

Notas de aula
Física Geral 4 - F 428

Odilon D. D. Couto Jr.

Instituto de Física "Gleb Wataghin"
Universidade Estadual de Campinas - UNICAMP
Departamento de Física da Matéria Condensada

<http://sites.ifi.unicamp.br/odilon>

AULA 3: INTERFERÊNCIA

→ Interferência é um fenômeno ondulatório que acontece quando duas ou mais ondas se sobrepõem em uma mesma região do espaço. A questão aqui é o ângulo, que pode ser escrito em termos da diferença de caminho entre as ondas que se interagem.

$$\text{De forma geral } \vec{E} = E_0 e^{i(kx - \omega t)} \hat{j}$$

Se dois campos colineares em \hat{j} interagem podemos escrevê-los assim:

$$E_1 = E_0 \sin(kx - \omega t) \quad E_2 = E_0 \sin(kx - \omega t + \phi)$$

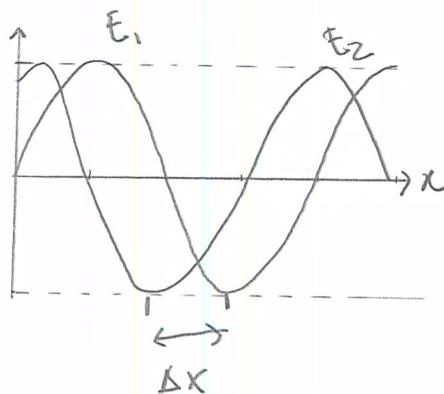
Suponhamos que obtemos estas ondas se sobrepõendo em um instante qualquer. Por simplicidade, vamos fixar $t=0$.

$$E_1 = E_0 \sin(kx) \quad E_2 = E_0 \sin(kx + \phi)$$

Neste caso $k = k_1 = k_2 = \frac{2\pi}{\lambda} \Rightarrow$ as duas ondas têm o mesmo comprimento de onda.

Imagine-se, $0 < \phi < \frac{\pi}{2}$

$$n=0 \quad E_2 = E_0 \sin \phi > 0$$



$$\frac{dE_2}{dx} = kE_0 \cos(kx + \phi) > 0$$

Se $\Delta x = m\lambda \Rightarrow$ interferência construtiva.

$$\hookrightarrow m = 0, \pm 1, \pm 2$$

$$\text{Se } \Delta x = \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda}{2} \Rightarrow \text{int. destrutiva}$$

$$m = 0, \pm 1, \pm 2$$

INTERFERÊNCIA EM MÉIOS MATERIAIS

Como vimos na aula anterior, num meio material a freq sofre um atraco.

$$v = \frac{c}{n} \quad \text{Além disso} \quad v = \lambda f$$

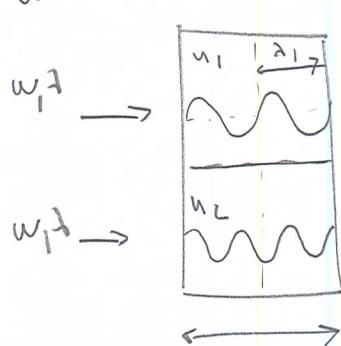
Assim f não muda, só o campo para em 2 meios diferentes:

$$f = \frac{\nu_1}{\lambda_1} = \frac{\nu_2}{\lambda_2} \Rightarrow \text{que no fundo é o leito suuu!}$$

⊕ DEVE VIR AQUI

→ Sendo assim, velocidade e comprimento de onda mudam em diferentes meios materiais.

Veja



$$t_1 = \frac{L}{v_1} = \frac{u_1 L}{c}$$

$$t_2 = u_2 \frac{L}{c}$$

$\frac{\Delta t}{T}$ interato CONSTRUTIVA

$$\Delta t = |t_2 - t_1| = (u_2 - u_1) \frac{L}{c}$$

$\frac{\Delta t}{T}$ semi-interato DESTRUT.

Podemos olhar também para o nº de comprimentos de onda em L .

$$N_1 = \frac{L}{\lambda_1} \quad N_2 = \frac{L}{\lambda_2}$$

$$\Delta N = N_2 - N_1 = L \left(\frac{1}{\lambda_2} - \frac{1}{\lambda_1} \right)$$

$$\oplus \quad \text{Mas: } \lambda_1 = \frac{v_1}{f} = \frac{c}{n_1} \frac{1}{f}$$

$$\Delta N = L \left(\frac{u_2}{\lambda} - \frac{u_1}{\lambda} \right) = \underline{\underline{L(u_2 - u_1) \frac{1}{\lambda}}}$$

$$\lambda_1 u_1 = \frac{c}{f} = \lambda \Rightarrow \lambda_1 = \frac{\lambda}{u_1}$$

→ escrita em função das grandezas medidas no variável.

Se ΔN é nítivo: interferência construtiva

Se ΔN é semi-nítivo: interferência destrutiva.

ESTA É UMA OUTRA FORMA DE CREAR INTERFERÊNCIA, ADICIONANDO UMA FASE DE VINDA

A DIFERENÇA DE VELOCIDADES.

Dois fontes, cuja fase relativa não muda com o tempo são chamadas **COSISTENTES**.

$$E_1 = E_0 \sin(k_1 x - \omega t) \quad E_2 = E_0 \sin(k_2 x - \omega t + \phi)$$

$\Rightarrow \phi = \text{cte} \Rightarrow$ coerente.

\Rightarrow A maioria das fontes (especialmente as naturais) não é coerente.

DIFRAÇÃO

\Rightarrow É um efeito de onda, que aparece quando as dimensões do obstáculo são do mesmo
de quendade do comprimento de onda envolvido.

\Rightarrow Pode-se usar este efeito para criar fontes pontuais.

\Rightarrow É como se a luz fizesse uma curva.

\Rightarrow MOSTRAR VÍDEO desse FENÔMENO NA ÁREA

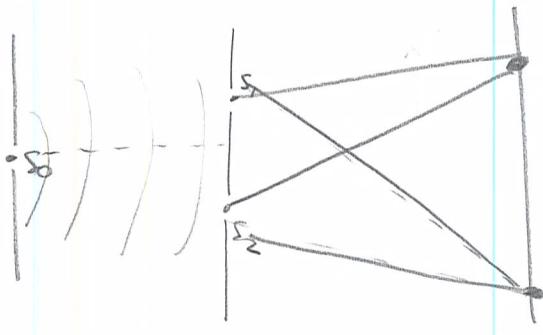
\Rightarrow MOSTRAR SLIDES.

EXPERIMENTO DE YOUNG

\Rightarrow Em perturbações mecânicas é evidente o fenômeno de difração.

\Rightarrow Para ondas E.M. é um pouco mais nítido.

\Rightarrow Para isso, Thomas Young usou a **INTERFERÊNCIA** para estudar o caráter ondulatório
da luz.



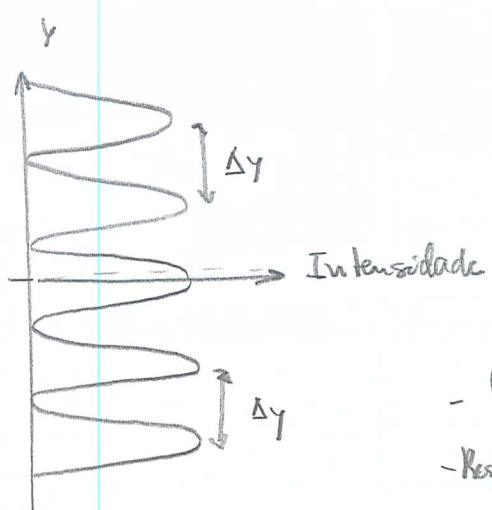
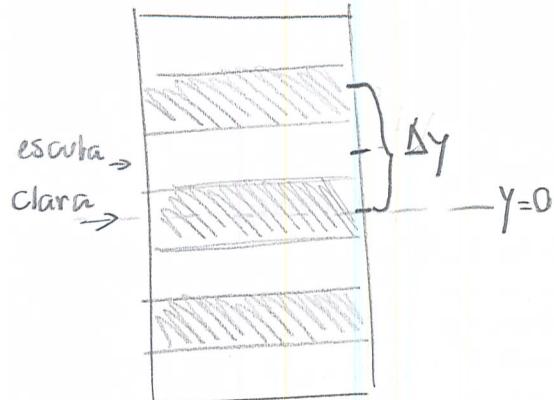
INTERFÉRIO

$S_1 \rightarrow$ fonte pontual

$S_1 \text{ e } S_2 \rightarrow$ EM FASE

O que foi observado?

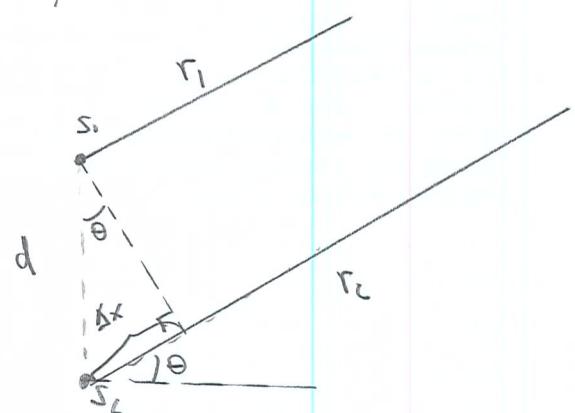
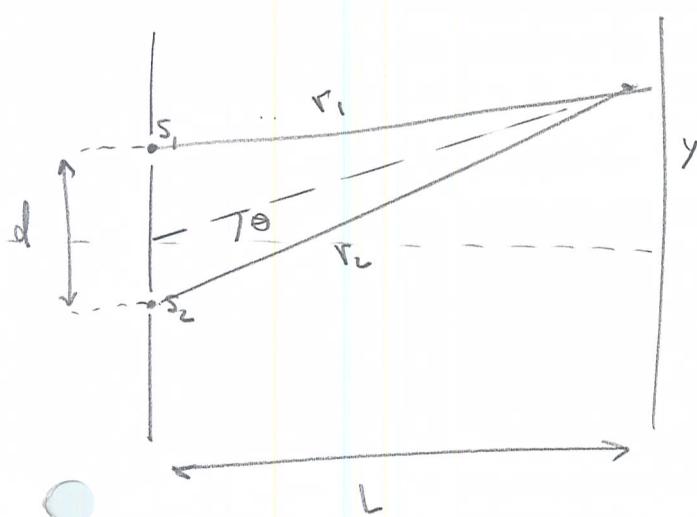
\Rightarrow MOSTRAR SLIDE.



- Paus compreender?
- Resp. Interferencia.

Diferentes pontos ao longo de y terão diferentes diferenças de caminho \Rightarrow diferença de fase dependerá de y !

Considerando a distância ao antípodo \gg separação entre as fendas: $L \gg d$



$$\Delta x = d \sin \theta \Rightarrow \text{Se } d \sin \theta = m\lambda \Rightarrow \text{construtiva} \quad \left\{ \begin{array}{l} m = 0, \pm 1, \pm 2 \\ d \sin \theta = \left(m + \frac{l}{2}\right)\lambda \Rightarrow \text{destrutiva} \end{array} \right.$$

Poderemos calcular $\tan \theta$, a posição no antípodo para cada máximo e mínimo.

$$\tan \theta = \frac{y}{L} \quad \text{se } \theta \text{ é pequeno: } \tan \theta \approx \theta \approx \sin \theta$$

$$\Rightarrow \frac{y}{L} = \frac{m\lambda}{d} \Rightarrow y_m = m \frac{\lambda L}{d} \Rightarrow \text{posição dos máximos (os de pequenos } m)$$

$$|\overline{\Delta y} = 2L | \Rightarrow \text{DISTÂNCIA ENTRE MÁXIMOS}$$

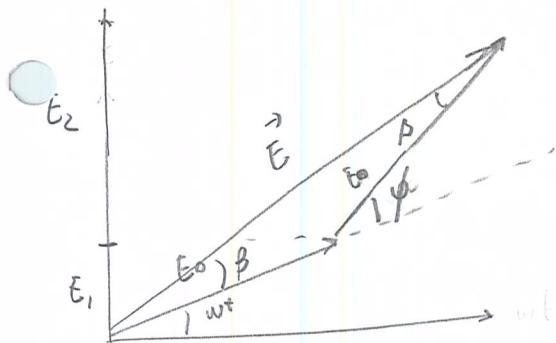
$$\text{Analogamente: } Y_{\text{MIN}} = \left(\mu + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda L}{d}$$

A questão agora é obter o padrão de intensidade desse resultado.

No caso do exp. de Young a intensidade dos campos saídos de S₁ e S₂ é a mesma, sendo, portanto, a única diferença entre eles a fase φ.

$$\vec{E}_1 = E_0 \sin(kx - wt) \quad \vec{E}_2 = E_0 \sin(kx - wt + \phi)$$

Podemos usar o método de fases para encontrar a amplitude do campo resultante.



$$\phi = 2\beta$$

$$E = |\vec{E}| = E_0 \cos \beta + E_0 \cos \phi = 2E_0 \cos \beta = 2E_0 \cos \left(\frac{\phi}{2} \right)$$

Como $I \propto E^2 \Rightarrow I = I_0 \cdot 4I_0 \cos^2 \left(\frac{\phi}{2} \right)$

$$\bar{S}_0 = I_0 = \frac{1}{2} \frac{E_0^2}{mc}$$

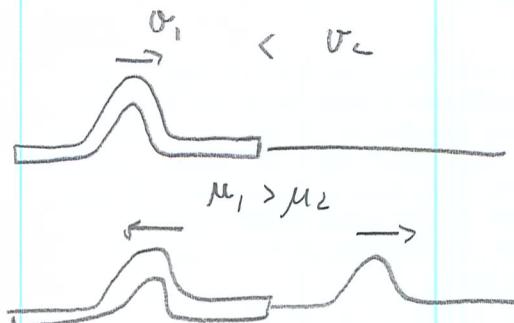
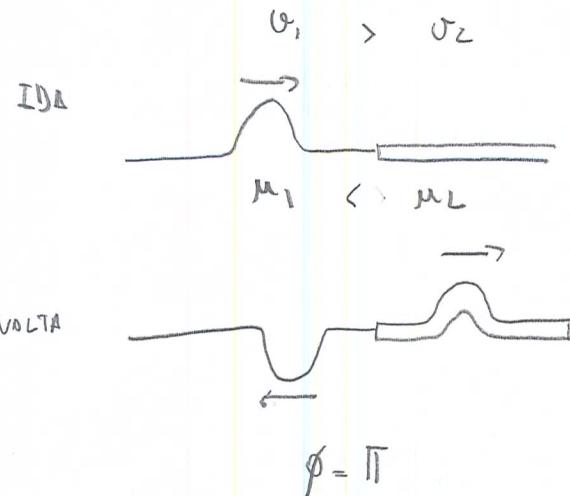
Para achar a diferença de fase fazemos uma regra de 3:

$$\begin{array}{l} 2\pi - \phi \\ \hline \pi - \Delta x = \text{d} \sin \phi \end{array} \Rightarrow \boxed{\phi = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \phi}$$

Se é só benscribir a relação de d sin φ com o n° intero ou fração de comprimentos de onda.

INTERFERÊNCIA EM FILMES FINOS

Vamos analisar o caso de uma onda mecânica em um onda.



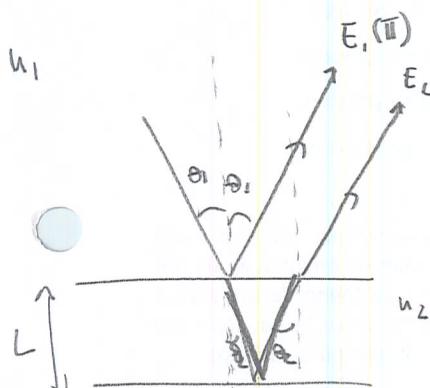
$$v = \sqrt{\frac{I}{\mu}}$$

ANIMAÇÃO

Um novo fenômeno acontece com a radiação eletromagnética.

⇒ Quando uma onda EM vai de um meio com maior p/ menor velocidade, uma fase de π é adicionada na reflexão.

⇒ $u_1 > u_2 \Rightarrow n_1 < n_2 \Rightarrow$ ESSENCIAL P/ PROCESSOS DE INTERFERÊNCIA!



A d.f. de caminho é:

$$\Delta x = 2L \text{ para } \theta_c \text{ perigoso.}$$

Se $u_1 < u_2$

$$\Rightarrow 2L = \left(n + \frac{1}{2}\right)\lambda_2 = \left(\frac{n+1}{2}\right) \frac{u_1}{u_2} \lambda_1$$

MAXÍMO de
INTERFERÊNCIA

$$\text{Mas } \lambda = u_1 d_1 = u_2 d_2 \Rightarrow d_2 = \frac{u_1}{u_2} \lambda_1$$

$$\text{Se } \lambda_1 = \lambda \text{ e } u_1 = l \Rightarrow 2L = \left(n + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda}{n} \quad n_2 = n$$

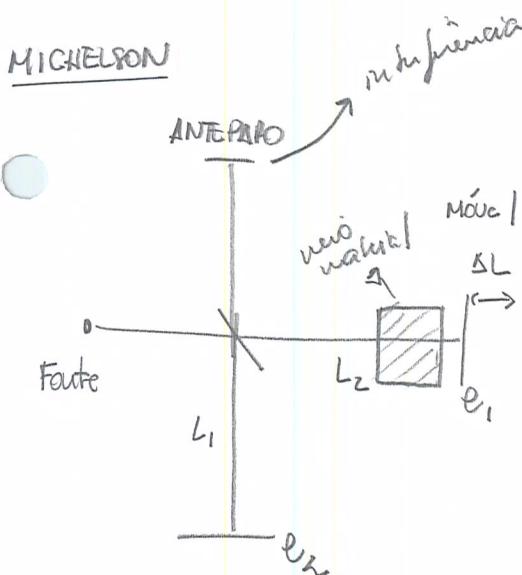
$$\text{PARA O MÍNIMO: } 2L \approx \left(n\right) \frac{u_1}{u_2} \lambda_1$$

Se $\lambda \gg l \Rightarrow$ INTERFERÊNCIA DESTRUTIVA.

INTERFERÔMETROS

São sistemas que usam o princípio de interferência para medir propriedades de materiais, pesos materiais, vibrações e linhas de emissão.

Basicamente, comparam uma referência entre fase e distância espacial, apurando-a através da luz em veios materiais.



A diferença de percurso entre os fixos de veio de c_1 , c_2 e c_3 :

$$\Delta x = \alpha L_2 - \beta L_1 - 2(L_c - L_b) =$$

Para o anteparo

$$\Delta x = m \lambda \rightarrow \text{conservativa}$$

$$\Delta x = \left(m + \frac{1}{2}\right) \lambda \Rightarrow \text{desnativa}$$