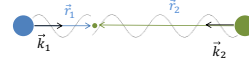


## Interferencia

## Interferencia de ondas

- La idea del tema es analizar situaciones donde actúen más de una fuente
- Toda la gracia va a estar en analizar con qué fase llega cada perturbación a un punto dado

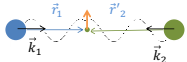


$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_1 r_1 - \omega t + \epsilon_1}{\varphi_1}\right)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_2 r_2 - \omega t + \epsilon_2}{\varphi_2}\right)$$

### Interferencia de ondas (si entienden esto...listo)

- La idea del tema es analizar situaciones donde actúen más de una fuente
- Toda la gracia va a estar en analizar con qué fase llega cada perturbación a un punto dado



$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_1 r_1 - \omega t + \epsilon_1}{\varphi_1}\right)$$

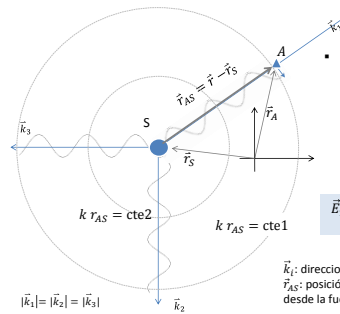


$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_1 r_1 - \omega t + \epsilon_1}{\varphi_1}\right)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_2 r_2 - \omega t + \epsilon_2}{\varphi_2}\right)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_2 r_2 - \omega t + \epsilon_2}{\varphi_2}\right)$$

### Una fuente puntual y tres de sus rayos



$$\vec{E}_1(\vec{r}_A, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}_A) \cos\left(\frac{\vec{k}_1 \cdot \vec{r}_{AS} - \omega t + \epsilon}{\varphi_1}\right)$$

- Para ondas esféricas la dirección de los rayos es radial desde la fuente, por lo que el rayo que pasa por el punto  $\vec{r}$  tiene asociado un vector de onda:

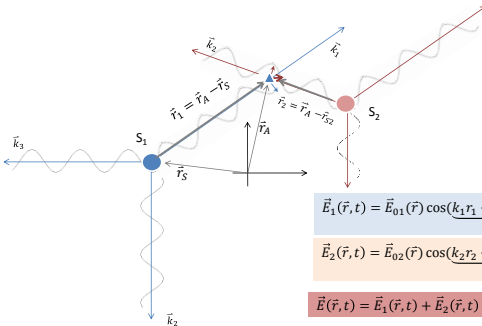
$$\vec{k}_1 = k \hat{r}_{AS}$$

$$\varphi_1 = \vec{k}_1 \cdot \vec{r}_{AS} - \omega t + \epsilon = k \cdot r_{AS} - \omega t + \epsilon$$

$$\vec{E}_1(\vec{r}_A, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}_A) \cos\left(\frac{k r_{AS} - \omega t + \epsilon}{\varphi_1}\right)$$

$\vec{k}_1$ : dirección del rayo  
 $\vec{r}_{AS}$ : posición del punto de interés  $\vec{r}$ , medida desde la fuente S

### Sumando fuentes



$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_1 r_1 - \omega t + \epsilon_1}{\varphi_1}\right)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_2 r_2 - \omega t + \epsilon_2}{\varphi_2}\right)$$

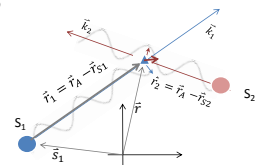
$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_1(\vec{r}, t) + \vec{E}_2(\vec{r}, t)$$

### Sumando fuentes

$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_1 r_1 - \omega t + \epsilon_1}{\varphi_1}\right)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos\left(\frac{k_2 r_2 - \omega t + \epsilon_2}{\varphi_2}\right)$$

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_1(\vec{r}, t) + \vec{E}_2(\vec{r}, t)$$



Las perturbaciones se suman...como vectores

Cuando tengo más de una fuente puede interesar:

- Cuál es el campo  $\vec{E}$  total en todo el espacio y para todo tiempo?

- Interés práctico: cuál es la distribución espacial de la irradiación  $I = \epsilon_0 c \langle E(\vec{r}, t)^2 \rangle_T$  (dónde se localiza espacialmente la energía de la onda?)

\*Periodos típicos para luz visible  $T=1.3-2.3 \cdot 10^{-15}$  s

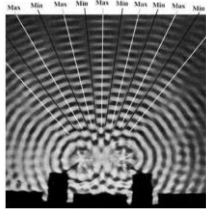
## Chapa chapa

$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos(\vec{k}_1 \vec{r}_1 - \omega t + \varepsilon_1)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02}(\vec{r}) \cos(\vec{k}_2 \vec{r}_2 - \omega t + \varepsilon_2)$$

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_1(\vec{r}, t) + \vec{E}_2(\vec{r}, t)$$

En cada punto del espacio, la perturbación total dependerá de las amplitudes y fases con las que ambas ondas alcanzan al punto en cuestión



Onditas en el agua producidas por dos fuentes puntuales que emiten en fase. Notar que hay direcciones donde hay crestas y valles muy pronunciados (Max) y direcciones de calma (Min)

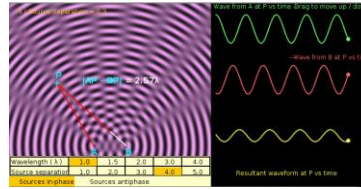
- En este ejemplo:
- Cómo son  $\vec{E}_{01}(\vec{r})$  y  $\vec{E}_{02}(\vec{r})$ ?
- Cómo son  $\varepsilon_1$  y  $\varepsilon_2$ ?

$$I = \varepsilon_0 c \langle E(\vec{r}, t)^2 \rangle_T$$

Habrà zonas de muchas olas y zonas calmas. La energía no se distribuye homogéneamente en el espacio

Applet 1

## Las perturbaciones se suman: con que fase llegan??



Diferencia de fase con las que las perturbaciones llegan al punto que estoy analizando. Es la madre de todas las cantidades!

$$\Delta\varphi = 2\pi \frac{\Delta r}{\lambda} + \Delta\varepsilon$$

$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_0(\vec{r}) \cos(\vec{k}_1 \vec{r}_1 - \omega t + \varepsilon_1)$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_0(\vec{r}) \cos(\vec{k}_2 \vec{r}_2 - \omega t + \varepsilon_2)$$

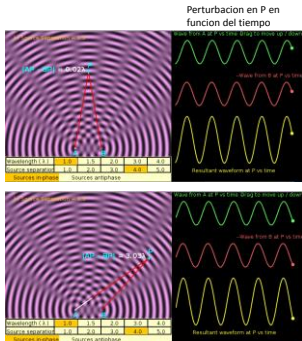
$$\varphi_2 - \varphi_1 = (\vec{k}_2 \vec{r}_2 - \vec{k}_1 \vec{r}_1) + (\varepsilon_2 - \varepsilon_1) \quad \left. \begin{array}{l} \vec{k}_1 = k, \vec{r}_1 \\ \vec{k}_2 = k, \vec{r}_2 \end{array} \right\}$$

$$\Delta\varphi = k \Delta r + \Delta\varepsilon$$

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta r + \Delta\varepsilon$$

diferente camino recorrido      diferente fase inicial

## Condicion de maximos



$$\Delta\varphi = 2\pi \frac{\Delta r}{\lambda} + \Delta\varepsilon$$

Si las fuentes oscilan en fase ( $\Delta\varepsilon = 0$ ) y la diferencia de caminos es un nro entero de veces  $\lambda$ : ( $\Delta r = m\lambda$ )

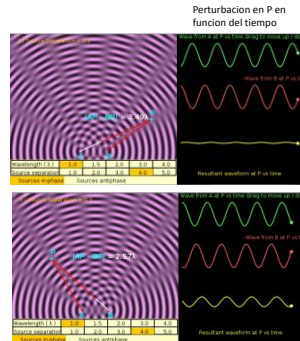
$$\Delta\varphi = 2m\pi$$

Y las perturbaciones llegan en fase produciendo un MAXIMO

En general habra maximo para aquellos puntos en los que:

$$\Delta\varphi = 2\pi \frac{\Delta r}{\lambda} + \Delta\varepsilon = 2m\pi$$

## Condicion de minimos



$$\Delta\varphi = 2\pi \frac{\Delta r}{\lambda} + \Delta\varepsilon$$

Si las fuentes oscilan en fase ( $\Delta\varepsilon = 0$ ) y la diferencia de caminos es un nro semi-entero de veces  $\lambda$ : ( $\Delta r = (m + \frac{1}{2})\lambda$ )

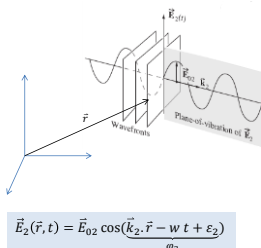
$$\Delta\varphi = (2m + 1)\pi$$

Y las perturbaciones llegan en contra-fase produciendo un MINIMO

En general habra minimo para aquellos puntos en los que:

$$\Delta\varphi = 2\pi \frac{\Delta r}{\lambda} + \Delta\varepsilon = (2m + 1)\pi$$

## Como describo ondas planas?



$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02} \cos(\vec{k}_2 \cdot \vec{r} - \omega t + \varepsilon_2)$$

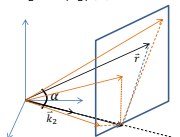
Onda de fase constante sobre planos perpendiculares a la dirección de propagación

La condición que satisfacen todos los puntos del plano perpendicular a  $\vec{k}_2$  es:

Producto escalar

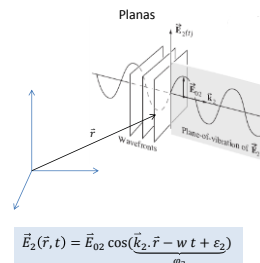
$$\vec{k}_2 \cdot \vec{r} = cte$$

$$\vec{k}_2 \cdot \vec{r} = |\vec{k}_2| \cdot |\vec{r}| \cos \alpha = cte$$



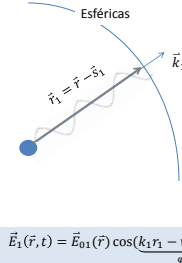
Dado  $\vec{k}_2$ , todos los puntos que tengan igual producto escalar con él, pertenecerán a un mismo plano (perpendicular a  $\vec{k}_2$ )

## Como describo ondas?



$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02} \cos(\vec{k}_2 \cdot \vec{r} - \omega t + \varepsilon_2)$$

Onda de fase constante sobre planos perpendiculares a la dirección de propagación



$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01}(\vec{r}) \cos(k_1 r_1 - \omega t + \varepsilon_1)$$

Onda de fase constante sobre esferas centradas en S, (y por tanto... perpendiculares a la dirección de propagación)

Ahora si...sabemos como describirlas, sabemos lo que esperamos ...calculemos como interfieren dos ondas planas\*

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \vec{E}_{02} \cos(\vec{k}_2 \cdot \vec{r} - \omega t + \epsilon_2)$$

$$\vec{E}_1(\vec{r}, t) = \vec{E}_{01} \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \omega t + \epsilon_1)$$

$$\vec{E}^2 = (\vec{E}_1 + \vec{E}_2) \cdot (\vec{E}_1 + \vec{E}_2)$$

$$= \vec{E}_1^2 + \vec{E}_2^2 + 2\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2$$

$$I \propto \langle \vec{E}^2 \rangle = \langle \vec{E}_1^2 \rangle + \langle \vec{E}_2^2 \rangle + 2\langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle$$

$$I = I_1 + I_2 + I_{12}$$

\*Para dos ondas esfericas se muy similar, solo que hay que usar la fase correspondiente

Término de interferencia

### El término de interferencia

$$I = \left( \frac{\vec{E}_1^2}{I_1} \right) + \left( \frac{\vec{E}_2^2}{I_2} \right) + 2 \left( \frac{\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2}{I_{12}} \right)$$

$$\langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle = \vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02} < \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} + \epsilon_1 - \omega t) \cos(\vec{k}_2 \cdot \vec{r} + \epsilon_2 - \omega t) >$$

$$= \vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02} < [\cos(\phi_1) \cos(\omega t) + \sin(\phi_1) \sin(\omega t)] * [\cos(\phi_2) \cos(\omega t) + \sin(\phi_2) \sin(\omega t)] >$$

$$\cos(a-b) = \cos(a) \cos(b) + \sin(a) \sin(b)$$

Como si fuera poca maldad ... ahora distribuyo:

$$< \vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02} [\cos(\phi_1) \cos(\phi_2) \cos^2(\omega t) + \sin(\phi_1) \sin(\phi_2) \sin^2(\omega t) + \cos(\phi_1) \sin(\phi_2) \sin(\omega t) \cos(\omega t) + \sin(\phi_1) \cos(\phi_2) \cos(\omega t) \sin(\omega t)] >$$

### El término de interferencia

$$I = \left( \frac{\vec{E}_1^2}{I_1} \right) + \left( \frac{\vec{E}_2^2}{I_2} \right) + 2 \left( \frac{\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2}{I_{12}} \right)$$

$$\langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle = \vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02} [\cos(\phi_1) \cos(\phi_2) \cos^2(\omega t) + \sin(\phi_1) \sin(\phi_2) \sin^2(\omega t) + \cos(\phi_1) \sin(\phi_2) \sin(\omega t) \cos(\omega t) + \sin(\phi_1) \cos(\phi_2) \cos(\omega t) \sin(\omega t)]$$

### El término de interferencia

$$I = \left( \frac{\vec{E}_1^2}{I_1} \right) + \left( \frac{\vec{E}_2^2}{I_2} \right) + 2 \left( \frac{\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2}{I_{12}} \right)$$

$$\langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle = \frac{\vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02}}{2} [\cos(\phi_1) \cos(\phi_2) + \sin(\phi_1) \sin(\phi_2)]$$

$$\langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle = \frac{\vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02}}{2} \cos(\phi_2 - \phi_1) = \frac{\vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02}}{2} \cos \Delta\phi$$

$$\Delta\phi = (\vec{k}_2 \cdot \vec{r} + \epsilon_2 - \omega t) - (\vec{k}_1 \cdot \vec{r} + \epsilon_1 - \omega t) = \Delta\phi$$

- Notar:
- Los terminos  $I_1$  e  $I_2$  son constantes
  - $I_{12}$  varia en el espacio :  $\Delta\phi = \Delta\phi(\vec{r})$
  - $I_{12}$  se anula si  $\vec{E}_{01} \perp \vec{E}_{02}$

\*Para dos ondas esfericas se muy similar, solo que hay que usar la fase correspondiente

### El término de interferencia

$$I = \left( \frac{\vec{E}_1^2}{I_1} \right) + \left( \frac{\vec{E}_2^2}{I_2} \right) + 2 \left( \frac{\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2}{I_{12}} \right)$$

$$I = \frac{\vec{E}_{01}^2}{2} + \frac{\vec{E}_{02}^2}{2} + \vec{E}_{01} \cdot \vec{E}_{02} \cos \Delta\phi(\vec{r})$$

Notar:

- Los terminos  $I_1$  e  $I_2$  son constantes
- $I_{12}$  varia en el espacio :  $\Delta\phi = \Delta\phi(\vec{r})$
- $I_{12}$  se anula si  $\vec{E}_{01} \perp \vec{E}_{02}$

Nos vamos a concentrar en el caso particular de dos ondas que oscilan en la misma dirección con igual amplitud

$$\vec{E}_{01} = \vec{E}_{02} \equiv \vec{E}_0$$

$$I = \frac{E_0^2}{2} + \frac{E_0^2}{2} + E_0 E_0 \cos \Delta\phi(\vec{r})$$

$$I = E_0^2 (1 + \cos \Delta\phi(\vec{r}))$$

$$I = 2 I_0 (1 + \cos \Delta\phi(\vec{r}))$$

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

Veamos que esto tiene sentido con lo que aprendimos de desfases

$$1 + \cos \Delta = 1 + \cos \left( \frac{\Delta}{2} + \frac{\Delta}{2} \right)$$

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

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

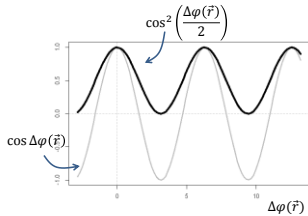
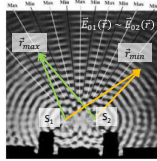
$$= 1 - \sin^2 \left( \frac{\Delta}{2} \right) + \cos^2 \left( \frac{\Delta}{2} \right)$$

$$= \frac{2 \cos^2 \left( \frac{\Delta}{2} \right)}{\cos^2 \left( \frac{\Delta}{2} \right)}$$

$$= 2 \cos^2 \left( \frac{\Delta}{2} \right)$$

## Perturbaciones paralelas

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



Habrà **máxima irradiación** para aquellos sitios  $\vec{r}_{max}$  tales que

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

Habrà **mínima irradiación** para aquellos sitios  $\vec{r}_{min}$  tales que

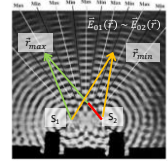
$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = \pi(2m + 1)$$

## Maximos

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

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m \longrightarrow I = 4 I_0$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = \pi(2m + 1) \longrightarrow I = 0$$



Empecemos analizando los **máximos para fuentes que oscilan en fase** ( $\epsilon_1 = \epsilon_2 = \epsilon$ ):

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

$$(k_2 r_{max2} - w t + \epsilon) - (k_1 r_{max1} - w t + \epsilon) = 2\pi m$$

$$k(r_{max2} - r_{max1}) = 2\pi m$$

$$(r_{max2} - r_{max1}) = \frac{2\pi m}{k}$$

$$(r_{max2} - r_{max1}) = m\lambda$$

Los máximos ocurren en aquellas posiciones para las cuales:

- la diferencia de fases resulta un número entero de veces  $2\pi$

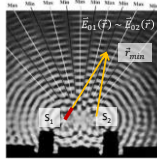
- O equivalentemente: la diferencia de caminos resulta un número entero de longitudes de onda

## ...y mínimos

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

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m \longrightarrow I = 4 I_0$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = \pi(2m + 1) \longrightarrow I = 0$$



Ahora analicemos los **mínimos para fuentes que oscilan en fase** ( $\epsilon_1 = \epsilon_2 = \epsilon$ ):

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = (2m + 1)\pi$$

$$(k_2 r_{min2} - w t + \epsilon) - (k_1 r_{min1} - w t + \epsilon) = (2m + 1)\pi$$

$$k(r_{min2} - r_{min1}) = (2m + 1)\pi$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = \frac{(2m + 1)\pi}{k}$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = (m + \frac{1}{2})\lambda$$

Los mínimos ocurren en aquellas posiciones para las cuales:

- la diferencia de fases resulta un número impar de veces  $\pi$

- O equivalentemente: la diferencia de caminos resulta un número entero de longitudes de onda mas media onda.

## Máximos y mínimos en el espacio

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

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

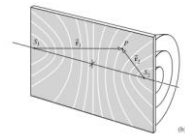
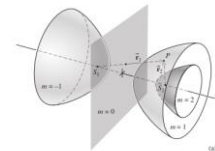
$$(r_{max2} - r_{max1}) = m\lambda$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = (2m + 1)\pi$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = (m + \frac{1}{2})\lambda$$

Como se 'traducen' estas condiciones en la disposición espacial de máximos y mínimos?

Las condiciones max y min definen hiperboloides de revolución



## Máximos y mínimos en el espacio

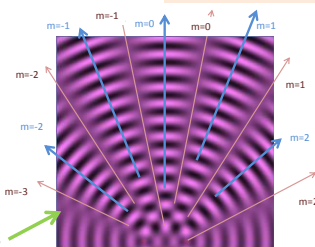
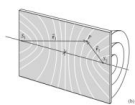
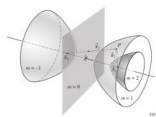
$$I = 4 I_0 \cos^2 \left( \frac{\Delta\phi(\vec{r})}{2} \right)$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

$$(r_{max2} - r_{max1}) = m\lambda$$

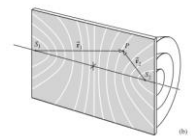
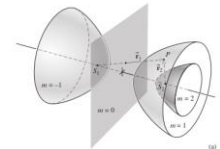
$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = (2m + 1)\pi$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = (m + \frac{1}{2})\lambda$$



Ojo: no son rectas...son hiperbolas

## Que veo?



$$(r_{max2} - r_{max1}) = m\lambda$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = (m + \frac{1}{2})\lambda$$

### Maximos de fuentes desfasadas ( $\epsilon_2 \neq \epsilon_1$ )

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

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m \longrightarrow I = 4 I_0$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = \pi(2m + 1) \longrightarrow I = 0$$

Empecemos analizando los **máximos** :

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

$$(k_2 r_{max2} - w t + \epsilon_2) - (k_1 r_{max1} - w t + \epsilon_1) = 2\pi m$$

$$k(r_{max2} - r_{max1}) + \Delta\epsilon = 2\pi m$$

$$(r_{max2} - r_{max1}) = \frac{2\pi m}{k} - \frac{\Delta\epsilon}{k}$$

Compensa la eventual diferencia de fases inicial

$$(r_{max2} - r_{max1}) = m\lambda - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} = \lambda \left( m - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

### Mínimos de fuentes desfasadas

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

$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m \longrightarrow I = 4 I_0$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = \pi(2m + 1) \longrightarrow I = 0$$

Ahora analicemos los **mínimos**:

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = (2m + 1)\pi$$

$$(k_2 r_{min2} - w t + \epsilon_2) - (k_1 r_{min1} - w t + \epsilon_1) = (2m + 1)\pi$$

$$k(r_{min2} - r_{min1}) = (2m + 1)\pi - \Delta\epsilon$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = \frac{(2m + 1)\pi - \Delta\epsilon}{k}$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = \left( m + \frac{1}{2} \right) \lambda - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} = \lambda \left( m + \frac{1}{2} - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

### Máximos y mínimos para fuentes desfasadas

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

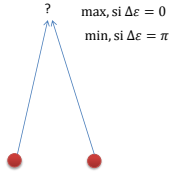
$$\Delta\phi(\vec{r}_{max}) = 2\pi m$$

$$(r_{max2} - r_{max1}) = \lambda \left( m - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

$$\Delta\phi(\vec{r}_{min}) = (2m + 1)\pi$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = \lambda \left( m + \frac{1}{2} - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

Notar que en general para un valor dado  $\Delta\epsilon \neq 0$  el patron de interferencia cambia. Por ejemplo, puntos equidistantes de las fuentes pueden no ser más máximos.



### La condición oculta\*

- Por qué no vemos interferencia de manera cotidiana?

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

$$(r_{max2} - r_{max1}) = \lambda \left( m - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

$$(r_{min2} - r_{min1}) = \lambda \left( m + \frac{1}{2} - \frac{\Delta\epsilon}{2\pi} \right)$$

- El patron de interferencia podrá ser detectado sólo si no varia en el tiempo (sino cambia todo el tiempo y en promedio se borrona todo...o sea no veo patron alguno)
- Eso significa que, para que sea detectable, la diferencia de fases iniciales  $\Delta\epsilon$  entre las dos fuentes, debe permanecer constante.
- Pero vemos que por cómo se genera la luz, cada emisor radia un tren de ondas durante un lapso de  $\Delta t_{coherencia} \sim 10^{-8}$ . Entonces su fase sólo puede considerarse constante a cachos muy cortos.
- Es virtualmente imposible que dos fuentes de luz indepen **pero entonces??!!** ...rgan  $\Delta\epsilon = cte$

\*Gran titulo para una película