

Fenomenologia das ondas II

Roberto Ortiz

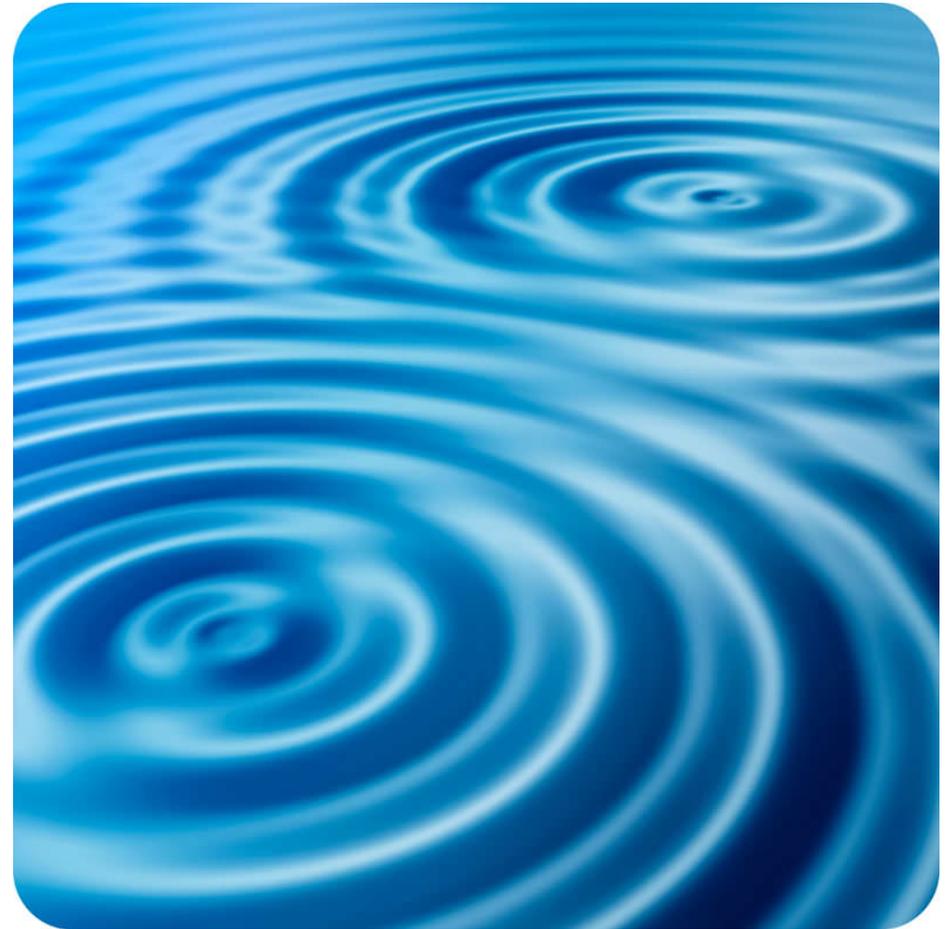
Professor Livre-Docente
EACH – USP

Interferência de ondas em 2 e 3 dimensões

- Já estudamos como ondas com diferentes características (frequências, amplitudes) podem sofrer interferência em 1 dimensão.
- Um parâmetro importante a ser considerado é a diferença de fase δ , que pode ser:
 - δ constante quando a frequência e/ou a velocidade das ondas é a mesma
 - ou
 - δ variável quando a frequência e/ou velocidade das ondas são variáveis
- Em 2 ou 3 dimensões uma diferença de fase surge quando há uma diferença de trajetória entre 2 ou mais ondas.

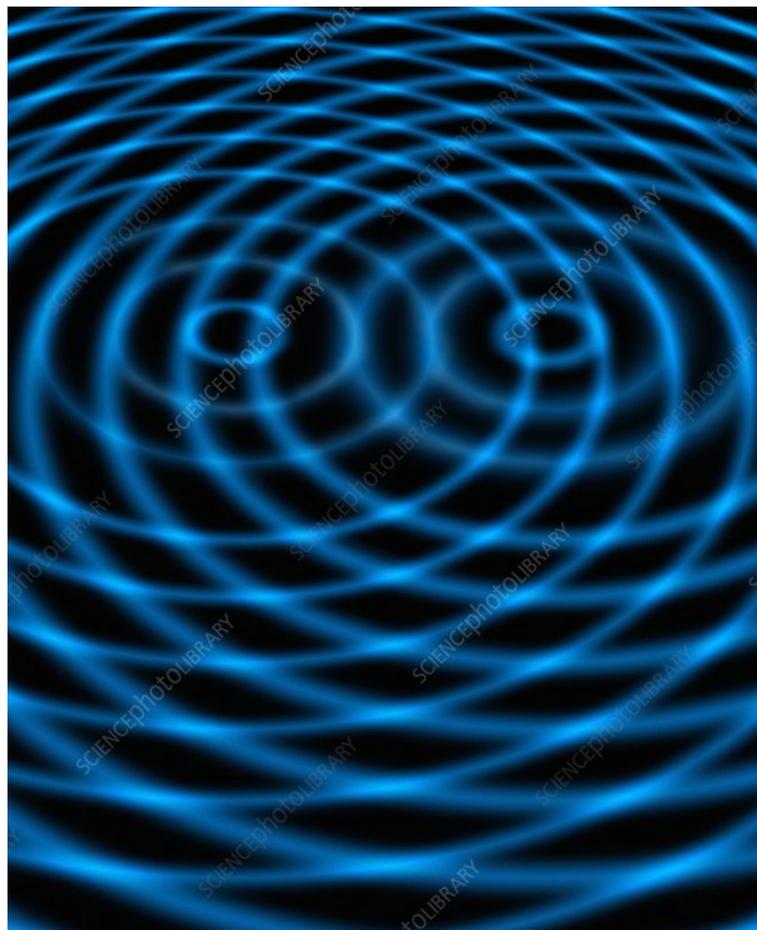
Interferência de ondas criadas por 2 fontes em 2 dimensões

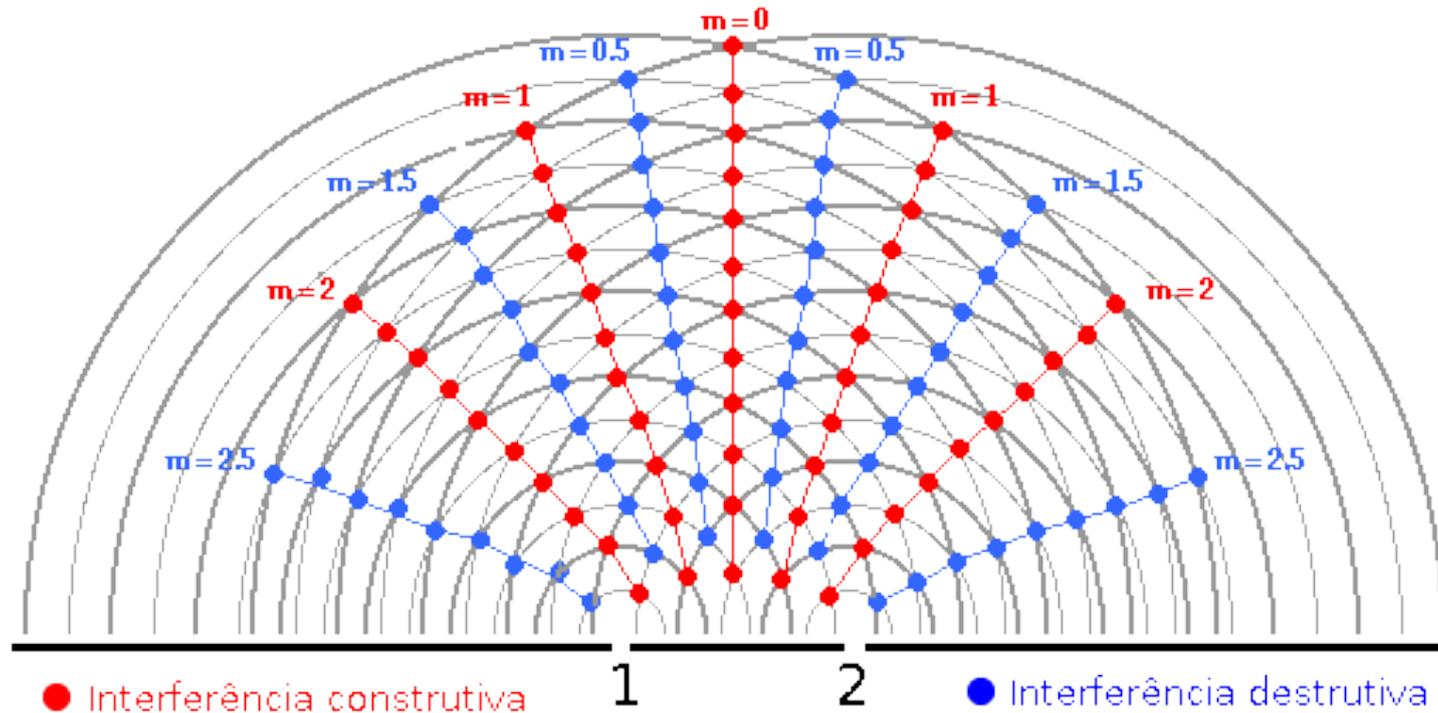
- Considere as ondas criadas por 2 fontes oscilantes puntiformes, oscilando em fase com frequência f , separadas por uma distância d .
- Essas ondas se propagam com velocidade $v = \lambda f$
- À medida que se propagam haverá uma interferência entre as ondas criadas pelas duas fontes



Interferência em 2 dimensões

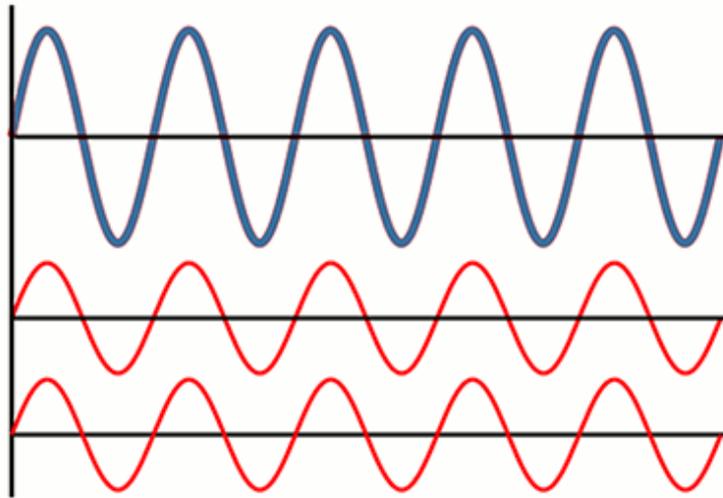
- A figura ao lado ilustra o padrão de interferência criado pelas 2 fontes de ondas.
- Há lugares onde as duas ondas se somam (a fase das 2 ondas é a mesma ou múltiplos pares de π) e outros onde as ondas se anulam (a fase das 2 ondas difere múltiplos ímpares de π).
- A diferença de fase em cada ponto é resultado da diferença de caminho percorrido por cada onda.



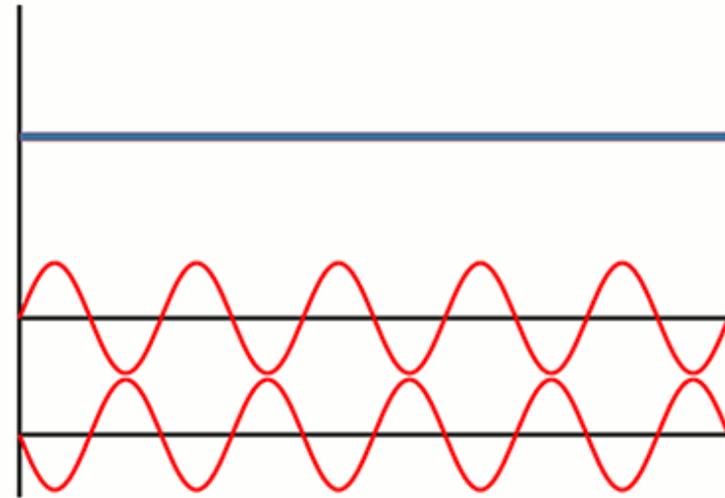


- Na figura acima as fontes geradoras de ondas estão localizadas em 1 e 2. Considere que esses pontos sejam “pontiformes”
- Os pontos coloridos assinalam os lugares onde a diferença de fase (causada pela diferença de distância das fontes) é igual a:
 - múltiplos pares de $\frac{1}{2} \lambda$ (interferência construtiva) ou ainda: $m \lambda = N \lambda$
 - múltiplos ímpares de $\frac{1}{2} \lambda$ (interferência destrutiva) ou ainda: $m \lambda = (N + \frac{1}{2}) \lambda$

Interferência construtiva

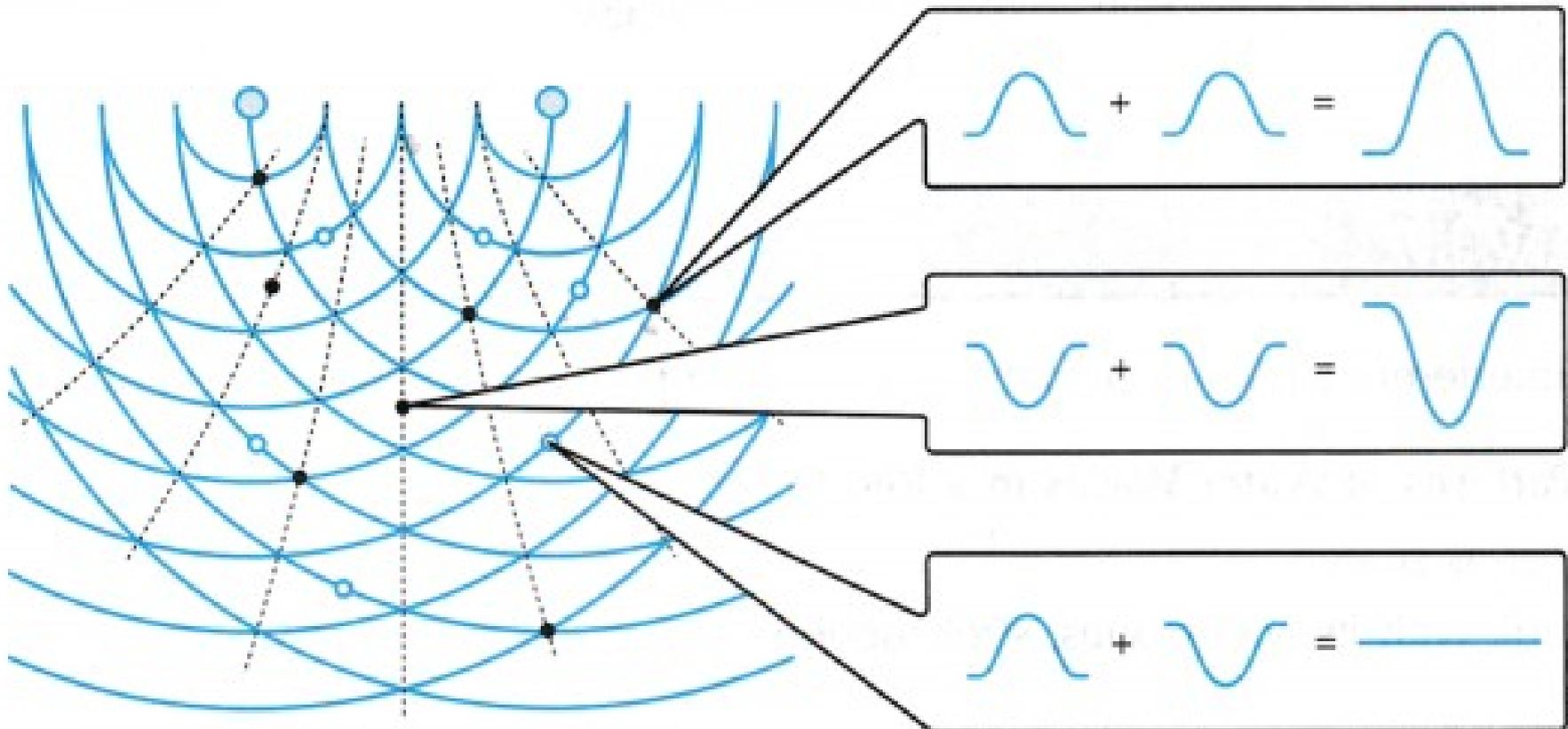


Interferência destrutiva



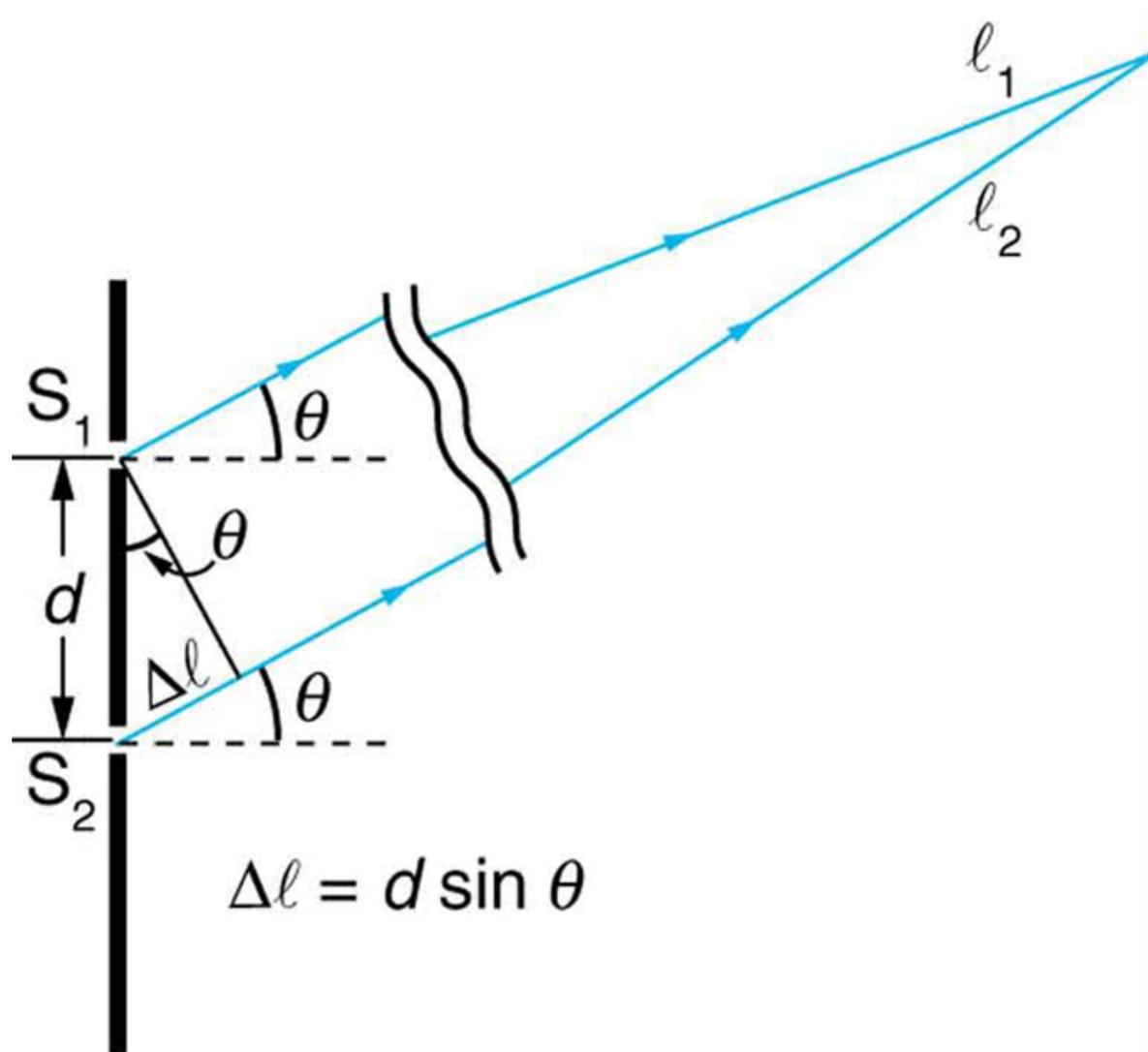
- Quando a diferença de fase entre as ondas é um múltiplo par (i.e. $m = 0, 2, 4, 6, 8..$) de π a interferência é construtiva
 - Este caso equivale a uma diferença de distância de $m \lambda = N \lambda$, $N = 0,1,2,3...$
- Quando a diferença de fase entre as ondas é um múltiplo ímpar (i.e. $m = 1, 3, 5, 7, 9...$) de π a interferência é destrutiva
 - Este caso equivale a uma diferença de distância de $m \lambda = (N + \frac{1}{2}) \lambda$, $N = 0,1,2,3...$

Cálculo a posição dos pontos de interferência construtiva e destrutiva



A posição dos lugares de máximos e mínimos associados a uma determinada diferença de fase é rigorosamente uma hipérbole

Se considerarmos os lugares distantes dos pontos onde são geradas as ondas podemos fazer uma aproximação:



Posição x onde há interferência construtiva:

$$d \sin \theta = N \lambda$$

$$d (x_{\max} / L) = N \lambda$$

$$x_{\max} = N (\lambda L / d)$$

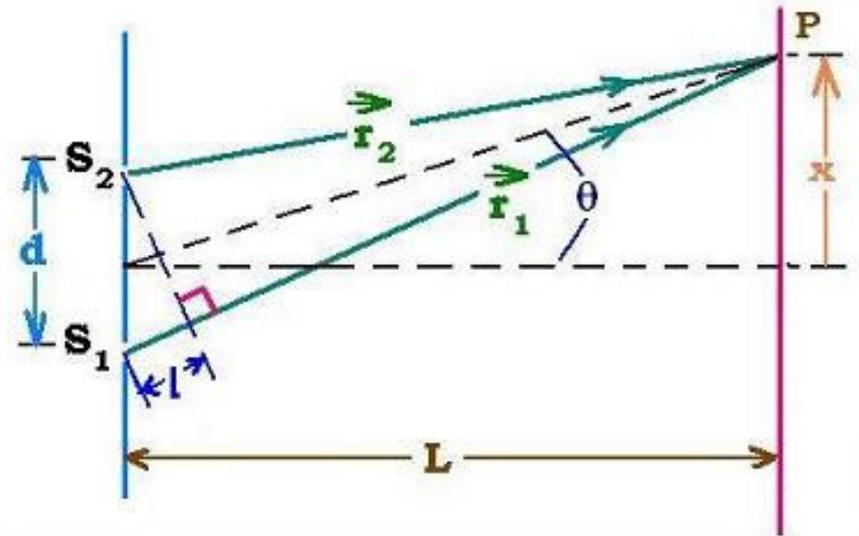
Posição x onde há interferência destrutiva:

$$d \sin \theta = (N + \frac{1}{2}) \lambda$$

$$d (x_{\min} / L) = (N + \frac{1}{2}) \lambda$$

$$x_{\min} = (N + \frac{1}{2}) (\lambda L / d)$$

onde N é um inteiro (ou zero)



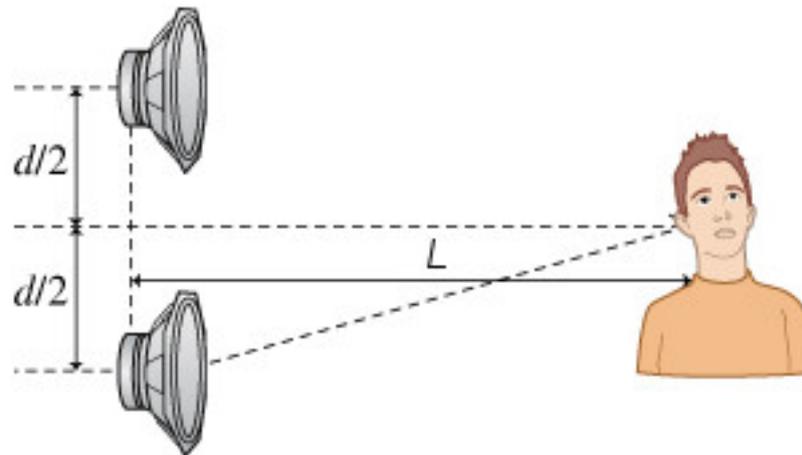
$$L \gg d$$

$$\Rightarrow \sin \theta = \frac{x}{L}$$

Exemplo: você se senta em um sofá, equidistante de 2 auto-falantes que emitem, em fase, um sinal sonoro com frequência f de 4000 Hz. A distância d entre os dois auto-falantes é de 1 metro e sua distância L até a linha imaginária que os une é de 5 metros.

(a) calcule quanto você deve se deslocar lateralmente de modo que perceba a primeira interferência destrutiva

(b) calcule quanto você deve se deslocar lateralmente de modo que perceba a primeira interferência construtiva



Sol.: o primeiro ponto de interferência construtiva ($N = 1$) está situado a uma distância de $1 (\lambda L / d)$ à direita ou à esquerda do eixo de simetria do conjunto. Devemos portanto calcular o comprimento de onda. Se utilizarmos $v_{\text{som}} = 340 \text{ m/s}$ obtemos:

$$\lambda = v_{\text{som}} / f = 340 \text{ (m/s)} / 4000 = 0,085 \text{ m}$$

Logo: $x_{\text{max}} (N = 1) = 0,085 \times 5 / 1,0 = 0,425 \text{ m} = \mathbf{42,5 \text{ cm}}$

o primeiro ponto de interferência destrutiva ($N = 0$) está situado a uma distância de $(0 + \frac{1}{2}) (\lambda L / d)$ à direita ou à esquerda do eixo de simetria do conjunto:

$$x_{\text{min}} (N = 0) = \frac{1}{2} \times (0,085 \times 5 / 1,0) = 0,2125 \text{ m} = \mathbf{21,25 \text{ cm}}$$

Gráfico da intensidade da onda em função da posição x

- Vamos calcular a intensidade da onda em função da posição x , contada a partir do ponto médio entre as duas fontes, a uma distância L .
- Supomos que cada fonte seja puntiforme e que gere uma onda com amplitude A_o .
- Quando a interferência é construtiva a onda resultante terá amplitude $2A_o$.
- Quando a interferência é destrutiva a onda resultante terá amplitude zero.
- Nos demais casos, a amplitude dependerá da diferença de fase δ entre as duas ondas.

- Cálculo da diferença de fase δ :

$$\delta = (\text{diferença de caminho} / \text{comprimento de onda}) \times 2\pi$$

$$\delta = (d \sin \theta / \lambda) \cdot 2\pi = 2\pi (x d / L \lambda)$$

- Cálculo da amplitude combinada A em função de δ :

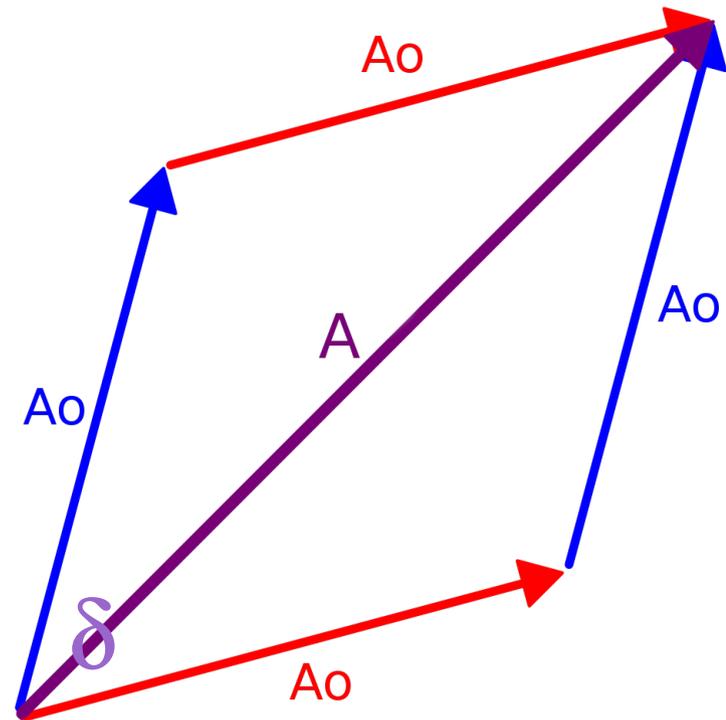
A frequência das ondas individuais é a mesma. Utilizamos a técnica de fases para calcular a amplitude A resultante, que é a soma fasorial de duas amplitudes A_0 defasadas de δ .

Na figura ao lado os fasores de módulo A_0 , iguais, estão defasados de um ângulo δ . Utilizamos a lei dos cossenos para calcular o fasor resultante, A :

$$A^2 = A_0^2 + A_0^2 + 2A_0^2 \cos \delta$$

$$A^2 = 2A_0^2 + 2A_0^2 \cos \delta$$

$$A^2 = 2 A_0^2 (1 + \cos \delta)$$



$$\cos \delta = \cos \left(\frac{\delta}{2} + \frac{\delta}{2} \right) = \cos \left(\frac{\delta}{2} \right) \cos \left(\frac{\delta}{2} \right) - \sin \left(\frac{\delta}{2} \right) \sin \left(\frac{\delta}{2} \right)$$

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

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

$$A^2 = 2A_o^2(1 + \cos \delta)$$

$$A^2 = 2A_o^2 \left(1 + 2\cos^2 \left(\frac{\delta}{2} \right) - 1 \right)$$

$$A^2 = 4A_o^2 \cos^2 \left(\frac{\delta}{2} \right)$$

$$A^2 = 4A_o^2 \cos^2 \left(\frac{\pi x d}{L \lambda} \right)$$

Já vimos anteriormente que a intensidade da onda é proporcional à amplitude da onda (resultante) ao quadrado, que acabamos de calcular.

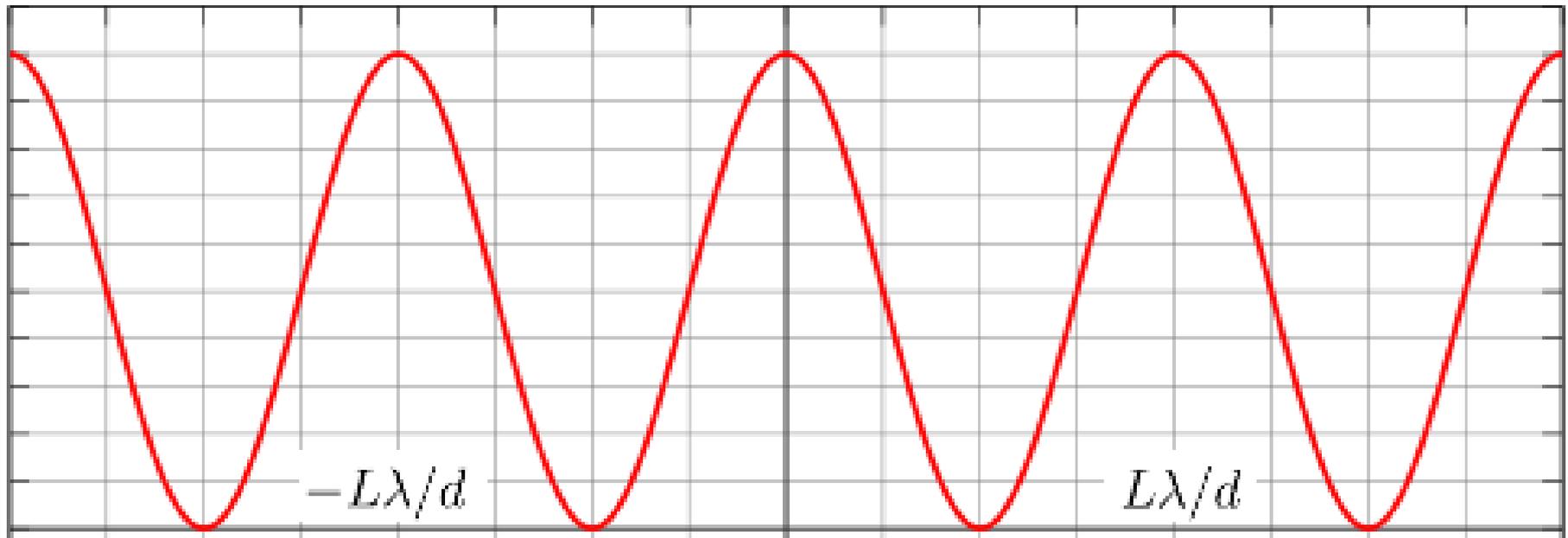
A intensidade é máxima onde o \cos^2 é máximo, ou seja, onde o seu argumento é igual a $(N \pi)$ e $N = 0, 1, 2, 3\dots$:

$$\pi x_{\max} d / L \lambda = N \pi$$

$$x_{\max} = N L \lambda / d,$$

conforme já havíamos calculado antes.

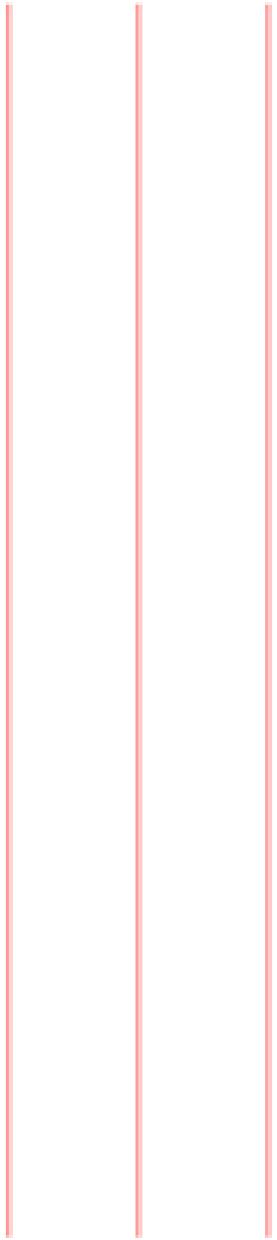
Por outro lado agora obtivemos que a função que descreve a intensidade da onda resultante da interferência: é da forma de um \cos^2 .



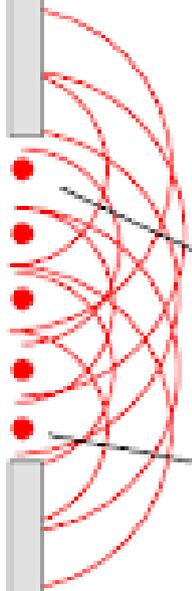
Em 1801, Thomas Young utilizou um experimento de dupla-fenda semelhante ao descrito acima para comprovar o caráter ondulatório da luz.

Difração em fenda única

- Conforme vimos, ondas planas, ao passar por uma abertura, sofrem difração.
- A difração pode ser entendida como uma consequência natural do Princípio de Huygens-Fresnel
- Vamos supor que a onda plana seja composta por um número finito de “ondículas” segundo o “Princípio de Huygens”.
- As ondículas estão distribuídas uniformemente ao longo da abertura
- Em seguida, vamos calcular a posição do primeiro mínimo de intensidade



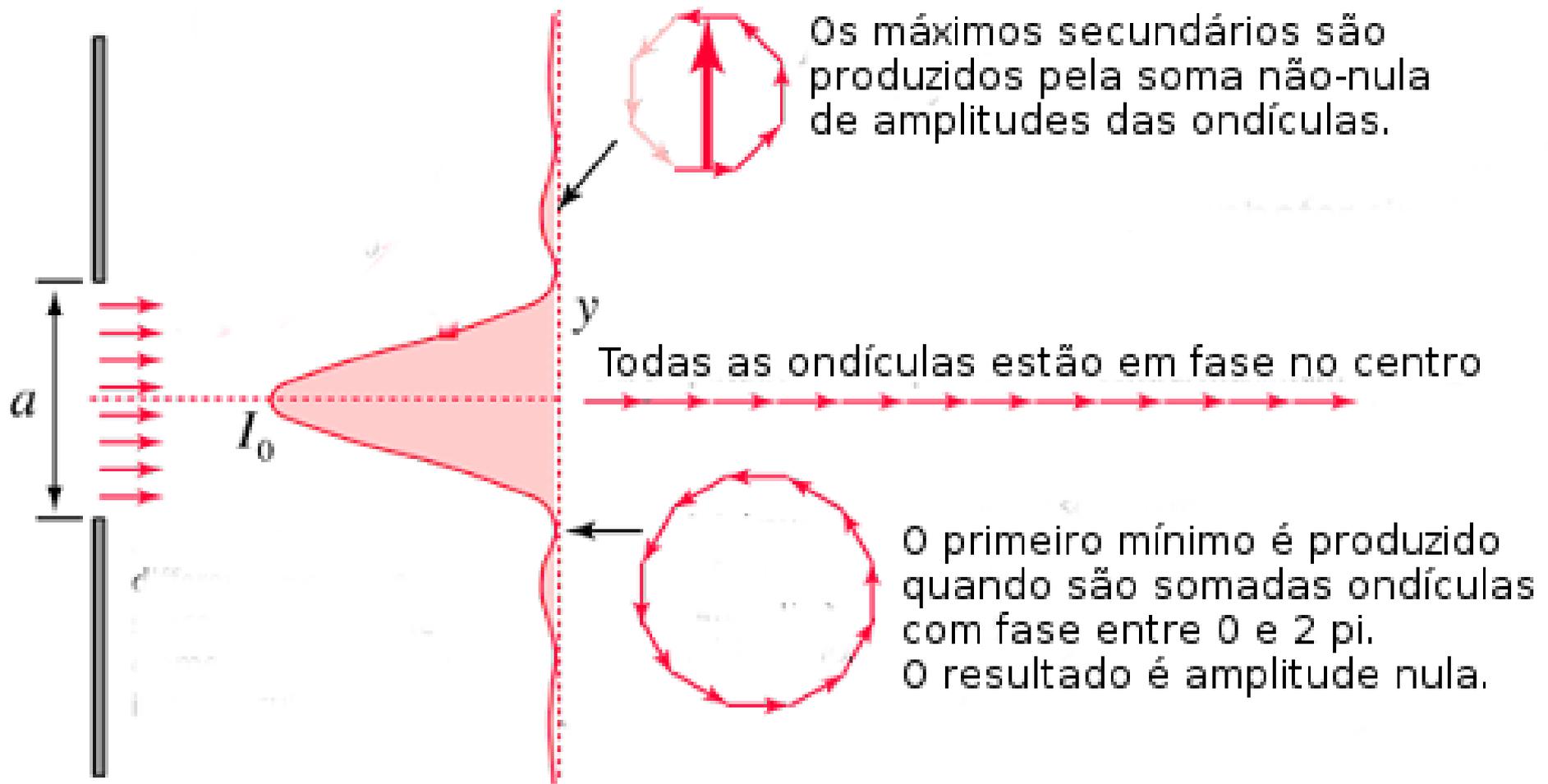
a



L



Cálculo das posições dos máximos e mínimos



Primeiro mínimo:

- Ocorre quando a soma dos fasores que representam as ondículas é zero.
- A diferença de fase entre ondículas consecutivas é δ .
- Se houver N ondículas então $N \times \delta = 2\pi$
- Logo, a diferença de fase entre a primeira e a última ondícula deve ser 2π na direção do primeiro mínimo.
- Por consequência, a diferença de caminho deve ser de 1λ



Posição dos mínimos:

- Primeiro mínimo:

$$a \sin \theta = \lambda$$

$$a (x_{\min} / L) = \lambda$$

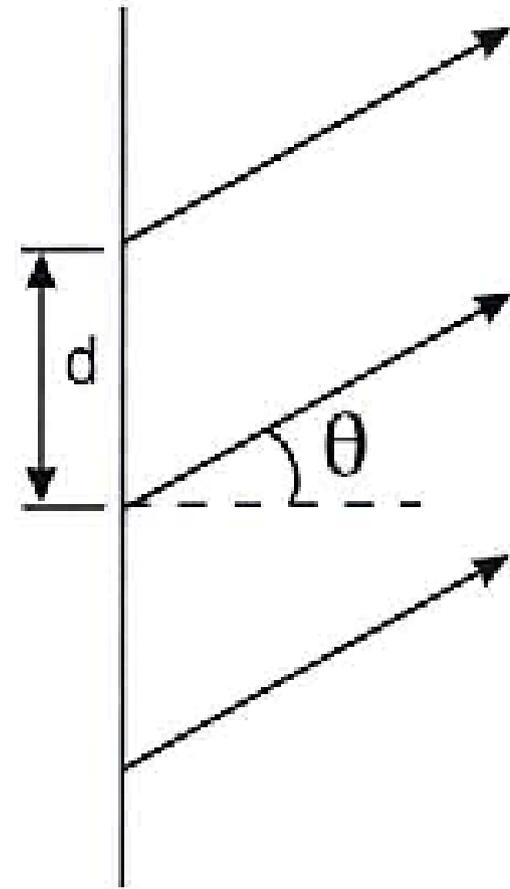
$$x_{\min} = \lambda L / a$$

onde L é a distância entre a fenda e o ponto onde observamos a onda.

- Os demais mínimos: são obtidos fazendo a diferença de caminho $\Delta l = m \lambda$ ou:

$$a \sin \theta = m \lambda$$

$$x_{\min} = m (\lambda L / a), m = 1, 2, 3 \dots$$



Na figura, d é a distância entre ondículas adjacentes. O número total de ondículas é N e $(N \times d) = a =$ largura da fenda.

- Da figura anterior temos que:

$$\sin (\phi / 2) = (1/2) A / r$$

$$A (\phi) = 2 r \sin (\phi / 2)$$

onde r é o raio do círculo e ϕ é a diferença de fase entre a primeira e a última ondícula. O valor de r pode ser calculado a partir do tamanho do arco de circunferência:

$$\phi = (N \times A_0) / r$$

$$r = (N \times A_0) / \phi$$

onde $(N \times A_0)$ é, obviamente, a amplitude máxima central = A_{\max} . Em seguida, substituímos r na expressão de $A(\phi)$:

$$A(\phi) = 2 r \sin (\phi / 2)$$

$$A(\phi) = 2 (A_{\max} / \phi) \sin (\phi / 2)$$

$$A(\phi) = A_{\max} \left(\frac{\sin(\phi/2)}{\phi/2} \right)$$

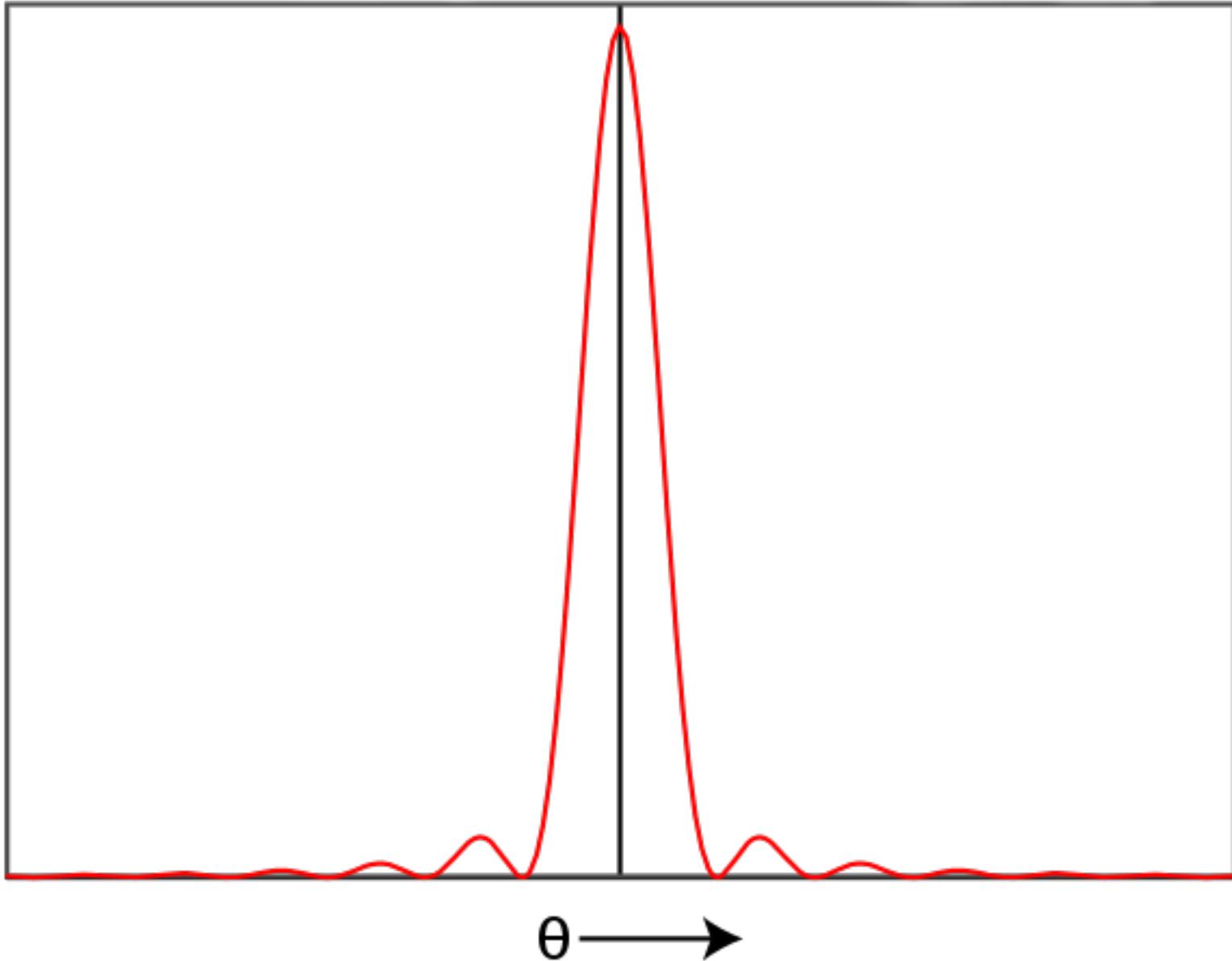
$$I(\phi) = I_{\max} \left(\frac{\sin(\phi/2)}{\phi/2} \right)^2$$

pois a intensidade I é proporcional ao quadrado da amplitude A .

O ângulo ϕ , que é a diferença de fase entre a primeira e a última ondícula pode ser calculado pela expressão:

$$\phi = 2\pi (a \sin \theta) / \lambda$$

Gráfico:



Exemplo: uma onda plana, de comprimento de onda 0,5 cm, incide perpendicularmente sobre uma fenda com 2 cm de largura.

(a) calcule a largura do máximo central de difração produzida pela fenda, quando observado a uma distância de 10 cm da fenda

(b) calcule a que distância do máximo central de intensidade estão os “segundos mínimos” de intensidade

(c) o que aconteceria com os resultados encontrados se observássemos a figura de difração a uma distância de 1,0 m de distância?

Sol.: **(a)** a primeira “interferência destrutiva” ocorrerá quando a diferença de caminho entre a primeira e a última “ondícula” for o equivalente a 1 comprimento de onda:

$$x_{\min} = \lambda L / a = 0,5 \text{ cm} \times 10 \text{ cm} / 2 \text{ cm} = 2,5 \text{ cm}$$

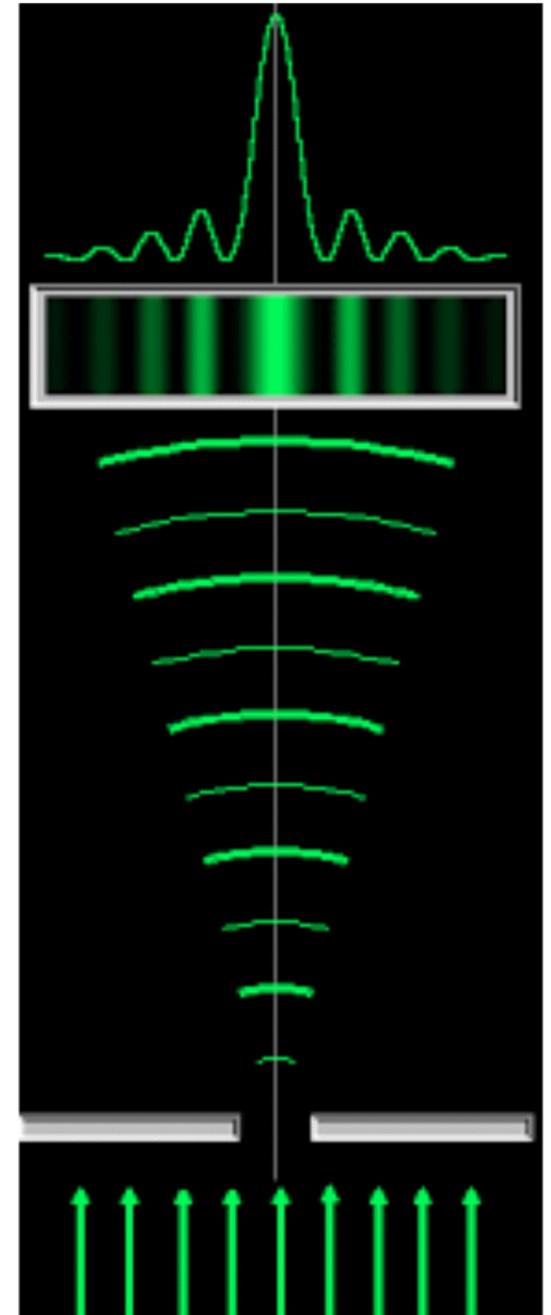
Logo, a largura total é igual a 2 vezes este valor: $2 \times 2,5 \text{ cm} = 5 \text{ cm}$.

(b) o segundo mínimo de intensidade:

$$x_{\min} = m (\lambda L / a), \text{ fazendo } m = 2:$$

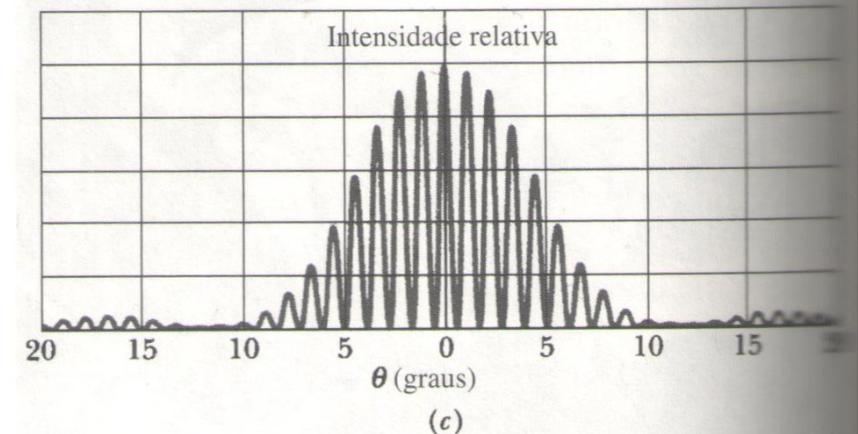
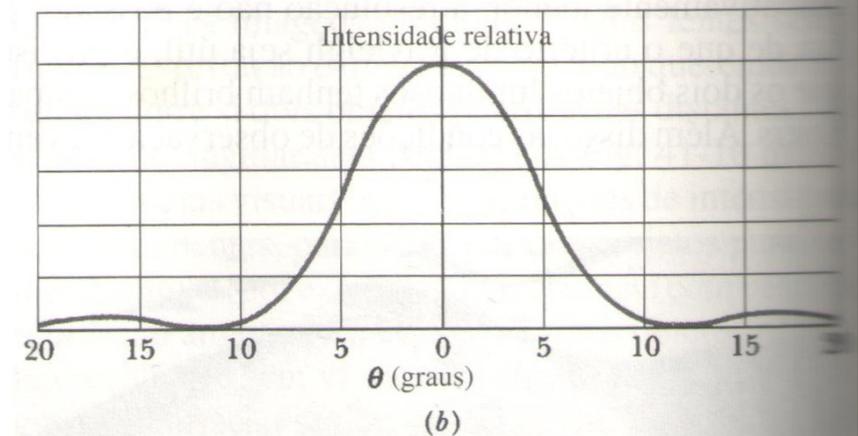
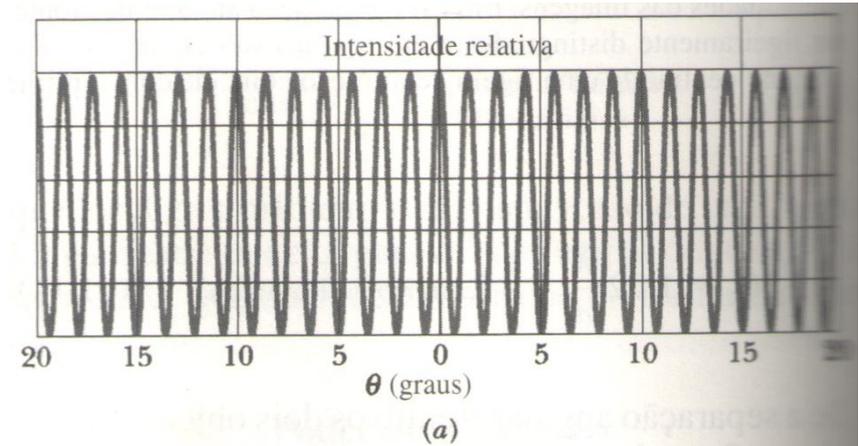
$$x_{\min} = 2 (0,5 \times 10 / 2) = 5,0 \text{ cm}$$

(c) observe que $x_{\min} = m (\lambda L / a)$, logo a posição dos mínimos (e máximos) é diretamente proporcional à distância entre a fenda e o local onde é observada a difração. Logo os resultados acima seriam $100 \text{ cm} / 10 \text{ cm} = 10$ vezes maiores.



Experiência de Young

- Na figura (a) ao lado, o padrão de difração gerado por duas fendas separadas por uma distância d , infinitamente estreitas
- Na figura (b) o padrão de difração gerado por uma fenda de largura a
- Na figura (c) o padrão de difração gerado por duas fendas, sendo $d \gg a$



Difração de uma abertura circular

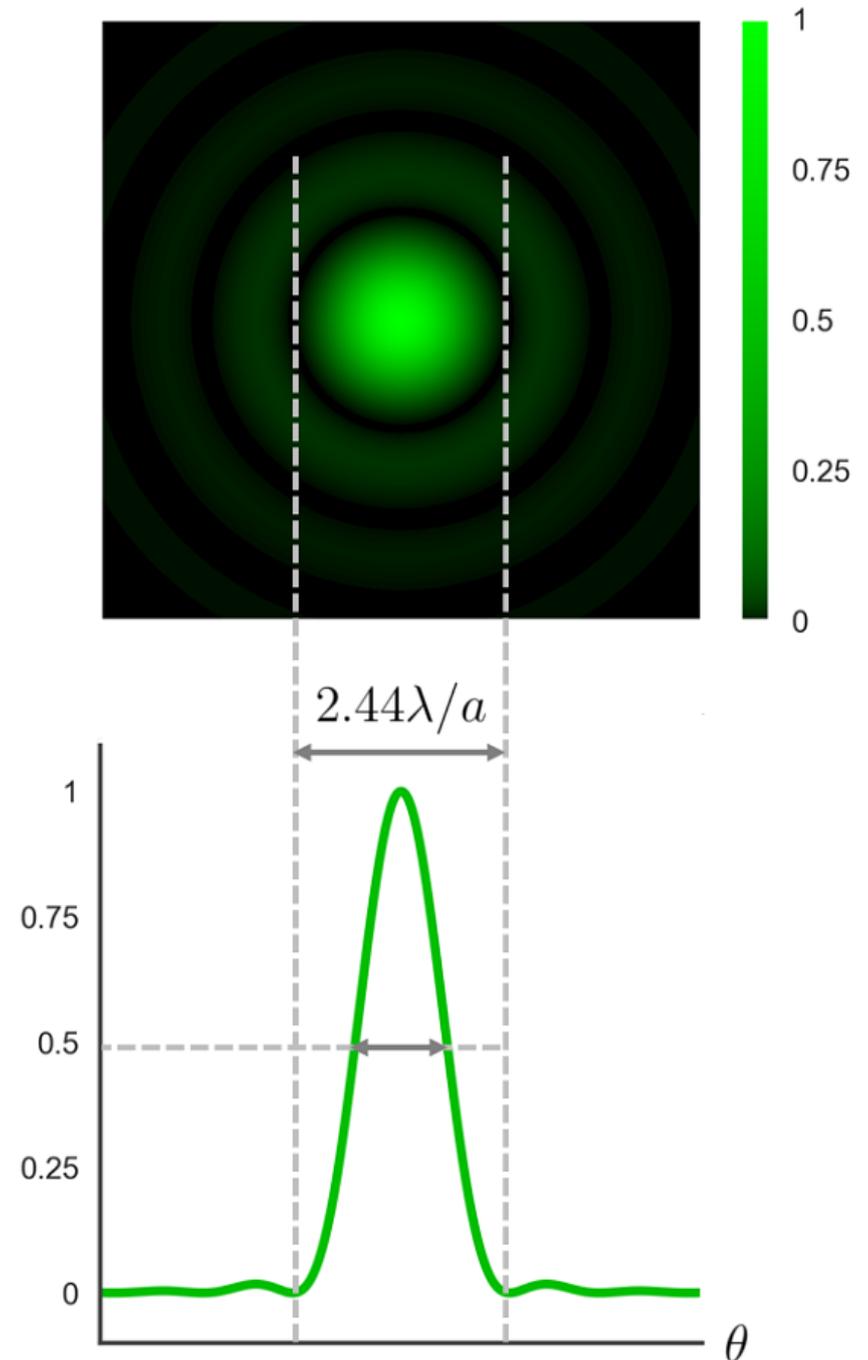
- O caso de ondas que passam por uma abertura circular é bem mais complexo e envolve uma matemática mais avançada.
- No caso de uma fenda, vimos que a posição do primeiro mínimo é dada por:

$$a \sin \theta = \lambda$$

- No caso de uma abertura circular, a posição do primeiro mínimo é dada por:

$$a \sin \theta = 1,22 \lambda$$

- A direção da posição do primeiro mínimo (em radianos, contados a partir do centro da figura de difração) é de $1,22 \lambda/a$, onde a é o diâmetro da abertura circular.
- Para se saber a posição em cm ou metros basta multiplicar o ângulo θ (em radianos) pela distância onde é formada a figura de difração.



Exemplo: calcule o diâmetro angular da figura de difração de uma estrela amarela, quando observada pelo olho humano, em minutos de arco.

Dado: diâmetro do olho humano adaptado à escuridão: 6 mm

Sol.: utilizamos a fórmula de Rayleigh: $2,44 \lambda / a$

Uma estrela irradia em diversos comprimentos de onda, mas neste caso o máximo de intensidade se dá na luz amarela ($\lambda = 550 \text{ nm}$). Substituímos na fórmula:

$$2,44 \lambda / a = 2,44 \times 550 \times 10^{-9} \text{ m} / 6 \times 10^{-3} \text{ m} = 0,0002236 \text{ rad}$$

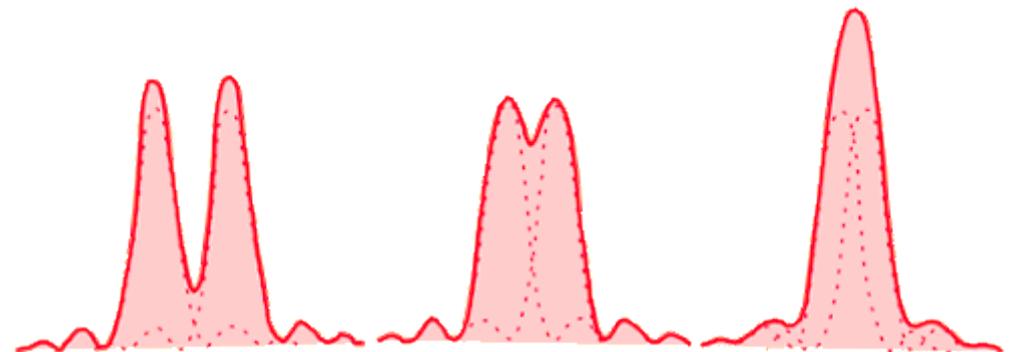
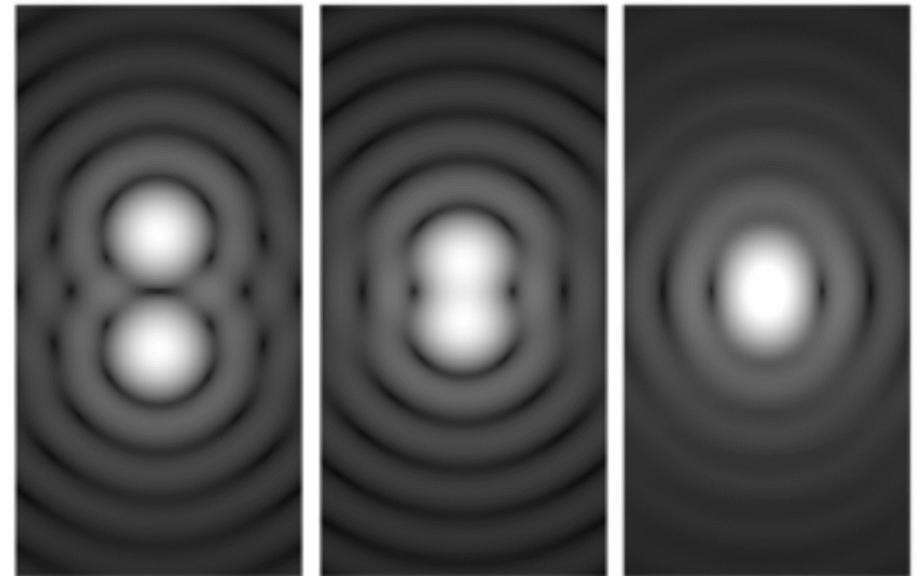
este valor corresponde a: $(180 / \pi) \times 0,0002236^\circ = 0,0128^\circ = 0,77 \text{ minutos de arco}$.

Crítério de Rayleigh

- O “crítério de Rayleigh” estabelece qual é o ângulo mínimo que deve haver entre duas fontes pontuais de ondas de modo que elas sejam discerníveis ou “resolvíveis” quando observadas através de uma abertura circular de diâmetro a :

$$\theta_{\min} = 1,22 \lambda / a$$

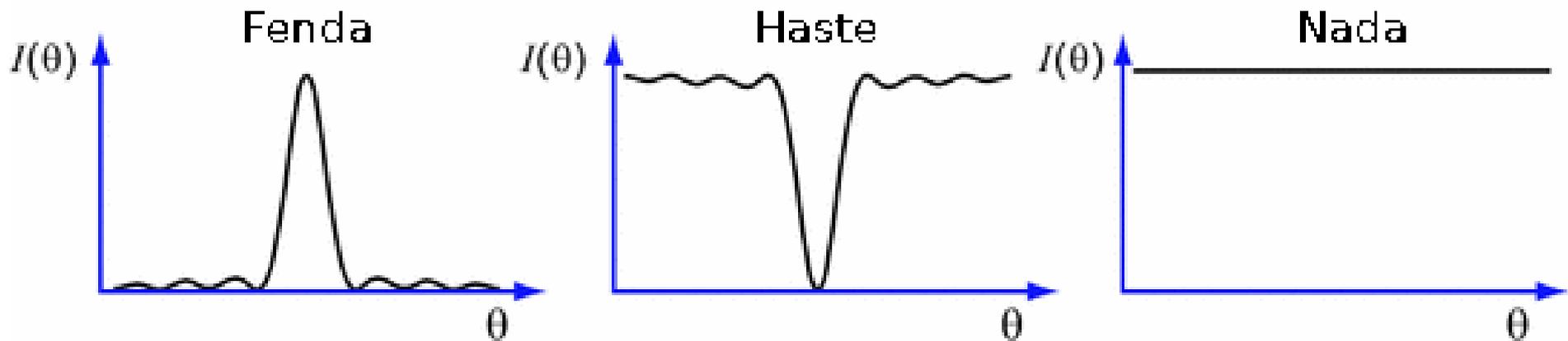
- Segundo este critério, a distância angular mútua deve ser, no mínimo, igual à posição do mínimo da fonte vizinha.



Princípio de Babinet

“A figura de difração formada por um corpo opaco é idêntica àquela formada por uma abertura do mesmo tamanho e formato”

- Na figura abaixo, a figura de difração formada pela passagem de ondas planas através de:
 - uma fenda
 - uma haste
 - sem obstáculo



Fim