

1. La figure (1), représentent le trajet des deux rayons lumineux issus de S qui interfèrent en M . Ces deux rayons lumineux sont issus d'un même source primaire cohérente : on observe donc des interférences en M . Sachant que le système est à symétrie de révolution autour de l'axe (SO) (la différence de marche entre les deux rayons lumineux ne dépend que de i) on observera des franges d'interférences circulaires.

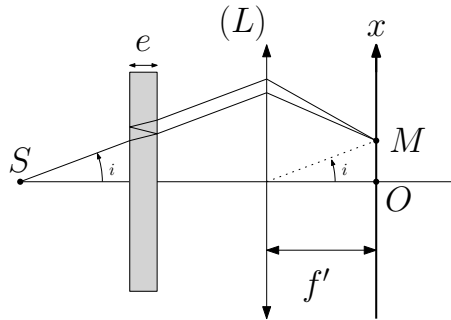


Figure 1 – Trajets des RL qui interfèrent en M

2. On mesure les rayons des différents anneaux brillants :

- ✘ Différence de marche entre les deux rayons lumineux interférant en M : $\delta = 2ne \cos r$ où $n \sin r = \sin i$ soit $n \times r \approx i$.
- ✘ Ordre d'interférence : $p = p_0 \cos r$ où $p_0 = \frac{2ne}{\lambda_0}$ est l'ordre au centre.
- ✘ Relation entre l'ordre p_k du k^e anneau et k : $p_k = E(p_0) - (k - 1)$
- ✘ Relation entre le rayon du k^e anneau et p_k : $p_k = p_0 \left(1 - \frac{r_k^2}{2n^2 f'^2} \right)$

On a donc au final :

$$r_k^2 = 2n^2 f'^2 \left(\underbrace{\frac{(p_0 - 1 - E(p_0))}{p_0}}_{\text{constante}=A} + \frac{k}{p_0} \right)$$

Noter que le candidat peut proposer de prendre $E(p_0) = p_0$, ce qui simplifie les calculs.

en traçant r_k^2 en fonction de k , on obtient donc une droite de pente $a = \frac{2n^2 f'^2}{p_0}$: Connaissant la pente, on en déduit la valeur de p_0 et donc de e :

$$p_0 = \frac{2n^2 f'^2}{a} \text{ et } e = \frac{n f'^2}{a}$$

Ordres de grandeur : En prenant $f' = 1$ m, $n = 1.5$ et $e = 1$ mm, on trouve

- ✘ $p_0 = 5493.5$ et donc $p_k = 5494 - k$
 - ✘ $A = -4.10 \times 10^{-4}$ et $a = 8.19 \times 10^{-4}$ soit $r_k^2 = (-4.10 + 8.19 \times k) \times 10^{-4}$
 - ✘ $r_1 = 2.0$ cm ; $r_2 = 3.5$ cm, ...
3. (a) La lampe spectrale au mercure comporte de nombreuses raies de longueurs d'onde différentes : le filtre permet de sélectionner la raie verte uniquement.
- (b) On a brouillage de la figure d'interférences en raison de la superposition des figures d'interférences liées aux différentes longueurs d'ondes. Le brouillage apparaîtra lorsque $\delta \approx l_c$ avec $l_c = c \times \tau_c = \frac{c}{\Delta\nu}$. Ainsi, plus la largeur spectrale $\Delta\nu$ sera élevée, plus le brouillage apparaîtra rapidement limitant ici le nombre d'anneaux visibles. Application numérique : $l_c = 1.5$ mm.
- (c) ✘ Méthode 1 : Brouillage pour $p_k = \frac{\delta}{\lambda_0} = \frac{l_c}{\lambda_0}$
Si l'on ne veut aucune zone de brouillage sur la figure d'interférences, il faut que le brouillage apparaisse uniquement pour p_1 . D'où $l_c = 3$ mm (en prenant $e \approx 1$ mm) et donc $\Delta\nu_{max} = 100$ GHz.

✘ Méthode 2 : Critère $\Delta p = \frac{1}{2}$

On calcul l'ordre d'interférence p_1 pour λ_0 : on trouve $p_1 = \frac{\delta_1}{\lambda_0} = 5493$

On calcul l'ordre d'interférence p'_1 pour $\lambda_0 + \frac{\Delta\lambda}{2}$: $p'_1 = \frac{\delta_1}{\lambda_0 + \frac{\Delta\lambda}{2}} = \frac{p_1}{1 + \frac{\Delta\lambda}{2\lambda_0}}$

On a brouillage si $\Delta p = p_1 - p'_1 = \frac{1}{2}$ et donc si $\frac{1}{2} = p_1 \left(1 - \frac{1}{1 + \frac{\Delta\lambda}{2\lambda_0}}\right) \approx \frac{\Delta\lambda}{2\lambda_0}$ Soit : $\Delta\lambda = \frac{\lambda_0}{p_1}$

Application numérique : $\Delta\lambda \approx 100$ pm et donc $\Delta\nu = \frac{c}{\lambda_0^2} \Delta\lambda \approx 100$ GHz

✘ Méthode 3 : Calcul du contraste. On suppose le profil rectangulaire, le calcul de l'éclairement donne :

$$I = 2I_0 \left(1 + \operatorname{sinc}\left(\frac{\pi\Delta\lambda\delta}{\lambda_0^2}\right) \cos\left(\frac{2\pi\delta}{\lambda_0}\right)\right)$$

Le contraste s'annule une première fois pour $\delta = \frac{\lambda_0^2}{\Delta\lambda} = l_c$

⇒ On retrouve les résultats précédents.