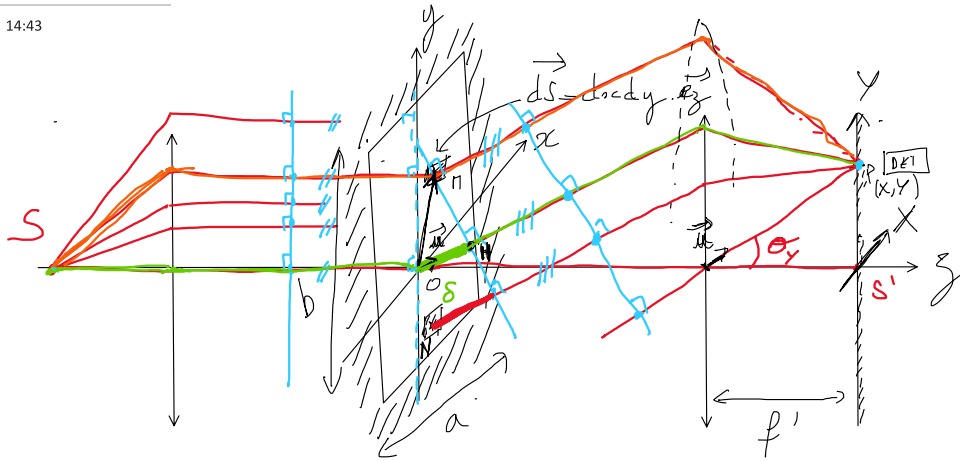


Chapitre 3 : Diffraction

mardi 2 mars 2021 14:43



Tout point $\begin{pmatrix} x \\ y \\ 0 \end{pmatrix}$ est point source secondaire - Ils sont mutuellement tous cohérents entre eux.

On va calculer
$$\underline{A}_T(P) = \int_{\text{ouverture}} \underline{a}_M(P)$$

avec
$$\underline{a}_M(P) = \underbrace{A_0}_{a_0} \cdot dS e^{i\varphi_n(P)}$$

On utilise le rayon passant par O comme rayon de référence:

$$\underline{a}_n(P) = A_0 \cdot dS e^{i \underbrace{[\varphi_n(P) - \varphi_0(P) + \varphi_0(P)]}_{\Delta\varphi(P)}}$$

$$\underline{a}_n(P) = A_0 \cdot dS e^{i\varphi_0(P)} \cdot e^{i\Delta\varphi(P)}$$

avec
$$\Delta\varphi(P) = -k_0 \cdot \delta = -k_0 \cdot \overline{OH} = -k_0 \vec{u} \cdot \vec{OH}$$

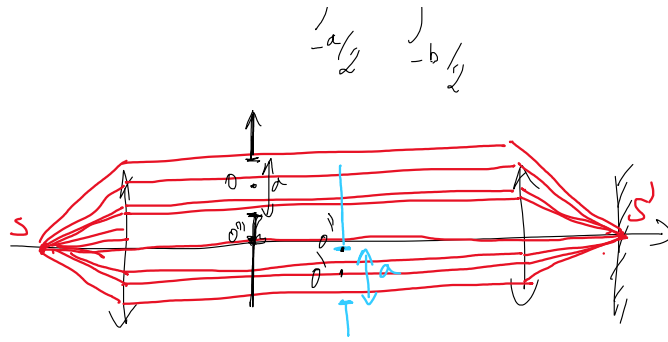
On note $\vec{u} = \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix}$ (on sait que α, β, γ dépendent de la position du détecteur (point P) et de la focale f')

Donc, comme $\vec{OH} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 0 \end{pmatrix}$,
$$\Delta\varphi(P) = -k_0(\alpha x + \beta y)$$

Au final
$$\underline{a}_n(P) = A_0 \cdot e^{i\varphi_0(P)} \cdot e^{-i \frac{2\pi}{\lambda_0}(\alpha x + \beta y)} \cdot dx dy$$

et
$$\underline{A}_T(P) = \int_{-a/2}^{+a/2} \int_{-b/2}^{+b/2} A_0 e^{i\varphi_0(P)} e^{-i \frac{2\pi}{\lambda_0}(\alpha x + \beta y)} dx dy$$

Rem:



Quelle que soit la position de la pupille, on observe la même figure d'interférence à l'écran. (donc indépendant des points et rayons de référence choisis pour le calcul).

Le calcul donne:

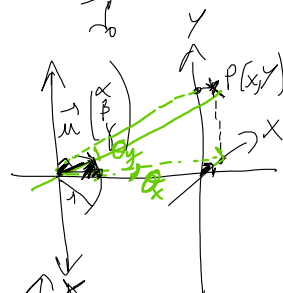
$$\begin{aligned}
 \underline{A}_T(P) &= A_0 e^{i\phi_0(P)} \int_{-a/2}^{a/2} e^{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \alpha x} dx \int_{-b/2}^{b/2} e^{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \beta y} dy \\
 &= A_0 e^{i\phi_0(P)} \left[\frac{e^{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \alpha x}}{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \alpha} \right]_{-a/2}^{a/2} \cdot \left[\frac{e^{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \beta y}}{-\frac{2i\pi}{\lambda_0} \beta} \right]_{-b/2}^{b/2} \\
 &= A_0 e^{i\phi_0(P)} \frac{e^{-\frac{i\pi \alpha a}{\lambda_0}} - e^{\frac{i\pi \alpha a}{\lambda_0}}}{-2i \left(\frac{\pi \alpha}{\lambda_0} \right)} \times \frac{e^{-\frac{i\pi \beta b}{\lambda_0}} - e^{\frac{i\pi \beta b}{\lambda_0}}}{-2i \left(\frac{\pi \beta}{\lambda_0} \right)}
 \end{aligned}$$

indépendant de x et y.

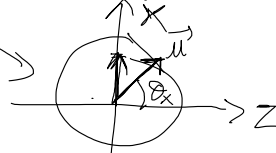
$$\underline{A}_T(P) = A_0 e^{i\phi_0(P)} \times \frac{\sin\left(\frac{\pi \alpha a}{\lambda_0}\right)}{\frac{\pi \alpha}{\lambda_0}} \times \frac{\sin\left(\frac{\pi \beta b}{\lambda_0}\right)}{\frac{\pi \beta}{\lambda_0}}$$

dim champ E / surface.

Rappel: $P(x, y)$ avec $\tan \theta_x = \frac{x}{f}$
 $\tan \theta_y = \frac{y}{f'}$



On a $\alpha = \sin \theta_x$
 et $\beta = \sin \theta_y$



Dans le cadre de la théorie scalaire :

$$\theta_x \text{ et } \theta_y \ll 1 \text{ donc } x, y \ll f'$$

$$\text{D'où } \alpha \approx \frac{x}{f'} \text{ et } \beta \approx \frac{y}{f'}$$

On a en final :

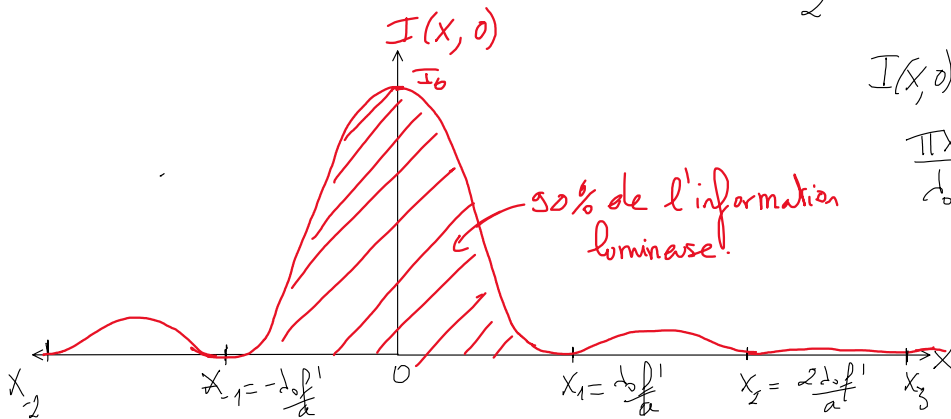
$$A_T(x, y) = A_0 \cdot a \cdot b \cdot e^{i\phi_0(P)} \cdot \frac{\sin\left(\frac{\pi x a}{\lambda_0 f'}\right)}{\frac{\pi x a}{\lambda_0 f'}} \cdot \frac{\sin\left(\frac{\pi y b}{\lambda_0 f'}\right)}{\frac{\pi y b}{\lambda_0 f'}}$$

$$A_T(x, y) = A_0 a b e^{i\phi_0(P)} \cdot \text{sinc}\left(\frac{\pi x a}{\lambda_0 f'}\right) \cdot \text{sinc}\left(\frac{\pi y b}{\lambda_0 f'}\right)$$

$$\text{Et donc } I(x, y) = \frac{\epsilon_0 c}{2} |A_T(x, y)|^2$$

$$I(x, y) = I_0 \cdot \text{sinc}^2\left(\frac{\pi x a}{\lambda_0 f'}\right) \cdot \text{sinc}^2\left(\frac{\pi y b}{\lambda_0 f'}\right)$$

avec $I_0 = \frac{\epsilon_0 c A_0^2 a^2 b^2}{2}$



« β » de la tâche centrale = $2 \frac{\lambda_0 f'}{a}$
(largeur)

Rem : "Analogie" des formules d'interférences ou de tâche centrale :

Fentes & Young: $i = \lambda \left(\frac{D}{d}\right)$

Réseau: $p \sin \theta = k \lambda$ ou encore si $\theta \ll 1$, $p \frac{x_k}{f'} = k \lambda$ ($k \in \mathbb{Z}$)

soit $x_{k+1} - x_k = d \left(\frac{\lambda}{p}\right)$

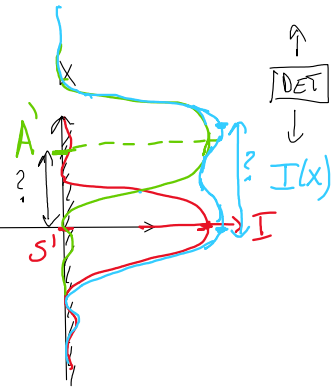
Interf. 1^{ère} ord. : « λ » ou $\left(\frac{\lambda}{p}\right)$...

largeur de diffraction: $\gamma = \alpha \lambda_0 \left| \frac{z}{a} \right|$ pour une ouverture de largeur a

Plus généralement, pour une ouverture circulaire de diamètre D , $\alpha_0 = 1,22 \frac{\lambda}{D}$. Donc le diamètre de la tache centrale (ou tache d'Airy) vaut

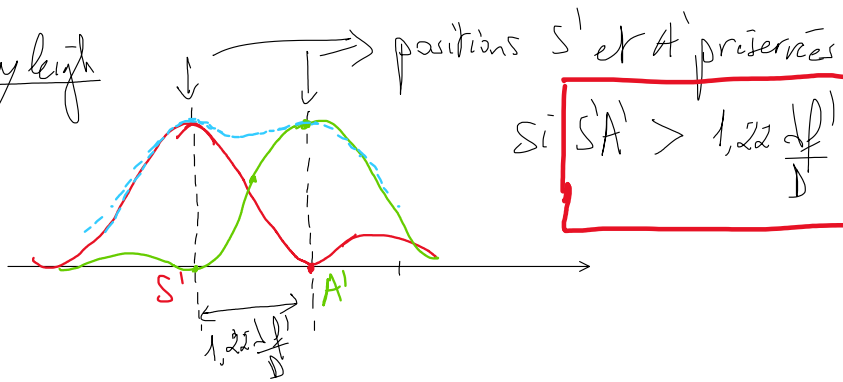
$$\phi = 2,44 \frac{\lambda}{D}$$

Pouvoir de résolution des instruments d'optique :



$$I_{\text{Total}}(x) = I_{S'}(x) + I_{A'}(x)$$

Critère de Rayleigh



$$\text{Si } \Delta S'A' > 1,22 \frac{\lambda}{D}$$