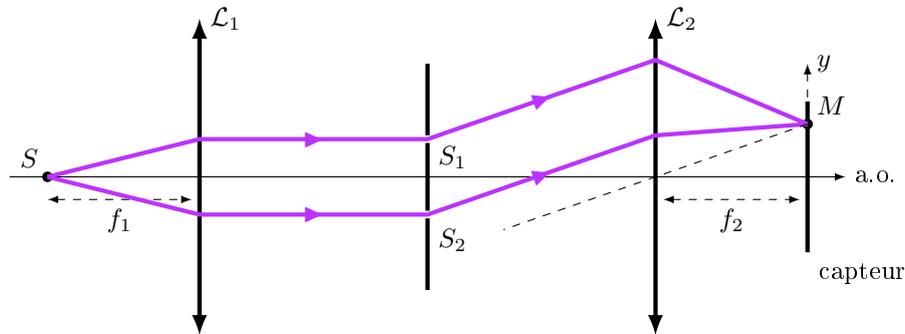


## OP3-TD

## Correction

## OP3 – 12 Expériences avec des trous d'Young

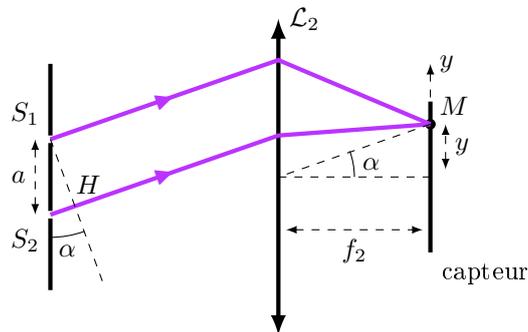
1) On dessine le schéma suivant



2)  $S_1$  et  $S_2$  sont deux sources cohérentes, car issues de la même source primaire  $S$  parfaitement monochromatique. L'éclairement à l'écran est donc donné par la **formule de Fresnel**

$$I(M) = 2 I_0 \left( 1 + \cos \left( \frac{2 \pi \delta}{\lambda} \right) \right)$$

Il faut calculer la différence de marche  $\delta$ . Pour cela, on grossit la seconde partie du montage :



On a par définition

$$\delta = \mathcal{L}(SS_2M) - \mathcal{L}(SS_1M) = \mathcal{L}(S_2M) - \mathcal{L}(S_1M)$$

car  $\mathcal{L}(SS_2) = \mathcal{L}(SS_1)$  par symétrie. Ensuite, si par principe de retour inverse de la lumière on imagine que  $M$  est la source, alors on comprend que  $H$  est sur la même surface d'onde issue de  $M$  que  $S_1$  (le théorème de Malus dit que les surfaces d'onde sont orthogonales aux rayons lumineux, ce qui permet de dessiner la surface d'onde en pointillé sur le schéma). On a donc

$$\mathcal{L}(S_1M) = \mathcal{L}(HM)$$

et par conséquent

$$\delta = \mathcal{L}(S_2M) - \mathcal{L}(S_1M) = \mathcal{L}(S_2H) + \mathcal{L}(HM) - \mathcal{L}(S_1M) = \mathcal{L}(S_2H) = n_{\text{air}} S_2H$$

Or on a d'une part

$$S_2H = a \sin \alpha \approx a \alpha$$

et d'autre part

$$y = f_2 \tan \alpha \approx f_2 \alpha$$

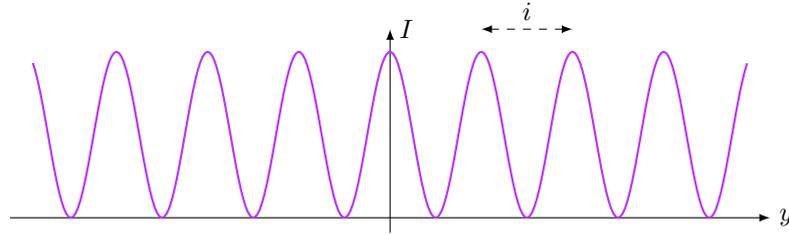
donc  $S_2H = ay / f_2$  et il vient

$$\delta = \frac{n_{\text{air}} a y}{f_2}$$

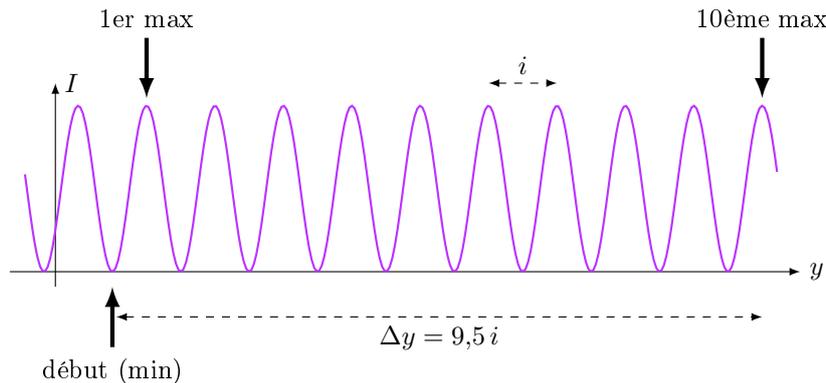
Finalement, l'intensité lumineuse en  $M$  est

$$I(M) = 2 I_0 \left( 1 + \cos \left( \frac{2\pi}{\lambda} \frac{n_{\text{air}} a y}{f_2} \right) \right)$$

On peut déterminer l'interfrange comme la période du cosinus, c'est  $i = \lambda f_2 / (n_{\text{air}} a)$ . On trace :



3) Encore un graphique, en changeant l'échelle :



En considérant  $n_{\text{air}} = 1$  on a donc

$$\Delta y = 9,5 i = 9,5 \frac{\lambda f_2}{a} \quad \text{soit} \quad a = 9,5 \frac{\lambda f_2}{\Delta y} = 2,2 \times 10^{-4} \text{ m.}$$

4) Sur l'épaisseur de la lame de verre, le rayon qui passe par  $S_2$  voit un chemin optique  $n e$  tandis que celui qui passe par  $S_1$  voit un chemin optique  $n_{\text{air}} e$ . La géométrie des rayons ne change pas par ailleurs. À la différence de marche de la question 2, il faut donc ajouter  $(n - n_{\text{air}}) e$ . La nouvelle différence de marche  $\delta'$  est ainsi

$$\delta' = \frac{n_{\text{air}} a y}{f_2} + (n - n_{\text{air}}) e = \frac{a y}{f_2} + (n - 1) e$$

où la deuxième égalité pose  $n_{\text{air}} = 1$ . La différence de marche étant décalée d'un terme constant  $(n - 1) e$ , **tout se passe comme si on changeait l'axe des ordonnées  $y \rightarrow y' = y + (n - 1) e$**  et alors

$$\delta' = \frac{a y'}{f_2}$$

est la même différence de marche que celle de la question 2. Par conséquent, on comprend que la figure d'interférence est exactement la même, elle est seulement **décalée verticalement de  $-(n - 1) e$  (donc décalée vers le bas)**.

5) Si il y a un minimum d'intensité en  $O$ , c'est-à-dire en  $y = 0$ , alors **l'ordre d'interférence  $p$  y est demi-entier** :

$$p = k + \frac{1}{2} \quad \text{avec} \quad k \in \mathbb{Z}$$

Puisque l'ordre d'interférence est par définition  $p = \delta' / \lambda$ , on détermine

$$p = \frac{\delta'}{\lambda} = \frac{a y}{\lambda f_2} + (n - 1) \frac{e}{\lambda} = (n - 1) \frac{e}{\lambda}$$

car on regarde en  $y = 0$ . Il existe un  $k$  entier tel que

$$n = \left( k + \frac{1}{2} \right) \frac{\lambda}{e} + 1$$

La seule valeur de  $n$  qui tombe dans l'intervalle proposé est

$$n = 1,496 \quad \text{obtenue pour} \quad k = 15.$$