

## Correction

OP6 – 02 Évolution de la frange centrale le long de l'axe  $z$ 

1) Si le trou central est bouché, il s'agit simplement de deux trous d'Young séparés d'une distance  $2a$ . Sur l'axe optique, on a une différence de marche nulle par symétrie  $\delta = 0$ . (On peut aussi utiliser que  $\delta = 2na x / z$  si on note  $x$  l'axe vertical comme dans le cours, avec  $z$  la distance à l'écran. Alors  $\delta = 0$  pour  $x = 0$  sur l'axe optique). La formule de Fresnel

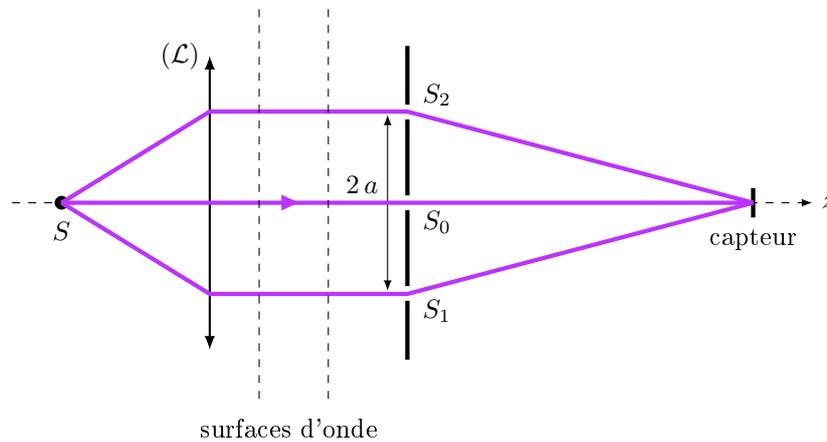
$$\mathcal{E}_{\text{tot}} = \mathcal{E}_1 + \mathcal{E}_2 + 2\sqrt{\mathcal{E}_1 \mathcal{E}_2} \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda_0} \delta\right)$$

implique donc

$$\boxed{\mathcal{E}_{\text{tot}} = \mathcal{E}_{\text{max}}} = \mathcal{E}_1 + \mathcal{E}_2 + 2\sqrt{\mathcal{E}_1 \mathcal{E}_2}$$

sur l'axe optique. On aura une **frange brillante quelque soit la position  $z$  du capteur**.

2) Notons  $S_1$  le trou du bas,  $S_2$  celui du haut, et  $S_0$  celui du centre. Ces trois sources secondaires vérifient les trois critères de cohérence. Elles donnent donc lieu à des interférences.



Les vibrations lumineuses qu'elles émettent prennent pour valeur en un point  $M$  quelconque de l'écran

$$\underline{a}_1 = A_1 e^{j(\omega t - \varphi_1(M))}, \quad \underline{a}_2 = A_2 e^{j(\omega t - \varphi_2(M))} \quad \text{et} \quad \underline{a}_0 = A_0 e^{j(\omega t - \varphi_0(M))}$$

On a d'après l'énoncé  $A_1 = \sqrt{\mathcal{E}_1} = A_2 = \sqrt{\mathcal{E}_2}$  et  $A_0 = \sqrt{\mathcal{E}_0}$ . Quant aux phases, on a

$$\begin{cases} \varphi_0(M) = \varphi_0(S_0) + \frac{2\pi}{\lambda_0} \mathcal{L}(S_0M) \\ \varphi_1(M) = \varphi_1(S_1) + \frac{2\pi}{\lambda_0} \mathcal{L}(S_1M) \\ \varphi_2(M) = \varphi_2(S_2) + \frac{2\pi}{\lambda_0} \mathcal{L}(S_2M) \end{cases}$$

Or  $S_0$ ,  $S_1$  et  $S_2$  sont sur la même surface d'onde issue de la source primaire  $S$ , donc  $\varphi_0(S_0) = \varphi_1(S_1) = \varphi_2(S_2)$ . On en déduit

$$\begin{cases} \varphi_1(M) - \varphi_0(M) = \frac{2\pi}{\lambda_0} (\mathcal{L}(S_1M) - \mathcal{L}(S_0M)) \\ \varphi_2(M) - \varphi_0(M) = \frac{2\pi}{\lambda_0} (\mathcal{L}(S_2M) - \mathcal{L}(S_0M)) \end{cases}$$

Sur l'axe optique, c'est-à-dire en  $x = 0$ , on a (voir la fin de la correction)

$$\mathcal{L}(S_1M) - \mathcal{L}(S_0M) = \mathcal{L}(S_2M) - \mathcal{L}(S_0M) = \frac{na^2}{2z} \equiv \delta$$

La vibration lumineuse totale s'écrit alors

$$\underline{a}_{\text{tot}} = \sum_{i=0,1,2} \underline{a}_i = \left( A_0 + 2 A_1 e^{2\pi j \delta / \lambda_0} \right) e^{j(\omega t - \varphi_0(M))}$$

et l'éclairement est

$$\mathcal{E}_{\text{tot}} = |\underline{a}_{\text{tot}}|^2 = \left( A_0 + 2 A_1 e^{2\pi j \delta / \lambda_0} \right) \left( A_0 + 2 A_1 e^{-2\pi j \delta / \lambda_0} \right) = \mathcal{E}_0 + 4 \mathcal{E}_1 + 4 \sqrt{\mathcal{E}_0 \mathcal{E}_1} \cos \left( \frac{\pi n a^2}{\lambda_0 z} \right)$$

3) L'éclairement est maximum lorsque le cosinus vaut 1 donc pour les abscisses  $z_p$  telles que

$$z_p = \frac{n a^2}{2 \lambda_0 p} \quad \text{avec} \quad p \text{ un entier.}$$

On peut donc **tracer**  $1/z_p$  **en fonction de**  $p$ , qu'on modélise par une droite dont la pente sera  $2 \lambda_0 / (n a^2)$ , ce qui permet de remonter à  $a$ .

**Remarque. Calcul des différences de marche.** Si le point  $M$  est le capteur, donc s'il est sur l'axe optique, on a directement

$$S_0 M = z \quad \text{et} \quad S_1 M = S_2 M = \sqrt{z^2 + a^2} \approx z + \frac{a^2}{2z}$$

par théorème de Pythagore puis développement limité car  $a \ll z$ . Les différences de marche sont alors

$$\mathcal{L}(S_1 M) - \mathcal{L}(S_0 M) = \mathcal{L}(S_2 M) - \mathcal{L}(S_0 M) = n (S_1 M - S_0 M) = \frac{n a^2}{2z}$$