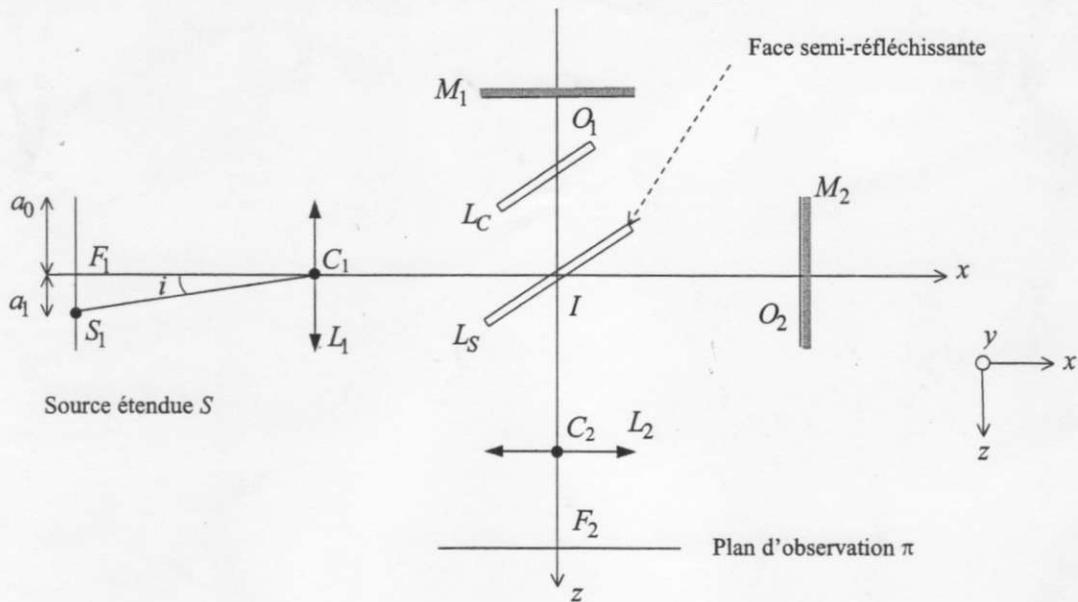


## Description de l'interféromètre

On considère l'interféromètre de Michelson ci-dessous où les deux miroirs plans  $M_1$  de centre  $O_1$  et  $M_2$ , de centre  $O_2$  sont perpendiculaires l'un à l'autre.



L'interféromètre comporte une lame  $L_S$ , de centre  $I$ , semi-réfléchissante, non absorbante, appelée séparatrice, dont le facteur de réflexion énergétique  $R$  vaut  $R = 0,5$ . Cette lame est inclinée à  $45^\circ$  par rapport aux normales à  $M_1$  et  $M_2$ .

$L_c$  désigne une lame compensatrice de même épaisseur que  $L_S$ , parallèle à  $L_S$  et on fera les deux hypothèses suivantes :

- i. on considère que cet ensemble est équivalent à une lame séparatrice infiniment mince,
- ii. on néglige le déphasage, induit par le traitement réfléchissant de  $L_S$ , entre l'onde 1 se réfléchissant sur  $M_1$  et l'onde 2 se réfléchissant sur  $M_2$ .

L'interféromètre est placé dans l'air assimilé au vide.

## I – Etude des anneaux d'égalé inclinaison

On considère que  $M_1$  est fixe et que  $M_2$  peut être translaté suivant l'axe  $x$ , parallèlement à l'axe  $z$ . La source étendue  $S$ , monochromatique, de longueur d'onde  $\lambda$  dans le vide, est placée au foyer objet principal  $F_1$  d'une lentille  $L_1$  (voir figure), de distance focale image  $f_1 = 100\text{mm}$ . Cette source est assimilable à un cercle centré en  $F_1$  de rayon  $a_0$  dans un plan parallèle à  $yz$ .

Le plan d'observation  $\pi$ , parallèle au plan  $xy$ , se situe dans le plan focal d'une lentille  $L_2$  de foyer principal image  $F_2$ , de distance focale image  $f_2 = 1\text{m}$ . On note  $e = IO_1 - IO_2$  où  $IO_1$  représente la distance de  $I$  à  $O_1$  et  $IO_2$ , la distance de  $I$  à  $O_2$ .

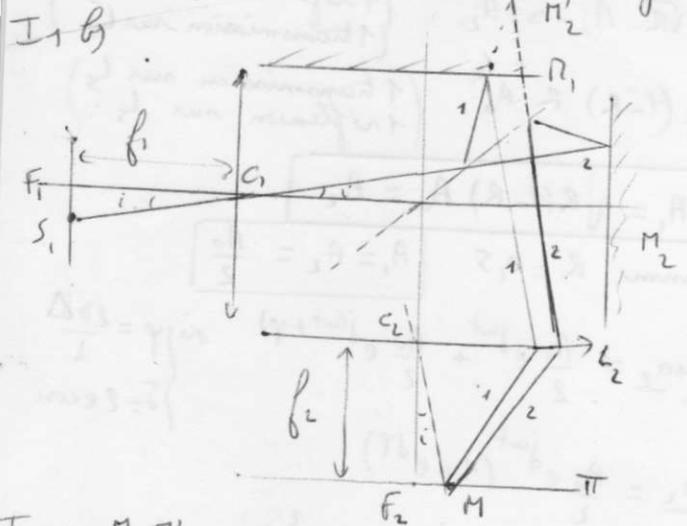
1. On considère un point  $S_1$ , situé à la distance  $a_1$  de  $F_1$  et repéré par l'angle  $i$  considéré petit (voir figure).
  - (a) Quelle est la direction du faisceau issu de  $S_1$ , après avoir traversé la lentille  $L_1$  ?
  - (b) Représenter la marche des 2 rayons, issus du rayon  $S_1C_1$ , jusque dans le plan  $\pi$ .  
 Remarque : on notera « rayon1 », le rayon se réfléchissant sur  $M_1$  et « rayon2 », le rayon se réfléchissant sur  $M_2$ .
  - (c) Montrer que tout se passe comme si le rayon 2 à la sortie de la séparatrice avait été réfléchi par un miroir virtuel  $M'_2$  dont on indiquera la position sur un schéma.

2. Montrer alors que les rayons 1 et 2 interfèrent en un point  $M$  du plan focal de  $L_2$ . Donner la distance  $F_2M$ . Que peut-on dire des autres rayons qui constituent le faisceau issu du point  $S_1$ ? Montrer que la figure d'interférences est constituée d'anneaux de centre  $F_2$ .
3. Montrer que la différence de chemin optique  $\Delta$  des rayons 1 et 2 est donnée par la relation :  $\Delta = 2e \cos(i)$ .
4. (a) Donner l'expression de l'ordre d'interférence  $p$  au point  $M$ . En déduire l'ordre d'interférence  $p_0$  en  $F_2$ , défini par :  $p_0 = k_1 + \varepsilon$  où  $k_1$  est l'ordre d'interférence relatif au premier anneau brillant. Comment varie l'ordre d'interférence lorsque  $i$  augmente ?  
 (b) L'angle  $i$  étant faible, déterminer le rayon du  $n$ -ième anneau brillant appelé  $r_n$  en fonction de  $p_0$ ,  $n$  et  $\varepsilon$ .  
 (c) A.N. :  $e = 1,1 \text{ mm}$ . Déterminer  $p_0$  puis l'ordre d'interférence et le rayon du premier et du cinquième anneau brillants pour  $\lambda = 546 \text{ nm}$  (raie de mercure). Quel doit être le rayon  $a_0$  de la source si l'on veut pouvoir observer les cinq premiers anneaux ?
5. (a) On diminue la valeur de  $e$ . Montrer que les anneaux semblent « rentrer ». Calculer la valeur de  $e$  pour laquelle le premier anneau disparaît. En déduire le rayon  $r_1'$  du premier nouvel anneau et le comparer au rayon de l'anneau qui a disparu.  
 (b) Décrire le phénomène observé pour  $e = 0$ .

II

1. (a) Calculer les amplitudes  $A_1$  et  $A_2$  des ondes associées aux rayons 1 et 2 en fonction du coefficient de réflexion  $R$  de la séparatrice et de  $A_0$ , amplitude de l'onde incidente sur la séparatrice.  
 (b) Donner l'expression de l'éclairement  $E(M)$  au point  $M$  du plan  $\pi$  en fonction de  $e$ ,  $i$  et de l'éclairement  $E_0(M)$  lorsque le miroir  $M_2$  est occulté.

I-1 a) Un rayon passant par le centre d'une lentille n'est pas dévié. Le faisceau issu de  $S_1$  émerge de la lentille  $L_1$  avec l'angle  $i$

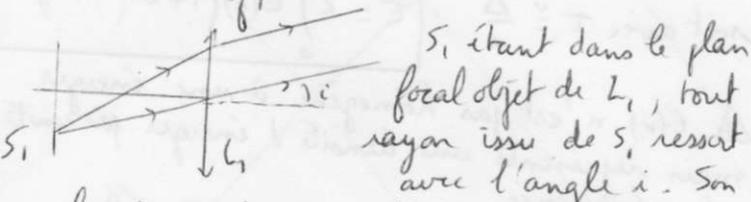


I-1 c)  $\Pi, \Pi' = e$

I-2) Par symétrie 1 et 2 sont réfléchis dans des directions symétriques  $S_p$ , selon l'angle  $i$ .  $S_p$  permet au rayon 2 une nouvelle réflexion qui le met parallèle à 1. 1 et 2 arrivent donc // entre eux, sous l'angle  $i$  sur la lentille  $L_2$ .

Prenez un rayon // passant par le centre de  $L_2$  celui n'est pas dévié et frappe l'écran en  $\Pi$ . Comme des rayons incidents // entre eux convergent dans le plan focal image  $\Pi$ , 1 et 2 convergent en  $\Pi$ . Comme ils sont issus des même train d'ondes, ils interfèrent.

$$\tan i = \frac{F_2 \Pi}{f_2} \quad \left\{ \begin{array}{l} \tan i = \frac{F_1 S_1}{f_1} \\ \Rightarrow F_2 \Pi = F_1 S_1 \frac{f_2}{f_1} \end{array} \right.$$

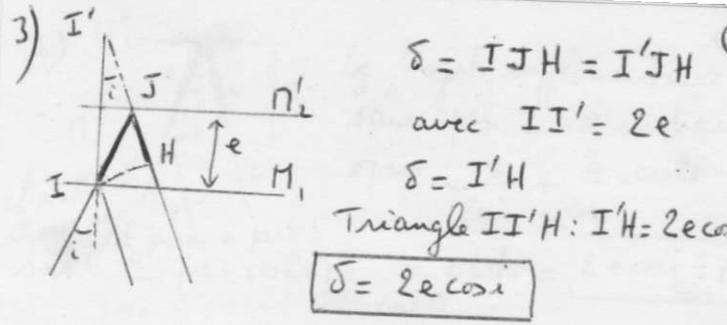


$S_1$  étant dans le plan focal objet de  $L_1$ , tout rayon issu de  $S_1$  ressort avec l'angle  $i$ . Son

cheminement après réflexion sur  $\Pi_1$  et  $\Pi_2$  donnera deux rayons parallèles ayant la même inclinaison  $i$  par rapport à l'axe  $C_2 F_2$ . Ils convergent donc toujours en  $\Pi$ .

Si maintenant on considère d'autres points sources que  $S_1$ , les angles  $i$  varient. A chaque  $i$  correspond une différence de marche donc un état d'interférence.

Comme la source est de symétrie de révolution autour de  $F_1 C_1$ , la figure d'interférence présente aussi une symétrie de révolution autour de  $C_2 F_2 \Rightarrow$  anneaux



$$\delta = IJH = I'JH$$

avec  $II' = 2e$

$$\delta = I'H$$

Triangle  $II'H$ :  $I'H = 2e \cos i$

$$\boxed{\delta = 2e \cos i}$$

4.a) Par définition  $p = \frac{\Delta}{\lambda} = \frac{2e \cos i}{\lambda}$

en  $F_2$ :  $p_0 = \frac{2e}{\lambda}$  car  $i = 0$

+ quand  $i \uparrow \cos i \downarrow p \downarrow$   $p = p_0 \cos i$

4)b)  $r_n = f_2 \tan i$

si  $p_0 = k_1 + \epsilon$   $k_1 \in \mathbb{N}$  alors le 1<sup>er</sup> anneau brillant a l'ordre  $k_1$ .

$$\tan i = \sqrt{\frac{1}{\cos^2 i} - 1} = \sqrt{\left(\frac{p_0}{p}\right)^2 - 1}$$

Le n<sup>iem</sup> anneau brillant a l'ordre  $k_1 - (n-1) = p_0 - \epsilon - n + 1$

$k_1$  se déduit de  $p_0 = \frac{2e}{\lambda} = k_1 + \epsilon$

$$\text{c'ad } k_1 = \frac{2e}{\lambda} - \epsilon \quad r_n = f_2 \sqrt{\left(\frac{p_0}{p}\right)^2 - 1}$$

d'où  $r_n = f_2 \sqrt{\left(\frac{\frac{2e}{\lambda}}{\frac{2e}{\lambda} - \epsilon - n + 1}\right)^2 - 1}$

ou  $r_n = f_2 \sqrt{\left(\frac{p_0}{p_0 - \epsilon - n + 1}\right)^2 - 1}$  sans approximation

Avec  $e \gg \lambda$  on a  $p_0 = \frac{2e}{\lambda} \gg 1$

Alors  $\frac{f}{p_0} \sim 1$  c'ad  $\cos i \sim 1$   $i \ll 1$

Ainsi  $p = p_0 \cos i = p_0 \left(1 - \frac{i^2}{2}\right)$  et  $\tan i \approx i = \frac{r_n}{f_2}$

d'où  $p = p_0 \left(1 - \frac{r_n^2}{2f_2^2}\right)$

ou  $p = k_1 - (n-1) = \frac{2e}{\lambda} - \epsilon - n + 1 = p_0 - \epsilon - n + 1$

d'où  $r_n = f_2 \sqrt{\frac{2}{p_0} (n + \epsilon - 1)}$

4c) AN  $p_0 = \frac{2e}{\lambda} = \frac{2 \times 10^5}{0,546 \cdot 10^{-3}} = 395,6$

L'ordre du 1<sup>er</sup> anneau brillant est donc 395

$r_1 = 1 \sqrt{\frac{2}{395,6} - 1} = 5,5 \text{ cm}$

donc  $r_s = 1 \sqrt{\left(\frac{395,6}{391}\right)^2 - 1} = 15,4 \text{ cm}$

Ce rayon correspond à  $\left\{ \begin{aligned} i_s &= \arctan \frac{r_s}{f_2} \\ i_s &= \arctan \frac{a_0}{f_1} \end{aligned} \right.$

avec des angles petits  $\frac{r_s}{f_2} = \frac{a_0}{f_1}$

soit  $a_0 = r_s \frac{f_1}{f_2} = 15,4 \cdot \frac{0,1}{1} = 1,54 \text{ cm}$

Le rayon de la source doit être de 1,54 cm pour pouvoir observer 5 anneaux.

IS a)  $\delta = 2e \cos i$   
 $\delta = p \lambda \Rightarrow p \lambda = 2e \cos i$

Choisissons un anneau, c'est p donné alors  $e \cos i$  reste constant si on suit cet anneau. Ainsi si  $e \searrow \cos i \uparrow$  les anneaux semblent "renter"

Pour que l'anneau (le 1<sup>er</sup>) d'ordre 395 disparaisse il faut qu'il arrive au centre il faut donc que  $p_{\text{centre}} = 395 = \frac{2e}{\lambda}$

soit  $e = \frac{\lambda \cdot 395}{2} = \frac{0,546 \cdot 395 \cdot 10^{-3}}{2}$

$e = 107,8 \mu\text{m}$

plus dans la réponse jusqu'à la partie de

$e = 1,0399 \text{ cm}$

Alors  $r'_1 = f_2 \sqrt{\left(\frac{p_{\text{centre}}}{p}\right)^2 - 1} = 1 \sqrt{\left(\frac{395}{394}\right)^2 - 1}$

$r'_1 = 7,1 \text{ cm}$

(Le rayon du 1<sup>er</sup> anneau avant de disparaître était 5,5 cm).

5.b)  $e = 0$  correspond au contact optique ou a  $p = 0$  partout, c'est la teinte plate.

énergie donc comme l'énergie est proportionnelle au carré de l'amplitude :

$A_1^2 = R \cdot (1-R) A_0^2$  (1 réflexion sur  $L_1$ , 1 transmission sur  $L_2$ )

$A_2^2 = (1-R) R A_0^2$  (1 transmission sur  $L_1$ , 1 réflexion sur  $L_2$ )

donc  $A_1 = \sqrt{R(1-R)} A_0 = A_2$

Rq comme  $R = 0,5$   $A_1 = A_2 = \frac{A_0}{2}$

II 1.  $\underline{a}_1 + \underline{a}_2 = \frac{A_0}{2} e^{j\omega t} + \frac{A_0}{2} e^{j(\omega t + \varphi)}$  où  $\varphi = \frac{2\pi \Delta}{\lambda}$   
 $\delta = 2e \cos i$

$\underline{a}_1 + \underline{a}_2 = \frac{A_0}{2} e^{j\omega t} (1 + e^{j\varphi})$

$E(n) = (\underline{a}_1 + \underline{a}_2) (\underline{a}_1 + \underline{a}_2)^* = \frac{A_0^2}{2} (1 + \cos \varphi)$

$E_0(n) = \underline{a}_1 \underline{a}_1^* = \frac{A_0^2}{4}$

$E(n) = 2E_0 (1 + \cos \varphi) = 2E_0 \left(1 + \cos\left(\frac{4\pi e \cos i}{\lambda}\right)\right)$