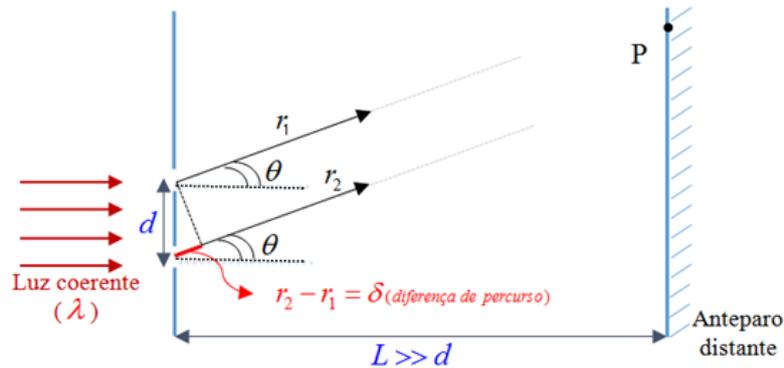


Na última aula vimos:

- A experiência de fenda-dupla de Thomas Young (1801).



- Se

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta = d \sin \theta = m\lambda \Rightarrow \text{interferência será construtiva (no ponto P do anteparo)} \\ \delta = d \sin \theta = (m + 1/2)\lambda \Rightarrow \text{interferência será destrutiva} \end{array} \right.$$

sendo que  $m = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$

- Distanciando cada vez mais o anteparo ( $L \gg d$ ), menor se torna o ângulo  $\theta$ , que define o ponto P, de forma que para ângulos muito pequenos:

$$\sin \theta \sim \text{tg } \theta = y / L$$

- Consequentemente:

$$\left\{ \begin{array}{l} y_{\text{constr}} = m \frac{\lambda L}{d} \\ y_{\text{destr}} = \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda L}{d} \end{array} \right.$$

- Note agora que escrevendo os campos elétricos das ondas que emergem das duas fendas:

$$\left\{ \begin{array}{l} E_1 = E_{01} \cos(k r_1 - \omega t) \\ E_2 = E_{02} \cos[k(r_1 + \Delta r) - \omega t] = E_{02} \cos \left[ kr_1 - \omega t + \underbrace{k \Delta r}_{\substack{\# \text{ de fase } \phi \text{ entre} \\ \text{as duas ondas}}} \right] \end{array} \right.$$

- Ou seja:  $\phi = k \Delta r = K d \sin \theta$  ;  $k = \frac{2\pi}{\lambda}$

➤ **Exemplo:** Em um experimento no qual  $L = 1,2\text{m}$  e  $d = 0,03\text{mm}$ , observa-se uma franja brilhante de 2ª ordem ( $m = 2$ ) no anteparo, que se situa a  $4,5\text{ cm}$  da franja brilhante principal ( $m = 0$ ). Determine:

a) O comprimento de onda da radiação incidente.

b) A distância entre as franjas brilhantes vizinhas a ela ( $m = 1$  e  $m = 3$ ).

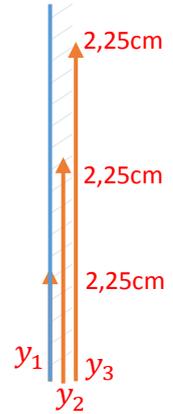
➤ **Resolução:**

a) Para  $m=2$  temos interferência construtiva:

$$d \frac{y_2}{L} = 2\lambda \Rightarrow \lambda = \frac{dy_2}{2L} = \frac{(3 \times 10^{-5})(4,5 \times 10^{-2})}{(2)(1,2)} = 5,6 \times 10^{-7} \text{ m} \Rightarrow \underline{\lambda = 560 \text{ nm}}$$

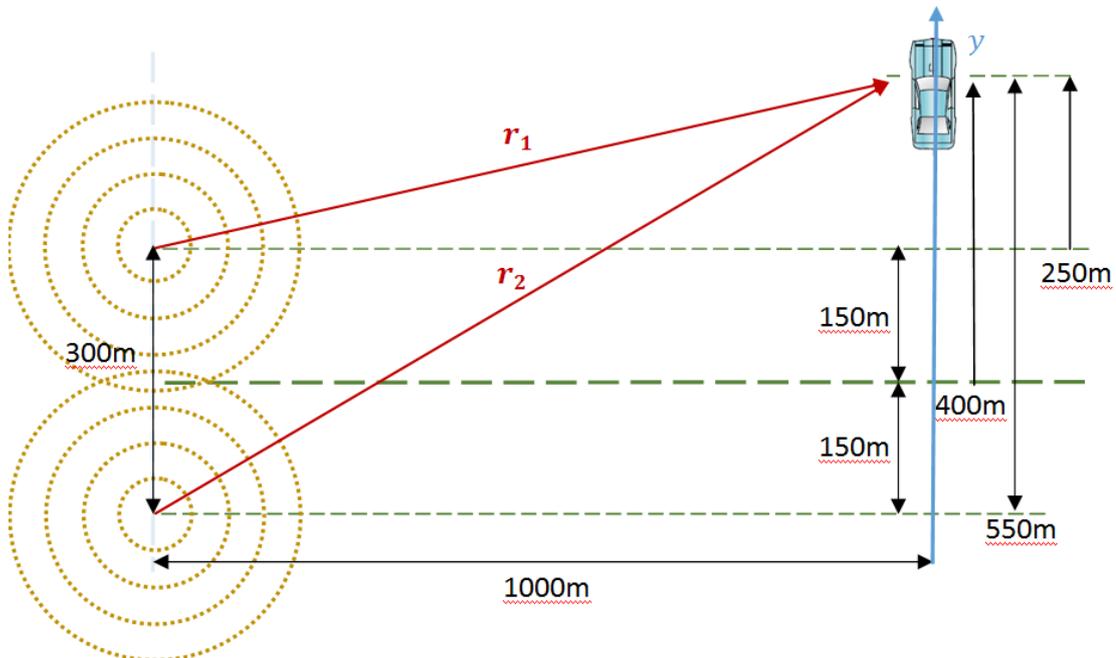
b) Para:

$$\begin{cases} m=1 \Rightarrow y_1 = \frac{\lambda L}{d} = \frac{(5,6 \times 10^{-7})(1,2)}{(3 \times 10^{-5})} \Rightarrow y_1 = 2,25 \text{ cm} \\ m=3 \Rightarrow y_3 = \frac{3\lambda L}{d} = 3y_1 \Rightarrow y_3 = 6,75 \text{ cm} \end{cases}$$



E se o problema tivesse pedido a distância entre a 2ª franja brilhante e a 3ª franja escura, como você determinaria isto?

➤ **Exercício 3 (do Livro):** Duas antenas de rádio, separadas de  $300\text{m}$ , emitem ondas eletromagnéticas coerentes e de mesmo comprimento de onda. Um carro que se desloca conforme o desenho, recebe os sinais das duas antenas. Se na posição indicada o carro encontra-se no ponto de máximo de 2ª ordem, calcule o comprimento de onda da radiação.



➤ **Resolução:** Note que neste problema *não podemos* considerar  $L \gg d$  !

➤ No entanto, *sempre podemos* considerar que a diferença de percurso  $\delta = r_2 - r_1 = m\lambda$  para que a interferência seja construtiva!

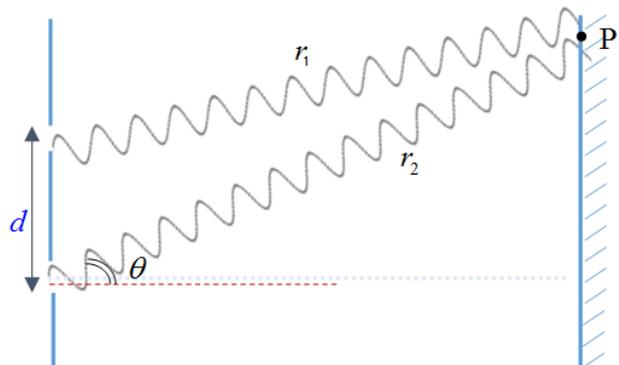
➤ Neste problema:  $r_2 - r_1 = 2\lambda$ ; sendo que, do desenho: 
$$\begin{cases} r_1 = \sqrt{(10^3)^2 + (250)^2} = 1030m \\ r_2 = \sqrt{(10^3)^2 + (550)^2} = 1141m \end{cases}$$

$$\therefore \Delta r = \delta = 2\lambda \Rightarrow r_2 - r_1 = 111m = 2\lambda \Rightarrow \underline{\lambda = 55,5m}$$

➤ Vejamos agora como determinar a **intensidade** da radiação em um ponto qualquer do anteparo.

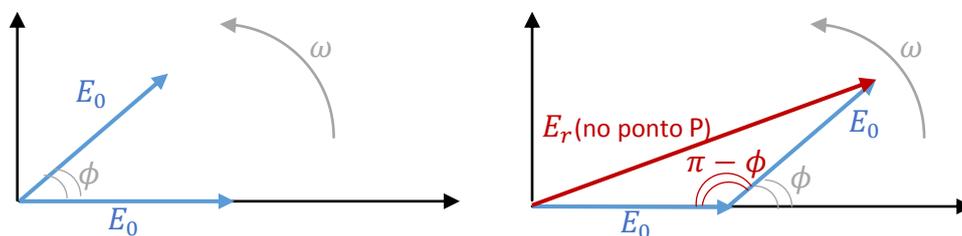
➤ Como vimos, devido à diferença de percurso das ondas que emergem das fendas **1** e **2**, haverá uma **diferença de fase** entre elas, de forma que os campos elétricos podem ser escritos:

$$\begin{cases} E_1 = E_0 \cos(k r_1 - \omega t) \\ E_2 = E_0 \cos(k r_2 - \omega t + \phi) \end{cases}$$



➤ O campo resultante no ponto P (qualquer) do anteparo será a soma destes dois campos; e a maneira mais simples de realizar esta soma é através de um **Diagrama de Fasores**.

➤ Apenas lembrando: a amplitude de cada campo elétrico é representada em um diagrama por um **fasor** de forma que o ângulo de separação entre eles será a diferença de fase  $\phi$ ; e todo conjunto gira no sentido anti-horário com velocidade angular  $\omega$ . A amplitude do campo resultante será a soma (“vetorial”) dos dois fasores.



➤ Aplicando a *Lei dos Cossenos* para determinar  $E_r$  :

$$E_R^2(P) = E_0^2 + E_0^2 - 2E_0^2 \underbrace{\cos(\pi - \phi)}_{= -\cos(\phi)} = 2E_0^2(1 + \cos \phi) \quad (1)$$

➤ Lembrando agora a identidade trigonométrica:

$$\cos(A \pm B) = \cos A \cos B \mp \sin A \sin B \Rightarrow \text{para } A = B = \phi/2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \cos(\phi/2 + \phi/2) = \cos \phi = \cos^2(\phi/2) - \underbrace{\sin^2(\phi/2)}_{= 1 - \cos^2(\phi/2)} = \cos^2(\phi/2) - 1 + \cos^2(\phi/2)$$

$$\therefore \cos \phi = 2\cos^2(\phi/2) - 1 \quad (2)$$

➤ Substituindo (2) em (1):  $E_R^2(P) = 2E_0^2(\cancel{1} + \cos^2(\phi/2)) \cancel{-1}$

➤ Agora, como  $I = \bar{S} \propto E^2 \Rightarrow \boxed{I(P) = 4I_0 \cos^2(\phi/2)}$

Ou então, substituindo  $\phi = Kd \sin \theta = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \theta$ :  $\boxed{I(P) = 4I_0 \cos^2\left(\frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta\right)}$

➤ Note que a intensidade será máxima (interferência construtiva) quando:

$$\cos^2\left(\frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta\right) = 1 \Rightarrow \cos\left(\frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta\right) = \pm 1 \Rightarrow \frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta = m \cancel{\pi} \Rightarrow$$

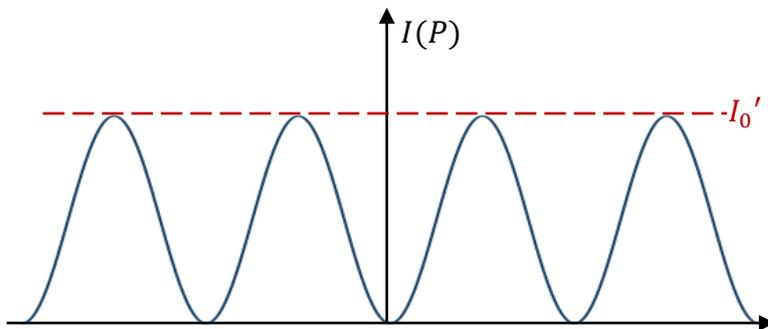
$$\Rightarrow \boxed{d \sin \theta = m\lambda} \text{ (condição de máximo já obtida antes)}$$

$(m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$

➤ Nas situações em que a aproximação  $L \gg d$  é válida, então como já vimos,  $\sin \theta \sim \text{tg} \theta = y/L$ .

➤ Chamando também  $4I_0 = I_0' \Rightarrow \boxed{I(P) = I_0' \cos^2\left(\frac{\pi d}{\lambda} \frac{y}{L}\right)}$

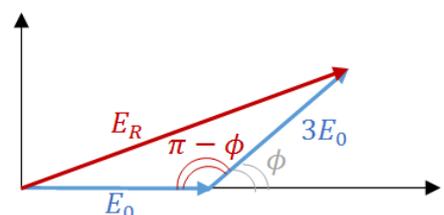
➤ Gráfico de interferência correspondente (duas fendas iguais):



➤ **Exemplo:** Supor que em uma experiência de fenda dupla, uma das fendas é três vezes mais larga que a outra, de forma que os campos elétricos correspondentes em um ponto P do anteparo distante são:  $E_1 = E_0 \cos \omega t$  e  $E_2 = 3E_0 \cos(\omega t + \phi)$ . Qual a intensidade da radiação  $I(\phi)$  no anteparo distante?

➤ **Resolução:**

➤ Construindo o diagrama de fasores correspondente:

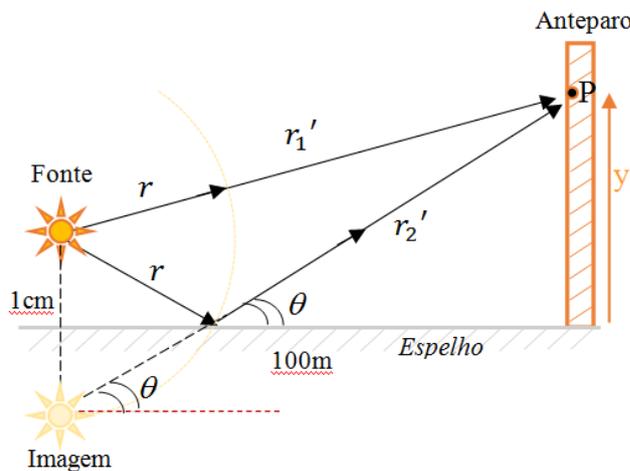


➤ E aplicando a *lei dos cossenos*:

$$E_R^2 = E_0^2 + 9E_0^2 - 2(E_0)(3E_0) \underbrace{\cos(\pi - \phi)}_{= -\cos(\phi)} \Rightarrow \text{como } I \propto E^2 \Rightarrow I = 10I_0 + 6I_0 \cos \phi$$

$$\therefore \underline{I(\phi) = 2I_0(5 + 3 \cos \phi)} \quad ; \quad I_0 \equiv \text{Intensidade da onda (plana) que emerge da fenda 1}$$

➤ **Exercício 43 (do Livro):** Efeitos de interferência são observados em um anteparo devido aos raios luminosos vindos de uma fonte ( $\lambda = 500\text{nm}$ ) e dos raios refletidos no espelho, conforme a figura. Se a distância entre a frente e o anteparo é de 100m e a fonte está 1,0cm acima do espelho, encontre a distância  $y$  que corresponde à primeira franja escura.



➤ Pelos dados do exercício, o ângulo  $\theta$  é muito pequeno.

➤ Considerando o raio refletido como tendo sido produzido pela “fonte-imagem”, o problema resume-se à interferência devido a um sistema de “fenda-dupla”, de forma que:

$$y_{\text{claros}} = m \frac{\lambda L}{d} \quad \text{e} \quad y_{\text{escuros}} = \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda L}{d};$$

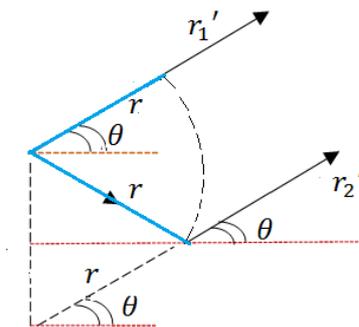
Sendo  $d$  a distância entre fonte real e fonte imagem.

➤ Porém, quando ocorre a reflexão ( $n_2 > n_1$ ), o campo elétrico inverte a fase!

$$\text{Portanto, neste caso, } y_{\text{escuros}} = m \frac{\lambda L}{d} \Rightarrow y_{1^\circ \text{escuro}} = \frac{(500 \times 10^{-9})(100)}{2 \times 10^{-2}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \underline{y_{1^\circ \text{escuro}} = 2,5 \times 10^{-3} \text{ m} = 2,5 \text{ mm}}$$

➤ Analisando a questão da diferença de percurso com mais atenção, da figura:



➤ Temos que:  $r_1 = r_1' + r$  e  $r_2 = r_2' + r$  ;

então, somando e subtraindo  $r$ :

$$\Delta r = r_2' + r - \underbrace{(r_1' + r)}_{= r_1} \equiv \text{diferença de percursos totais}$$

$$= r_2 - r_1$$

➤ Ou seja,  $\Delta r = r_2 - r_1$ ; e vemos que reencontramos a situação de interferência por fenda dupla onde  $\Delta r = d \sin \theta = m\lambda$  ;

e como  $\theta$  é muito pequeno:  $d \sin \theta = d \operatorname{tg} \theta = \frac{dy}{L} = m\lambda \Rightarrow \underline{y_{\text{escuro}} = m \frac{\lambda L}{d}}$