos \theta \beta}$$

$$\boxed{\frac{\alpha}{\beta} = \frac{\cos \theta}{\cos \varphi} \frac{1}{m}}$$

Dunque:

$$\boxed{l = \frac{L}{m} \left(\frac{\cos \theta}{\cos \varphi} \right)^3} \quad (1)$$

Perciò il tempo \hat{AF} è rettangolo:

$$\frac{\overline{AF}}{\overline{OF}} = \frac{x}{l} = \tan \varphi$$

Segue:

$$\boxed{l = \frac{L}{m} \left(\sqrt{1 - (m^2 - 1) \left(\frac{x}{l} \right)^2} \right)^3} \quad (2)$$

(2)

Calcolo due PROFONDITÀ MINIMA e MASSIMA dell'immagine A'.

Più il raggio rispetto incidente da O si appiattisce nella superficie, più l'immagine A' "risale".

l_{\min} si avrà per $\theta = 90^\circ$

Se $\theta = 90^\circ \implies \cos \theta = 0 \wedge \sin \theta = 1$

Dalla (1) segue che $l_{\min} = 0$

(le leggi di Snell mostrano che in (1) se $\sin \varphi \neq 0$ perché

$\frac{\sin \theta}{\sin \varphi} = m$ ma $\sin \theta = 1$ e $\sin \varphi = \frac{1}{m > 1}$, con $m > 1$. Dunque $\varphi \neq 90^\circ$)

La profondità dell'immagine è minima se giunto l'"immagine" da sopra" (cioè è nello verticale, $x=0$).

Dalla (2) segue che $l_{\max} = \frac{L}{m} \left(\sqrt{1} \right)^3 = \frac{L}{m}$.

(3)

AREA SOMMERSA VISIBLE: QUANTO VALG?

Perciò la profondità è un numero reale, un realtumto < 0 inoltre che non può valere alcuna immagine.

Il raggio max d'onda n ha per realtumto $= 0$:

$$1 - (m^2 - 1) \frac{x_{\max}^2}{l^2} = 0$$

$$x_{\max}^2 = \frac{l^2}{m^2 - 1}$$

L'area massima del fondo è un cerchio di raggio $R = x_{\max}$:

$$A = \pi x_{\max}^2 = \frac{\pi l^2}{m^2 - 1}$$

FASCI COLORATI

- Muoiono con l'indice n le quantità nel vetro.

$$v = v'$$

$$n = nv'$$

$$n = \lambda v \implies \frac{v'}{v} = \lambda'$$

D: Come misure si cercare delle lunghezze d'onda?

$$\lambda' = \frac{v}{v'} \cdot \lambda$$

R: Si riempie la matrice M

- Dov'è collocare a e b , le immagini del mio sistema.

$$M_i = a + \frac{b}{\lambda_i^2}$$

$$\lambda_i^2 M_i - \lambda_i^2 a = b$$

$$\begin{cases} a = \frac{\lambda_1^2 m_1 - \lambda_2^2 m_2}{\lambda_1^2 - \lambda_2^2} \\ b = \lambda_1^2 m_1 - \lambda_1^2 a = \lambda_1^2 \frac{\lambda_2^2 (m_2 - m_1)}{\lambda_1^2 - \lambda_2^2} \end{cases}$$

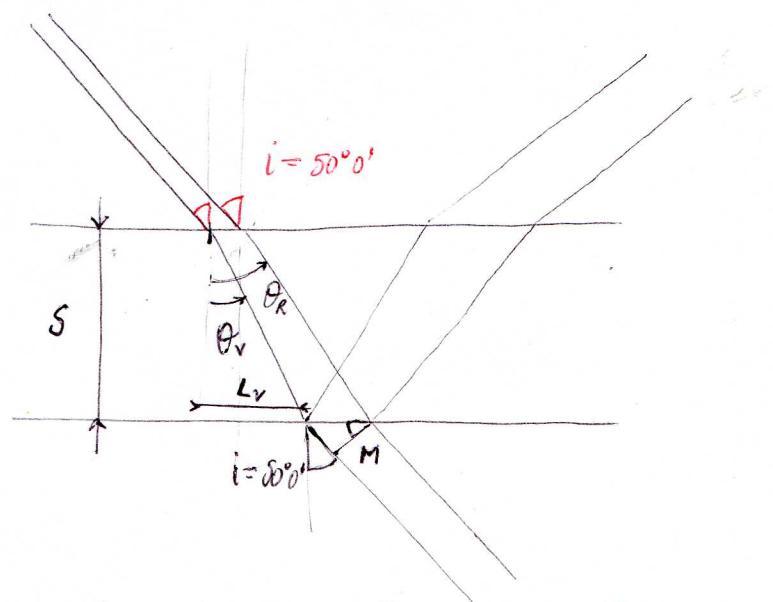
- Legge di Snell:

$$\frac{\sin \theta}{\sin i} = \frac{1}{n}$$

$$\theta = \arcsin\left(\frac{\sin i}{n}\right)$$

$$L = \delta \operatorname{tg} \theta$$

$$M = \Delta L \cdot (\cos i)$$



D: che forme hanno i fasci uscenti?

R: assiellati ellittici.