

SLC 642 – Laboratório de Óptica

Licenciatura em Ciências Exatas – São Carlos

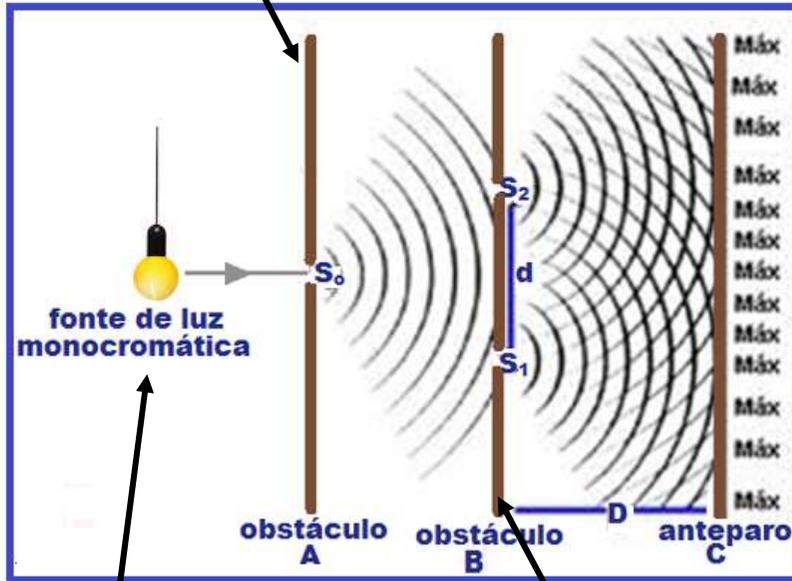
Prática 4:
Interferência de Ondas Planas

29/10/2020

Interferência

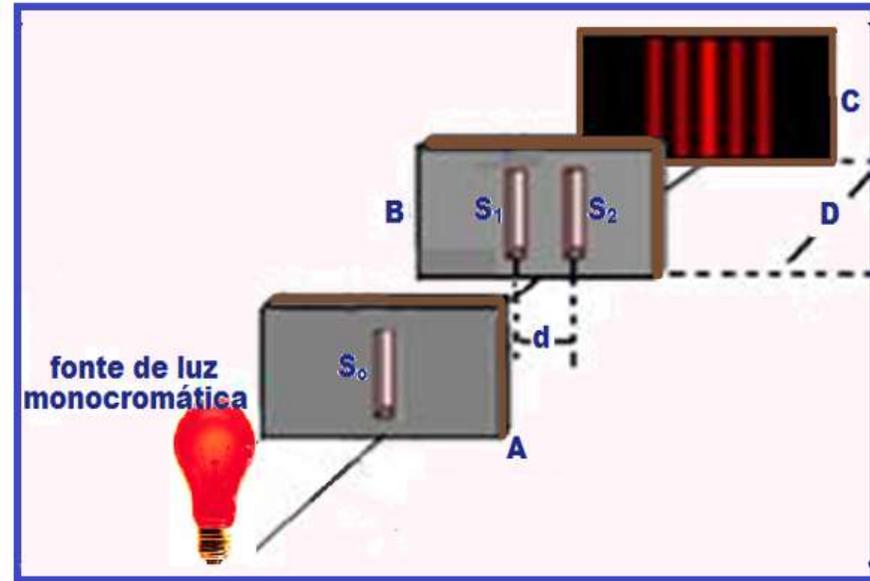
Experimento de Young (ondas esféricas)

Melhorar a
coerência
espacial

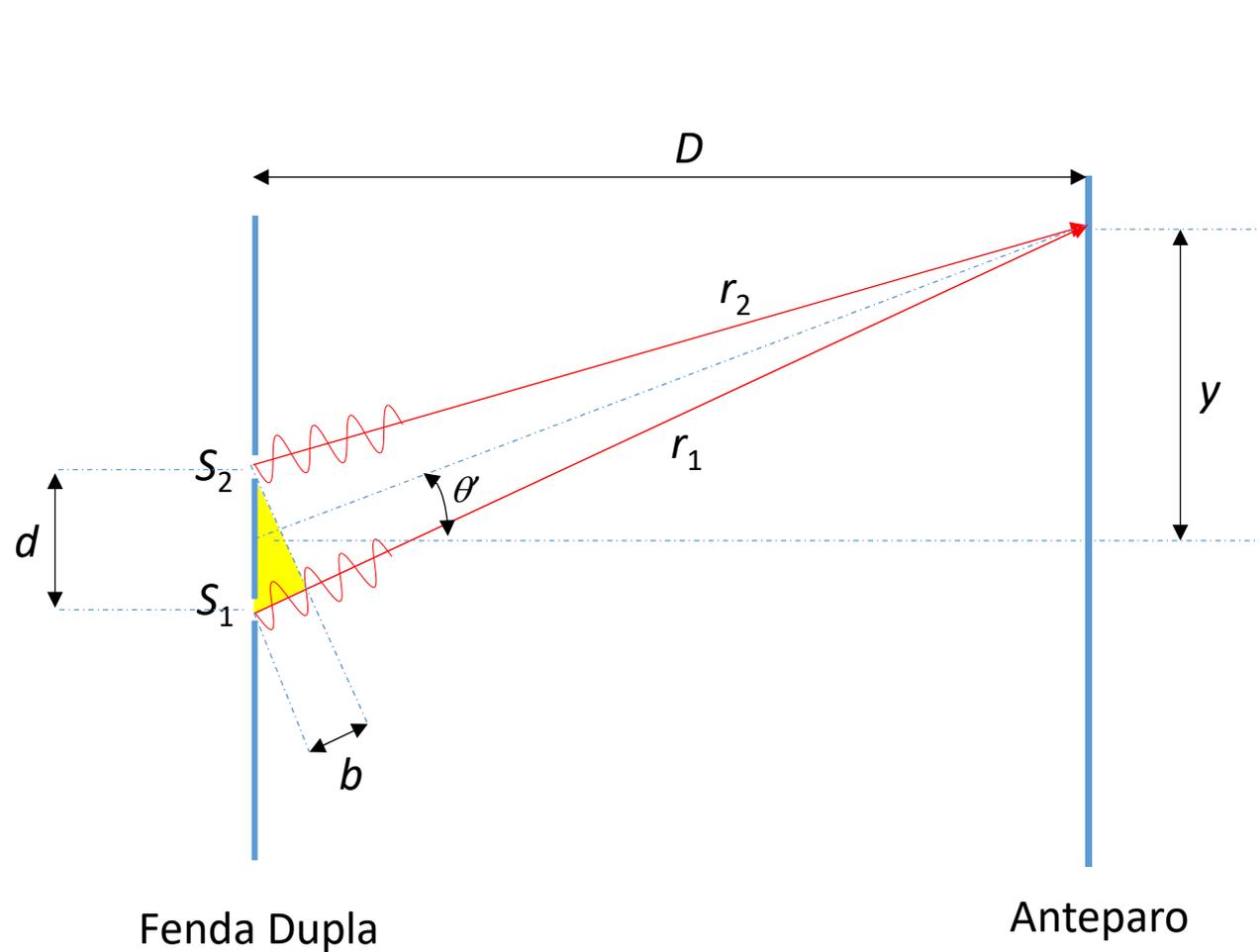


Definir um único λ
(melhorar a
coerência temporal)

Interferência de duas
fendas



Interferência de dupla fenda



$$\text{sen}\theta' = \frac{b}{d}$$

$$b = m\lambda$$

$$(m=0,1,2,3..)$$

Máximos

$$d\text{sen}\theta' = m\lambda$$

Mínimos (π de atraso)

$$d\text{sen}\theta' = \left(m + \frac{1}{2}\right)\lambda$$

Interferência de dupla fenda

Princípio da superposição

$$E = E_1[S_1] + E_2[S_2] \quad \left\{ \begin{array}{l} E_1 = E_0 \text{sen } \omega t \\ E_2 = E_0 \text{sen } (\omega t + \phi) \end{array} \right.$$

$$\boxed{\text{sen}A + \text{sen}B = 2\text{sen}\frac{1}{2}(A+B)\cos\frac{1}{2}(A-B)}$$

$$E = E_0 \text{sen}\omega t + E_0 \text{sen}(\omega t + \phi) = 2E_0 \text{sen}\frac{1}{2}(\omega t + \omega t + \phi) \cos\frac{1}{2}(\omega t - \omega t - \phi)$$

$$E = 2E_0 \underbrace{\text{sen}\left(\omega t + \frac{\phi}{2}\right)}_{\text{Oscila rápido}} \underbrace{\cos\left(\frac{-\phi}{2}\right)}_{\text{Função par}}$$

$$\boxed{E = 2E_0 \cos\left(\frac{\phi}{2}\right)}$$

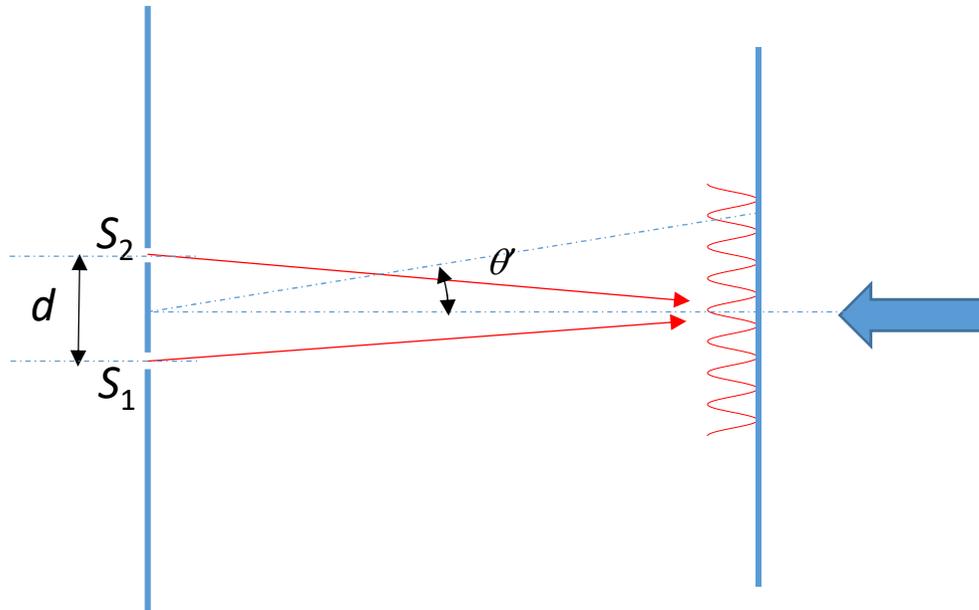


$$\boxed{I = E^2 = 4I_0 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right)}$$

Interferência de dupla fenda

Máximos para m inteiros, que em termo de fase: $m = \frac{\phi}{2\pi}$

$$d \operatorname{sen} \theta' = m \lambda \quad \longrightarrow \quad d \operatorname{sen} \theta' = \frac{\lambda \phi}{2\pi}$$

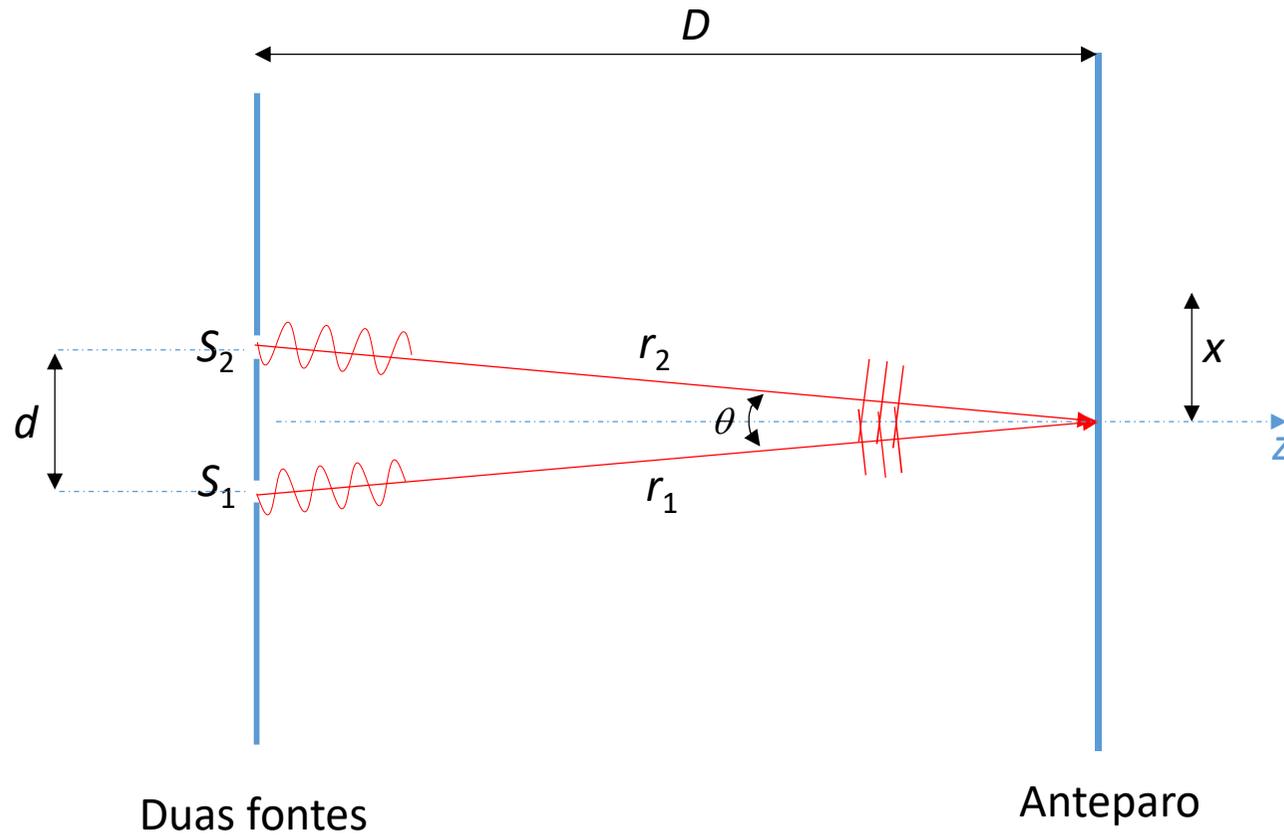


$$\frac{\phi}{2} = \frac{\pi d}{\lambda} \operatorname{sen} \theta'$$

$$I = 4I_0 \cos^2 \left(\frac{\phi}{2} \right)$$

Na apostila do laboratório temos outra forma de dedução da equação de interferência

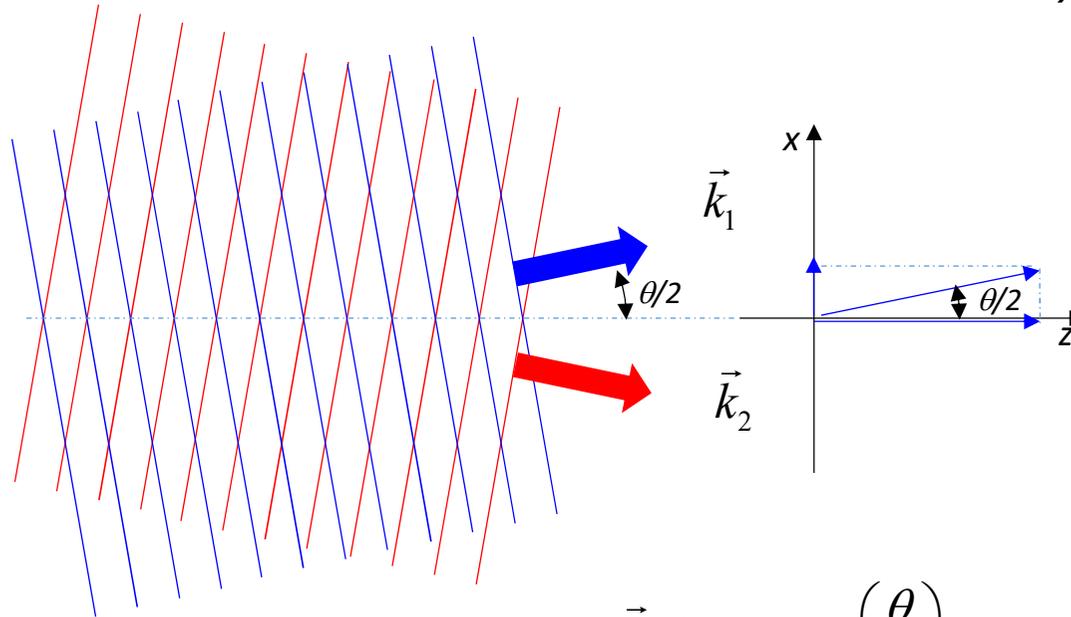
Interferência de ondas planas (uso de outro ângulo de referência)



Interferência de ondas planas (uso de outro ângulo de referência)

Levando em conta a natureza vetorial do campo elétrico

$$E_1 = E_0 \text{sen } \omega t \quad \longrightarrow \quad \vec{E}_1 = \vec{E}_0 \text{sen } (\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \quad \longrightarrow \quad k = \frac{2\pi}{\lambda}$$



$$\vec{k}_1 \cdot \vec{r} = kz \cos\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{z} + kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{x}$$

$$\vec{k}_2 \cdot \vec{r} = kz \cos\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{z} - kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{x}$$

Interferência de ondas planas (uso de outro ângulo de referência)

Pelo princípio da superposição: $E = E_1 + E_2$

$$E_1 = E_{0,x} \cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \quad E_2 = E_{0,2} \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})$$

Intensidade da onda E^2 : $E_0 = E_{0,1} = E_{0,2}$

$$E^2 = E_0^2 \cos^2(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) + E_0^2 \cos^2(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) + \underbrace{2E_0^2 \cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})}_{\text{Termo de interferência}}$$

Termo de interferência

$$\cos a \cos b = \frac{\cos(a+b) + \cos(a-b)}{2}$$

$$2E_0^2 \cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) = \underbrace{E_0^2 \cos(2\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})}_{\text{Oscila rápido (média nula)}} + \underbrace{E_0^2 \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})}_{\text{Termo estacionário}}$$

Oscila rápido
(média nula)

Termo estacionário

Interferência de ondas planas (uso de outro ângulo de referência)

$$E_0^2 \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \begin{cases} \vec{k}_1 \cdot \vec{r} = kz \cos\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{z} + kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{x} \\ \vec{k}_2 \cdot \vec{r} = kz \cos\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{z} - kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right) \hat{x} \end{cases}$$

Os termos de interferência na direção z se cancelam, sobrando apenas a projeção na direção x:

$$E_0^2 \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) = E_0^2 \cos\left(2kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right)\right) \hat{x}$$

Portanto média temporal da intensidade será:

$$E^2 = E_0^2 \underbrace{\cos^2(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r})}_{1/2} + E_0^2 \underbrace{\cos^2(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})}_{1/2} + \underbrace{2E_0^2 \cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})}_{E_0^2 \cos\left(2kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right)\right)}$$

$$\boxed{\langle E^2 \rangle = \frac{E_0^2}{2} + \frac{E_0^2}{2} + E_0^2 \cos\left(2kx \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right)\right)}$$

Interferência de ondas planas (uso de outro ângulo de referência)

$$\langle E^2 \rangle = \frac{E_0^2}{2} + \frac{E_0^2}{2} + E_0^2 \cos \left(2kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right)$$

$$I = \frac{I_0}{2} + \frac{I_0}{2} + I_0 \cos \left(2kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right)$$

$$I = I_0 + I_0 + 2I_0 \cos \left(2kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right) = 2I_0 + 2I_0 \cos \left(2kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right) = 2I_0 \left(1 + \cos \left(2kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right) \right)$$

$$I(x) = 4I_0 \left(\cos^2 \left(kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right) \right)$$

$$1 + \cos(2\varphi) = 2 \cos^2(\varphi)$$

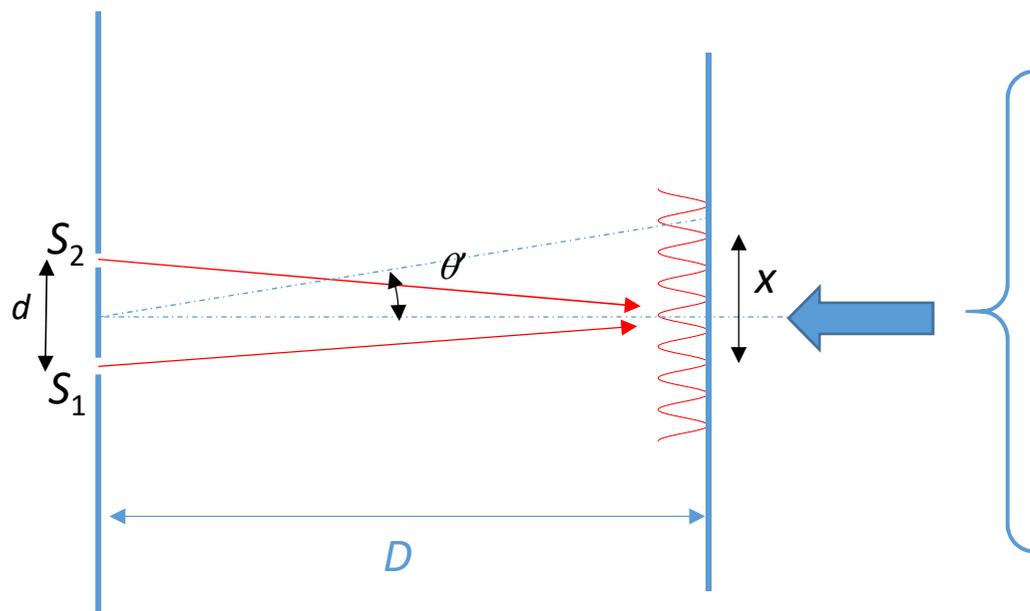
O máximos ocorrem quando: $kx \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) = m\pi$
($m=0,1,2,3..$)



$$x = \frac{m\pi}{k \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right)} = \frac{m\lambda}{2 \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right)}$$

$$\text{separação entre dois máximos} = \frac{\pi}{k \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right)} = \frac{\lambda}{2 \operatorname{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right)}$$

Dois tipos de Interferência: Similares

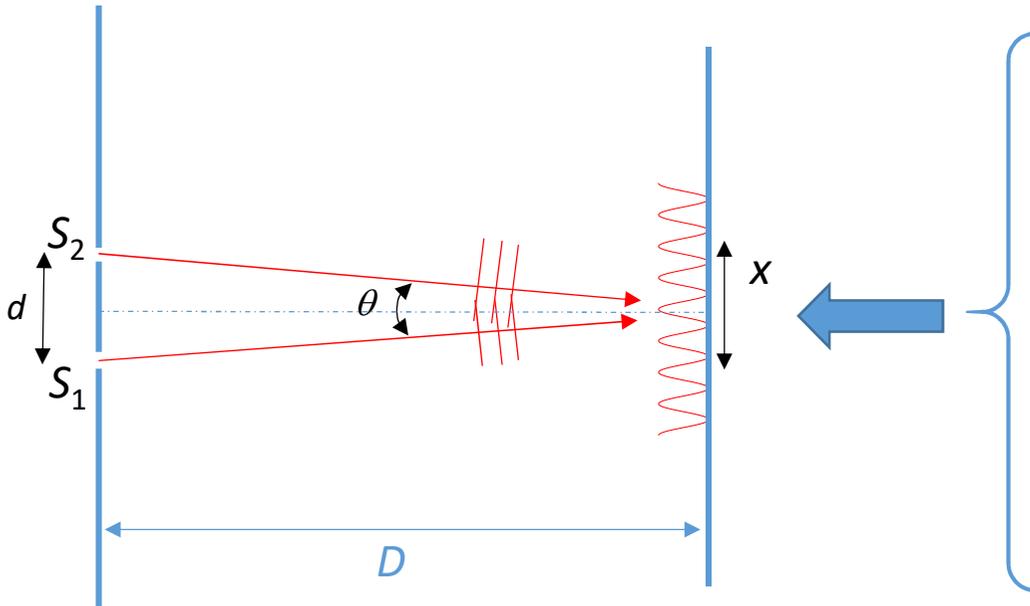


$$I = 4I_0 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right)$$

$$\frac{\phi}{2} = \frac{\pi d}{\lambda} \text{sen}\theta'$$

Ângulos pequenos:

$$\frac{\phi}{2} = \frac{\pi d}{\lambda} \frac{x}{D}$$



$$I(x) = 4I_0 \left(\cos^2 \left(kx \text{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) \right) \right)$$

$$\frac{\phi}{2} = kx \text{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right) = \frac{2\pi}{\lambda} x \text{sen} \left(\frac{\theta}{2} \right)$$

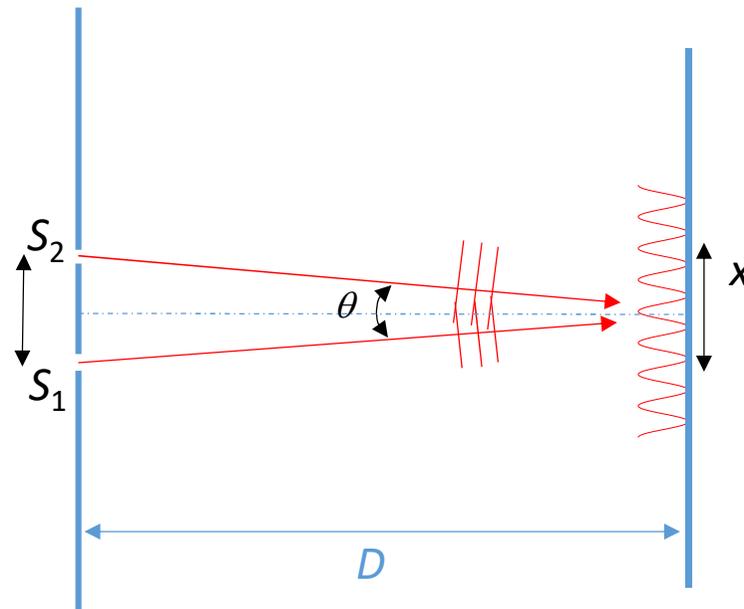
Ângulos pequenos:

$$\frac{\phi}{2} = \frac{2\pi}{\lambda} x \frac{d/2}{D} = \frac{\pi d}{\lambda} \frac{x}{D}$$

Experimentos

Interferência de ondas planas

Como os comprimentos de onda no visível são pequenos, para que as franjas de interferência possam ser vistas a olho nu, é necessário usar um ângulo θ muito pequeno

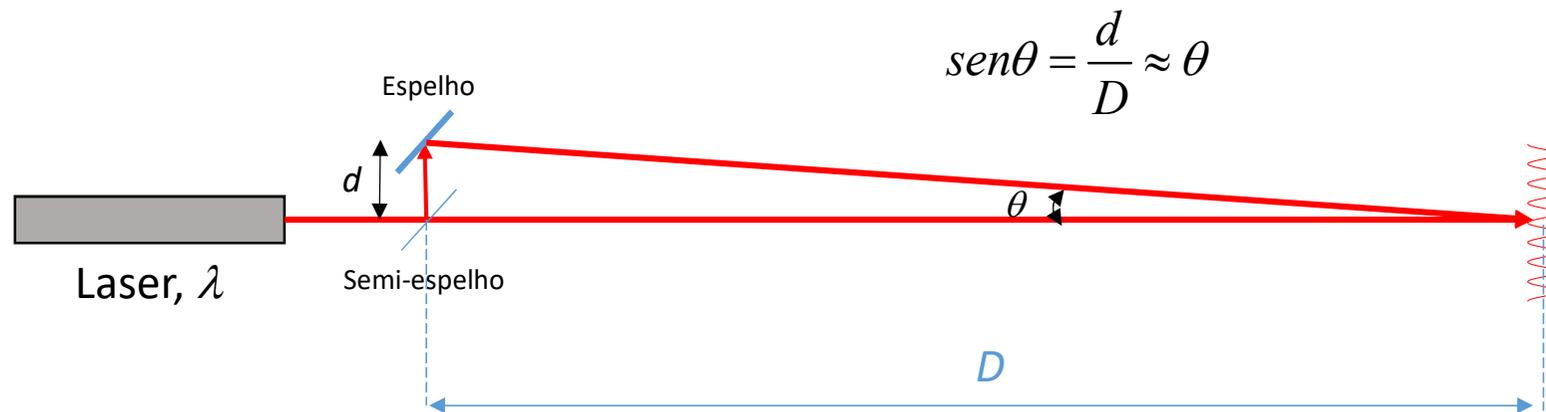


Como temos laser disponível, ao invés de duas fendas se utiliza dois feixes de laser

$$\text{separação entre dois máximos} = \frac{\pi}{k \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right)} = \frac{\lambda}{2 \text{sen}\left(\frac{\theta}{2}\right)}$$

Experimentos

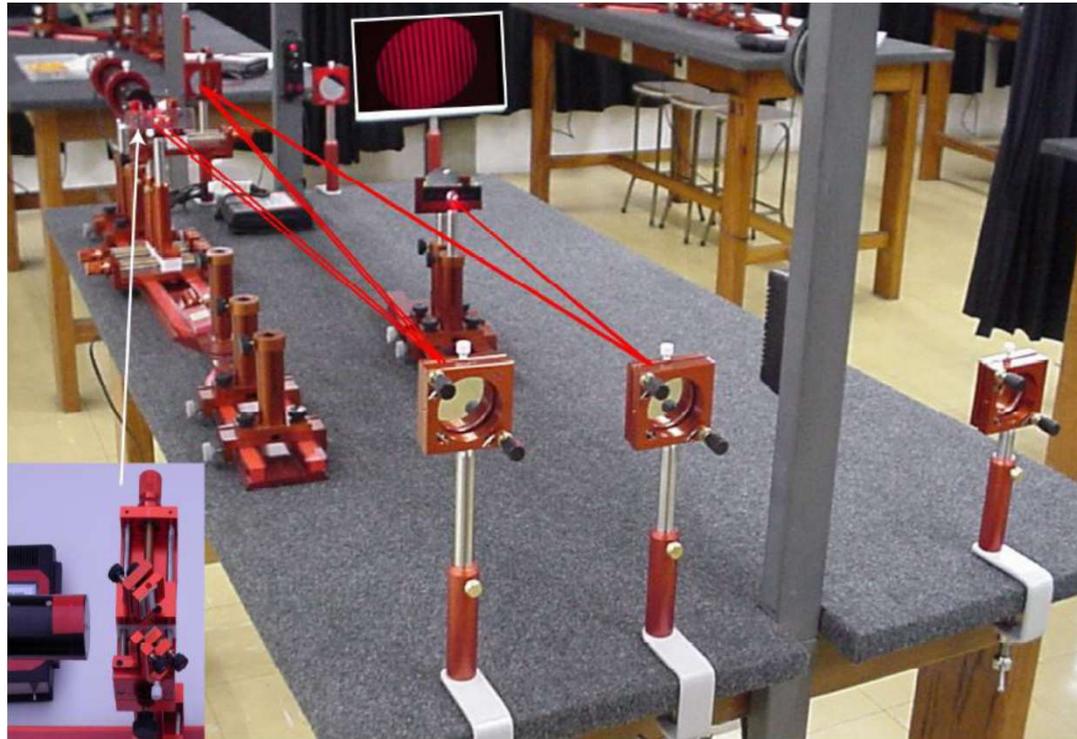
Interferência de dois feixes laser com um certo ângulo θ



Para que o ângulo θ seja pequeno, no experimento: D é da ordem de 4 m e d de 2 cm, ou seja, muito maior que a mesa de trabalho!

Para contornar esse problema usamos espelhos planos para aumentar o caminho percorrido pela luz!

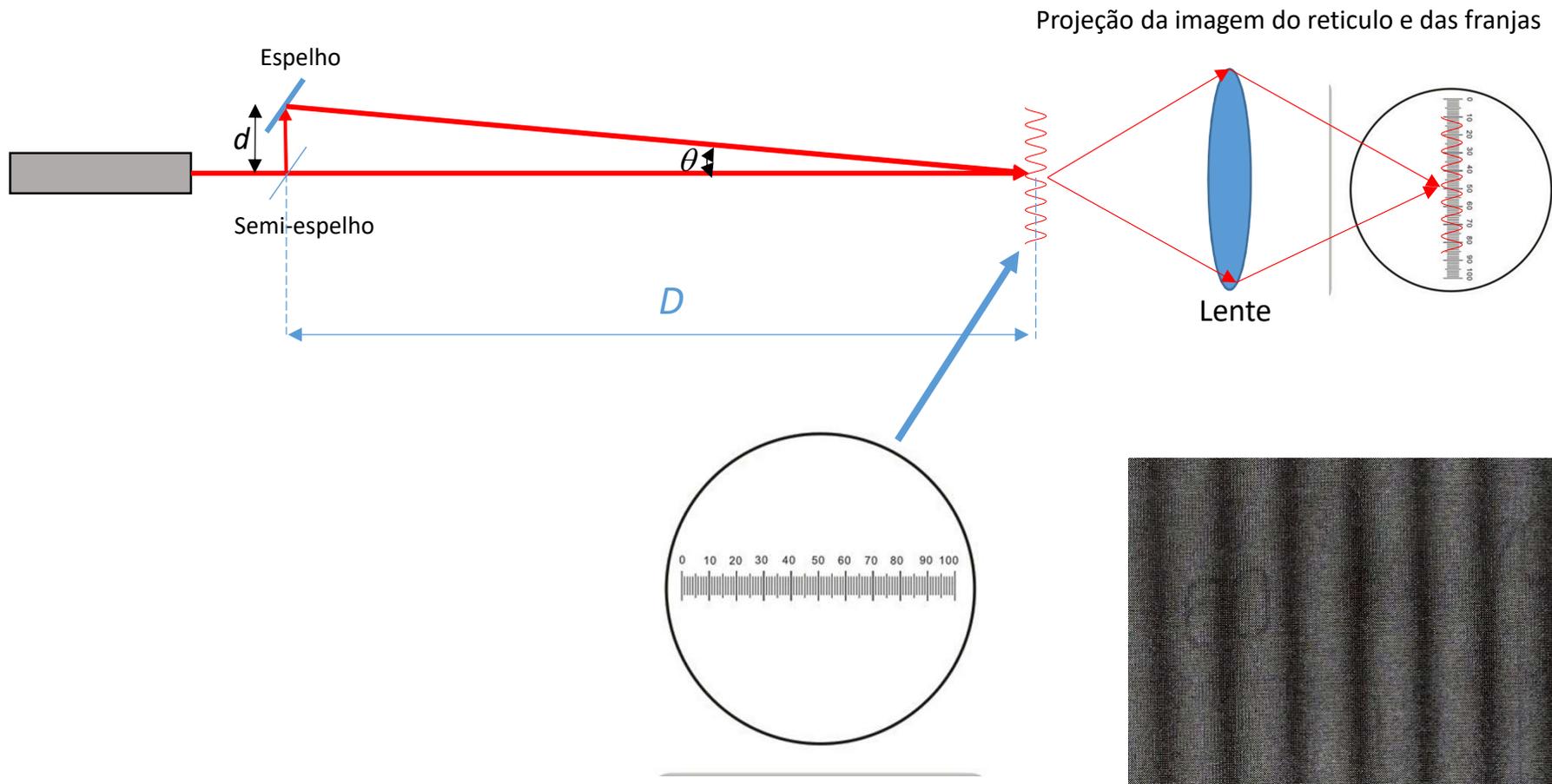
Experimentos



E como medir o espaçamento das franjas?

Experimentos

1-) Uso de um retículo milimétrico calibrado



Experimentos

2-) Simples projeção e análise de magnificação: f , s , s'

