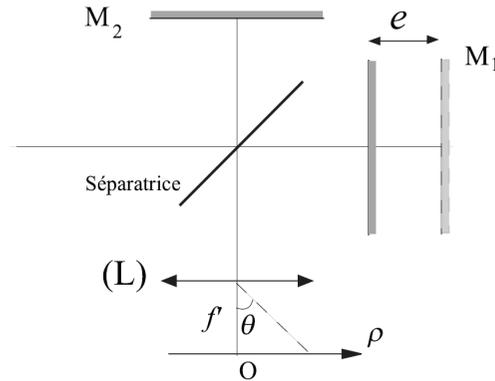


## Les indispensables

### Exercice 1

*D'après E3A 09*

On considère un interféromètre de Michelson réglé afin d'obtenir des anneaux d'interférence sur un écran (E) placé dans le plan focal d'une lentille convergente (L). On notera  $f_0$  la distance focale de cette lentille et  $e$  la distance entre les deux miroirs de l'interféromètre  $M_1$  et  $M_2$ . Ce dispositif est éclairé par une source monochromatique de longueur d'onde  $\lambda$ .



1 - La distance qui sépare un point M de l'écran au centre O est notée  $\rho$ . Avec la condition  $\rho \ll f_0$ . Exprimer la différence de marche  $\delta$  en fonction de  $e$  et de l'angle  $\theta$ , puis en fonction de  $\rho$ ,  $e$  et  $f_0$ . Illustrer la démonstration par un schéma explicatif.

2 - Exprimer l'éclairement  $\mathcal{E}(\rho)$  obtenu en M. En déduire que la figure d'interférence projetée sur (E) est constituée d'anneaux concentriques centrés sur O.

3 - Le centre O des anneaux correspond à un maximum d'intensité. Quelle est la propriété de l'ordre d'interférence  $p_0$  au centre des anneaux ?

4 - Exprimer  $k$  en fonction de  $p_0$  et  $p_k$ ; en déduire l'expression de  $\rho_k$  en fonction de  $e$ ,  $f_0$ ,  $\lambda$  et  $k$ . Déterminer  $\rho_k$  en fonction de  $k$  et de  $\rho_1$ , le rayon du premier anneau compté à partir du centre.

5 - Quel est le phénomène observé sur l'écran quand l'interféromètre est réglé au contact optique (c'est-à-dire quand  $e = 0$ ) ? Décrire, en la justifiant, l'évolution des anneaux lorsque la valeur de l'épaisseur  $e$  de la

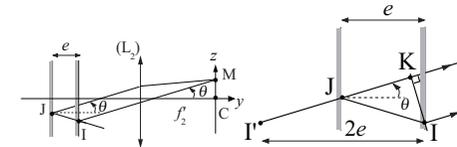
lame d'air est progressivement augmentée :

- les anneaux semblent-ils "entrer" ou "sortir" du centre ?
- y a-t-il un nombre croissant ou décroissant d'anneaux visibles sur l'écran ?

6 - Une lame à faces parallèles d'indice  $n$  et d'épaisseur  $e_{lame} = 8 \mu\text{m}$  est ajoutée devant et parallèlement au miroir mobile ( $M_1$ ). Un brusque déplacement de 16 anneaux brillants au centre est alors observé. Évaluer numériquement l'indice de la lame sachant que  $\lambda_0 = 500 \text{ nm}$ .

### Exercice 1

1 - Effectuons un tracé des rayons lumineux pour un réglage en lame d'air :



L'application du théorème de Malus donne

$$\delta = 2e \cos i$$

Les relations dans le triangle OMC nous impose, avec l'approximation des petits angles

$$\tan i = \frac{\rho}{f'_0} \quad \text{soit} \quad \delta = 2e \left( 1 - \frac{1}{2} \left( \frac{\rho}{f'_0} \right)^2 \right)$$

2 - Utilisons la formule des interférences à deux ondes :

$$\mathcal{E} = 2\mathcal{E}_0 \left( 1 + \cos \frac{2\pi\delta}{\lambda} \right) = 2\mathcal{E}_0 \left( 1 + \cos \frac{4\pi e \left( 1 - \frac{1}{2} \left( \frac{\rho}{f'_0} \right)^2 \right)}{\lambda} \right)$$

L'éclairement est invariant par rotation autour de l'axe optique. On en déduit que la figure d'interférence possède une structure annulaire.

3 - Si le centre est brillant, l'ordre d'interférence est entier.

$$p_0 = \frac{2e}{\lambda}$$

Le  $k^{\text{ième}}$  anneau possède un ordre d'interférence

$$p_k = p_0 - k$$

4 - Utilisons la définition de l'ordre d'interférence  $p = \delta/\lambda$  :

$$2e\left(1 - 1/2(\rho_k/f_0)^2\right) = 2e - k\lambda$$

Ainsi,

$$\rho_k = f_0 \sqrt{\frac{k\lambda}{e}} = \rho_1 \sqrt{k}$$

5 - Au contact optique, l'éclairement est uniforme sur l'écran, il s'agit de la « teinte plate ». Pour l'anneau d'ordre  $p_k = 2e \cos \theta_k/\lambda$ , lorsque  $e$  augmente, comme  $p_k$  est constant (on fixe l'anneau),  $\cos \theta_k$  diminue donc l'angle  $\theta_k$  sous lequel est vu l'anneau augmente. On en déduit que

le rayon de l'anneau augmente avec  $e$ .

De même, lorsque  $e$  augmente, l'ordre au centre augmente ( $p_0 = 2e/\lambda$ ). L'ordre des anneaux étant décroissant en partant du centre, on en déduit que le nombre d'anneaux visibles augmente.

6 - Pour une variation de 16 anneaux brillants, on en déduit que la variation d'ordre d'interférence est de 16 unités au centre pour une différence de marche supplémentaire de

$$\delta = 2(n-1)e$$

Ainsi,

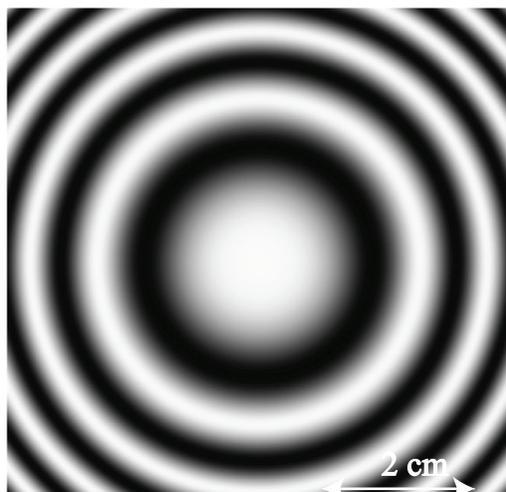
$$16 = \frac{2(n-1)e}{\lambda} \quad \text{soit} \quad n = 1 + 8 \frac{\lambda}{e} = 1,5$$

### Exercice 2

*D'après Oral CCP 18*

Un interféromètre de Michelson est réglé en lame d'air d'épaisseur  $e$  et éclairé par une source étendue monochromatique de longueur d'onde  $\lambda = 639 \text{ nm}$ . L'image est projetée par une lentille convergente de distance focale  $f' = 1,0 \text{ m}$ .

1 - Démontrer l'expression



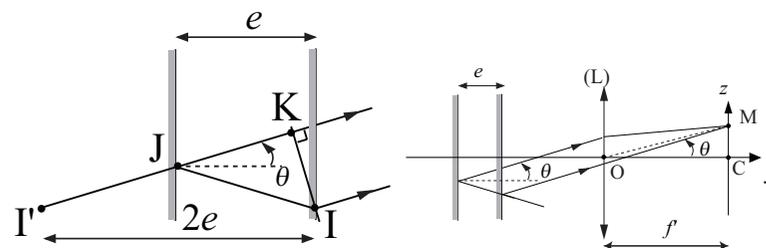
de la différence marche entre deux rayons qui interfèrent.

2 - Justifier que la figure sur l'écran est constituée d'anneaux concentriques.

3 - À l'aide de la figure, mesurer le rayon des deux premiers anneaux brillants. Déterminer l'ordre d'interférence au centre de la figure et en déduire l'écart  $e$  entre les miroirs.

### Exercice 2

1 - Le schéma attendu est le suivant :



En appliquant le théorème de Malus, on obtient :

$$\delta = (\text{IJK}) = (\text{I'JK}) = 2e \cos \theta$$

2 - La différence de marche est invariante par rotation autour de l'axe  $Oy$ , on en déduit que la figure d'interférence possède une structure annulaire.

3 - On mesure  $r_1 = 7 \text{ mm}$  et  $r_2 = 1,9 \text{ mm}$ . D'après les données, ces rayons correspondent à des angles de :

$$\theta_1 \approx \frac{r_1}{f'} = 7 \cdot 10^{-3} \text{ rad} \quad \text{et} \quad \theta_2 = 19 \cdot 10^{-3} \text{ rad}$$

Ces rayons correspondent à des anneaux brillants donc à des ordres entiers successifs :

$$p_1 = \frac{2e \cos \theta_1}{\lambda} = p_2 + 1 = \frac{2e \cos \theta_2}{\lambda} + 1$$

On en déduit par différence que

$$e = \frac{\lambda}{2(\cos \theta_1 - \cos \theta_2)}$$

On obtient alors

$$e = 2,05 \text{ mm}$$

L'ordre d'interférence au centre est donc de

$$p_0 = \frac{2e}{\lambda} \approx 6385$$

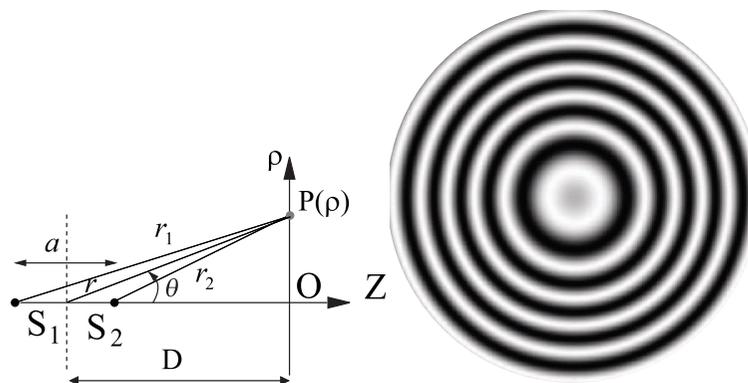
On remarquera que l'ordre au centre n'est pas forcément entier ce qui se traduit par une zone grisée au centre de la figure ci-dessus.

### Pour s'entraîner

### Exercice 3

*D'après CCP 04*

On considère deux ondes de même amplitude  $s_0$ , émises par deux sources ponctuelles monochromatiques situées dans le vide,  $S_1$  et  $S_2$ , distantes de la longueur  $a$ , ces deux sources étant cohérentes et en phase. On négligera la variation des amplitudes en fonction des parcours  $r_1$  et  $r_2$ . Le plan d'observation est perpendiculaire à la droite des sources et situé à une distance  $D$  de leur point milieu. On suppose que  $D \gg a$  et  $D \gg \rho$ .



- 1 - Exprimer la différence de marche  $\delta$  en fonction de  $a$  et  $\theta$ .
- 2 - Justifier la figure d'interférences observée à l'écran.
- 3 - Exprimer l'intensité lumineuse  $I(\rho)$  au point P de l'écran.
- 4 - Calculer l'ordre d'interférence au centre de la figure.
- 5 - Définir et exprimer les rayons  $\rho_1$  et  $\rho_2$  des deux premiers anneaux brillants.

*Données :  $a = 0,1 \text{ mm}$ ,  $D = 1 \text{ m}$  et  $\lambda = 620 \text{ nm}$ .*

### Exercice 3

- 1 - Évaluons le chemin optique de chacun des rayons en utilisant les vecteurs passant par O :

$$S_1P = \|\vec{S}_1P\| = \|\vec{S}_1\vec{O} + \vec{O}P\|$$

On en déduit que :

$$(S_1P) = |\vec{r} - a/2 \vec{e}_z| \quad \text{et} \quad (S_2P) = |\vec{r}_2| = |\vec{r} + a/2 \vec{e}_z|$$

$$\text{d'où} \quad (S_1P) = \sqrt{r^2 + \frac{a^2}{4} + a \vec{e}_z \cdot \vec{r}} \quad \text{et} \quad (S_2P) = \sqrt{r^2 + \frac{a^2}{4} + a \vec{e}_z \cdot \vec{r}}$$

Avec  $a \vec{e}_z \cdot \vec{r} = ar \cos \theta$ , effectuons un développement limité au premier ordre en  $a/r$ , il vient

$$(S_1P) = r + \frac{1}{2}a \cos \theta \quad \text{et} \quad (S_2P) = r - \frac{1}{2}a \cos \theta$$

Ainsi,

$$\delta = (S_2P) - (S_1P) = a \cos \theta$$

2 - La différence de marche ne dépend pas de  $\theta$ , la figure d'interférence est donc invariante par rotation autour de l'axe OZ.

3 - Notons  $I_0 = s_0^2$  et appliquons la formule d'interférence à deux ondes, il vient :

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

soit

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

Or  $D = \sqrt{\rho^2 + D^2} \cos \theta$ , on obtient donc

$$I(\rho) = 2I_0 \left( 1 + \cos \frac{2\pi a D}{\lambda \sqrt{\rho^2 + D^2}} \right)$$

4 - Notons  $p = aD/\lambda\sqrt{\rho^2 + D^2}$  l'ordre d'interférence. Au centre, l'ordre vaut :

$$p_0 = \frac{a}{\lambda}$$

A.N. :

$$p_0 = 161,3$$

5 - L'ordre d'interférence est une fonction décroissante de  $\rho$ . Pour les deux premiers anneaux brillants, l'ordre d'interférence doit être entier, on vérifie donc :

$$p_1 = \frac{aD}{\lambda\sqrt{\rho_1^2 + D^2}} = 161 \quad \text{et} \quad p_2 = \frac{aD}{\lambda\sqrt{\rho_2^2 + D^2}} = 160$$

soit

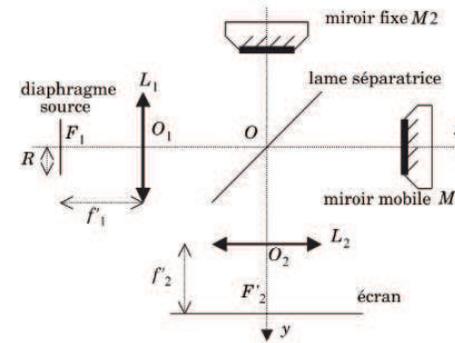
$$\rho_1 = \sqrt{\left( \frac{aD}{\lambda \times 161} \right)^2 - D^2} \quad \text{et} \quad \rho_2 = \sqrt{\left( \frac{aD}{\lambda \times 160} \right)^2 - D^2}$$

A.N. :

$$\rho_1 = 6,0 \text{ cm} \quad \text{et} \quad \rho_2 = 12,7 \text{ cm}$$

#### Exercice 4

*D'après Centrale 07*



L'interféromètre est éclairé par une source étendue réalisée à l'aide d'un diaphragme ayant la forme d'un disque de rayon  $R$  et d'axe  $Ox$ . Ce diaphragme intercepte une lumière monochromatique de longueur d'onde  $\lambda = 550 \text{ nm}$ . Il est placé dans le plan focal objet

d'une lentille mince convergente  $L_1$  de focale  $f'_1 = 10 \text{ cm}$  et d'axe  $Ox$ . On observe la figure d'interférence sur un écran situé dans le plan focal image d'une lentille mince convergente  $L_2$  de focale  $f'_2 = 50 \text{ cm}$  et d'axe  $Oy$ . L'ensemble est placé dans l'air, dont l'indice est pris égal à 1.

1 - On observe des anneaux sur l'écran. En déduire le réglage des deux miroirs.

2 - La zone éclairée de l'écran est un disque de rayon  $R' = 5,0 \text{ cm}$ . Que vaut  $R$  ?

3 - On chariote le miroir  $M_1$  (translation dans la direction  $Ox$ ) jusqu'à l'obtention d'un éclairage uniforme sur l'écran. Comment s'appelle cette situation ?

4 - À partir de la position précédente, on chariote maintenant  $M_1$  d'une distance  $e$  dans le sens des  $x$  croissants. Établir l'expression de la différence de marche  $\delta$  entre les deux ondes qui interfèrent en un point  $M$  de l'écran.

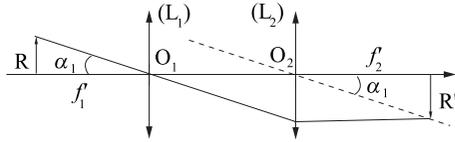
5 - On relève le rayon du premier anneau sombre à partir du centre de la figure :  $r_1 = 1,5 \text{ cm}$  et celui du neuvième anneau sombre :  $r_9 = 4,8 \text{ cm}$ . Calculer  $e$ .

6 - Exprimer puis calculer le rayon du deuxième anneau sombre.

#### Exercice 4

1 - Si l'on observe des anneaux c'est que l'interféromètre est réglé en lame d'air. Les deux miroirs sont perpendiculaires.

2 - Effectuons le tracé d'un rayon issu du sommet du diaphragme :



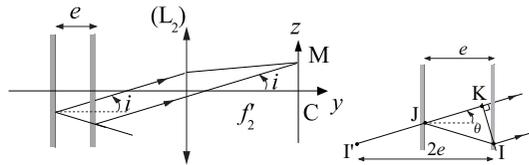
On obtient ainsi que

$$R' = f_2' \tan \alpha_1 = \frac{f_2'}{f_1'} R \text{ soit } R = \frac{f_1'}{f_2'} R'$$

A.N. :  $R = 1,0 \text{ cm}$

3 - L'éclairement uniforme est appelé la « teinte plate ». L'interféromètre de Michelson est réglé au « contact optique ».

4 - M étant dans le plan focal de la lentille L<sub>2</sub>, les rayons interférant au point M ont tous la même inclinaison *i* avant de passer par la lentille.



La différence de marche vaut donc  $\delta = (IJK) = (I'JK)$ . L'utilisation du théorème de Malus permet de conclure que

$$\delta = 2e \cos i$$

5 - L'ordre d'interférence est une fonction décroissante du rayon. La différence entre d'ordre d'interférence entre le 9° et le 1° anneau sombre est de -8 :

$$p_9 - p_1 = -8 = \frac{\delta_9 - \delta_1}{\lambda} = 2e \frac{\cos i_9 - \cos i_1}{\lambda}$$

A.N. :  $i_1 = \arctan \frac{\rho_1}{f_2'} = 0,030 \text{ rad}$  et  $i_9 = \arctan \frac{\rho_9}{f_2'} = 0,096 \text{ rad}$

soit 
$$e = -4 \frac{\lambda}{\cos i_9 - \cos i_1}$$

A.N. :  $e = 0,53 \text{ mm}$

6 - Le deuxième anneau sombre est inférieur d'une unité par rapport au premier

d'où 
$$p_2 - p_1 = -1 = \frac{\delta_2 - \delta_1}{\lambda} = 2e \frac{\cos i_2 - \cos i_1}{\lambda}$$

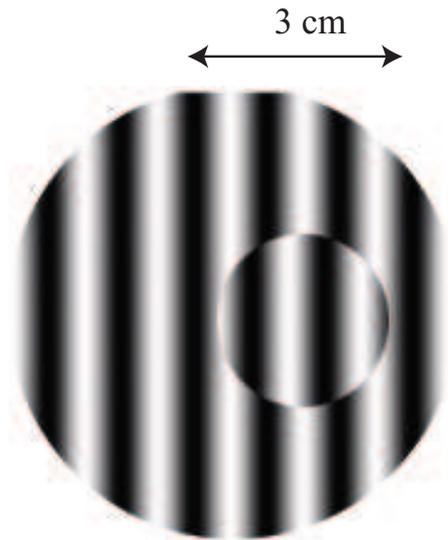
soit  $\cos i_2 = \cos i_1 - \frac{\lambda}{2e}$

A.N. :  $i_2 = 0,044 \text{ rad}$  soit  $\rho_2 = f_2' \tan i_2 = 2,2 \text{ cm}$

**Exercice 5**

*D'après Oral CCP 16*

Un interféromètre de Michelson est réglé pour observer les franges du coin d'air. Il est éclairé par une source étendue à l'infinie. La figure d'interférences est projetée sur un écran à l'aide d'une lentille de distance focale  $f' = 20 \text{ cm}$ ; la distance entre la lentille et l'écran est  $D = 1,30 \text{ m}$ . La lumière est monochromatique de longueur d'onde  $\lambda = 633 \text{ nm}$ .



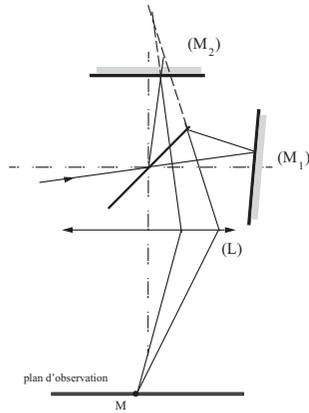
1 - Représenter le dispositif expérimental et faire le tracé de deux rayons qui interfèrent. Où sont localisées les franges d'interférences ?

2 - Exprimer puis calculer l'angle  $\alpha$  entre les miroirs ?

3 - Expliquer la présence d'un défaut sur l'un des miroirs et déterminer son épaisseur et son diamètre.

**Exercice 5**

1 - Les franges sont localisées sur les miroirs. Le schéma attendu est :



2 - L'interfrange dans le plan d'interférence au niveau des miroirs est donné par

$$i = \frac{\lambda}{2\alpha}$$

Après projection de la figure sur l'écran, l'interfrange mesuré est donnée par

$$i_{\text{écran}} = i \times \frac{D - f'}{f'} = \frac{\lambda}{2\alpha} \frac{D - f'}{f'}$$

On mesure

$$i_{\text{écran}} = 1,0 \text{ cm}$$

d'où

$$\alpha = \frac{\lambda}{2i_{\text{écran}}} \frac{D - f'}{f'} = 1,7 \cdot 10^{-4} \text{ rad}$$

3 - La présence d'un défaut du miroir modifie localement la différence de marche. Le défaut est vraisemblablement un disque de diamètre  $d' = 2,0 \text{ cm}$  sur l'écran, soit d'après la formule de grandissement

soit

$$d = \frac{d'}{|\gamma|} = 3,6 \text{ mm}$$

L'épaisseur du défaut  $e'$  rajoutant localement une différence de marche  $\delta' = 2e'$ , on observe un décalage des franges de  $d = i/4$  ce qui veut dire que l'ordre d'interférence est modifié de :

$$\Delta p = 1/4 = \frac{2e'}{\lambda}$$

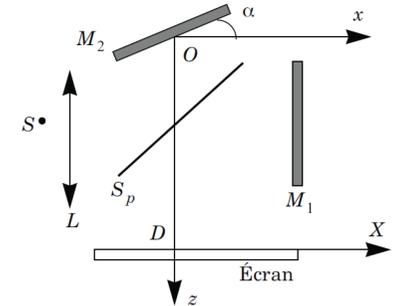
On en déduit que l'épaisseur du défaut vaut

$$e' = \frac{\lambda}{8} \approx 79 \text{ nm}$$

### Exercice 6

D'après Centrale PSI 10

On considère une source ponctuelle monochromatique (Laser) que l'on place au foyer objet d'une lentille convergente de focale  $f'$ . Le faisceau émergent arrive sur un interféromètre de Michelson réglé en coin d'air. Par rapport à la position des miroirs correspondant au contact optique, le miroir est incliné d'un angle  $\alpha$ .  $S_p$  correspond à la séparatrice qui divise le faisceau en deux sans apporter de modification dans le chemin optique : on suppose donc que la séparatrice n'introduit aucun déphasage supplémentaire. L'air a le même indice que le vide :  $n_{\text{air}} = 1$ .



1 - Comment est l'onde à la sortie de la lentille convergente, lentille parallèle à  $M_1$  ? Dans le repère orthogonal  $Oxyz$  l'axe  $Oy$  est confondu avec l'arête du coin d'air, déterminer les composantes des vecteurs d'ondes des deux faisceaux issus du Michelson et qui interfèrent, en fonction de la longueur d'onde  $\lambda_0$ . Préciser au mieux la nature de ces ondes.

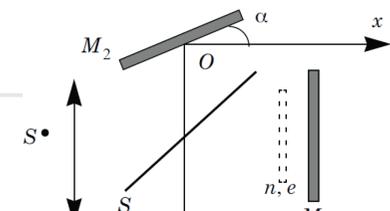
2 - Déterminer le déphasage  $\Delta\phi$  entre l'onde qui s'est réfléchi sur  $M_2$  et celle qui s'est réfléchi sur  $M_1$  en un point M quelconque du champ d'interférences. Que vaut le déphasage en O ?

3 - Exprimer alors l'intensité lumineuse, ou éclaircissement, en un point M situé sur l'écran dans le plan en  $z = D$ .

4 - Les interférences sont-elles localisées ou non localisées ? Justifier votre réponse.

5 - Préciser la nature des franges observées. En déduire l'expression de l'interfrange  $i$  puis la valeur numérique. Données :  $\lambda_0 = 632,8 \text{ nm}$  ;  $\alpha = 1^\circ$ .

6 - On intercale maintenant entre la lame séparatrice  $S_p$  et le miroir



$M_1$ , une lame de verre à faces parallèles d'épaisseur  $e$  et d'indice  $n$  (représentée en pointillés sur la figure ci-contre). Cette lame est disposée parallèlement à  $M_1$ . On néglige les phénomènes de réflexion sur cette lame.

Quel déphasage supplémentaire cela implique-t-il pour un rayon traversant deux fois cette lame de verre ? Cette lame occasionne-t-elle une avance ou un retard de phase ? La lame atténue l'amplitude de l'onde incidente et celle-ci, qui valait  $A_0$  avant le passage dans la lame, vaut  $\varepsilon A_0$  après deux passages, avec  $\varepsilon \ll 1$ .

7 - Déterminer l'amplitude résultante au même point M que précédemment. Puis exprimer l'éclairement. Simplifier en tenant compte de la très faible valeur de  $\varepsilon$  (développement à l'ordre 1).

8 - Donner l'expression du nouvel interfrange et comparer avec la valeur précédente. Quelle est l'influence de la lame sur la figure d'interférence ?

9 - On enregistre cette figure d'interférences sur une plaque photographique de hauteur  $L$  dans une direction perpendiculaire aux franges, disposée sur l'écran précédent. Combien voit-on, à une frange près, de franges brillantes sur cette plaque ? Données :  $L = 2,0$  cm.

### Exercice 6

- 1 - S étant placé dans le plan focal objet de L, l'onde issue de S devient plane.
- 2 - Les rayons qui interfèrent sont orientés de  $2\alpha$  les uns par rapport aux autres. L'application du théorème de Malus nous permet d'avoir

$$\delta = 2\alpha X$$

Ainsi,

$$\Delta\phi = 2\pi \frac{\delta}{\lambda} = \frac{4\pi\alpha X}{\lambda}$$

- 3 - Les deux ondes qui interfèrent ont même amplitude, on peut donc appliquer la formule des interférences à deux ondes de même amplitude :

$$E = 2E_0(1 + \cos \Delta\phi) = 2E_0\left(1 + \cos \frac{4\pi\alpha X}{\lambda}\right)$$

- 4 - Il s'agit d'une question piège : la source étant ponctuelle, les interférences ne sont pas localisées sur les miroirs....

- 5 - On observe des franges d'égale épaisseur, l'identification de la période spatiale nous donne

$$i = \frac{\lambda}{2\alpha} = 18 \mu\text{m}$$

- 6 - Les rayons lumineux se réfléchissant sur  $M_1$  occasionne un chemin optique de  $ne$  au lieu de  $e$ , à l'aller et au retour. Le déphasage induit par la lame de verre est donnée par

$$\Delta\phi_{sup} = 2\pi \frac{2(n-1)e}{\lambda}$$

- 7 - L'amplitude de l'onde est donc de

$$s_{tot}(M) = s_1 + s_2 = \varepsilon A_0 \cos(\omega t + \Delta\phi_{sup}) + A_0 \cos(\omega t + \Delta\phi)$$

- 8 - L'éclairement donne après calcul :

$$E = \langle s^2 \rangle = 2E_0 \left(1 + \varepsilon \cos \left(2\pi \left(\frac{2\alpha X}{\lambda} + \frac{2(n-1)e}{\lambda}\right)\right)\right)$$

- 9 - L'interfrange reste inchangée. La lame décale uniquement la figure d'interférence.

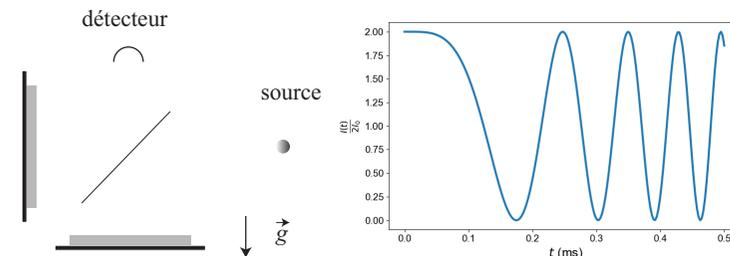
- 10 - On observe  $N = L/i$  franges, soit

$$N = 1103 \text{ franges}$$

### Exercice 7

*D'après Oral CCP 19*

Un interféromètre est réglé en lame d'air et initialement au contact optique. Il possède un miroir un chute libre. La source de lumière est monochromatique de longueur d'onde  $\lambda = 600$  nm. Un capteur situé au foyer d'une lentille convergente enregistre l'intensité lumineuse dont la représentation est ci-dessous.



- 1 - Effectué un schéma annoté du dispositif expérimental.
- 2 - Montrer que l'étude de l'intensité lumineuse permet de remonter à la valeur de  $g$ .

### Exercice 7

- 1 -
- 2 - On mesure l'intensité au centre de la figure, la différence de marche étant égale à  $\delta = 2e(t)$ . En chute libre, le miroir possède une altitude de la forme  $z(t) = \frac{1}{2}gt^2$  pour un axe descendant. Ainsi l'intensité lumineuse est de la forme :

$$I(t) = 2I_0(1 + \cos 2\pi \frac{gt^2}{\lambda})$$

Sur la figure, on remarque des maxima successifs pour  $t_1 = 0,25$  ms,  $t_2 = 0,33$  ms,  $t_3 = 0,41$  ms. Ces valeurs sont compatibles avec

$$\frac{gt_k^2}{\lambda} = k \quad \text{soit} \quad g = \frac{k\lambda}{t_k^2}$$

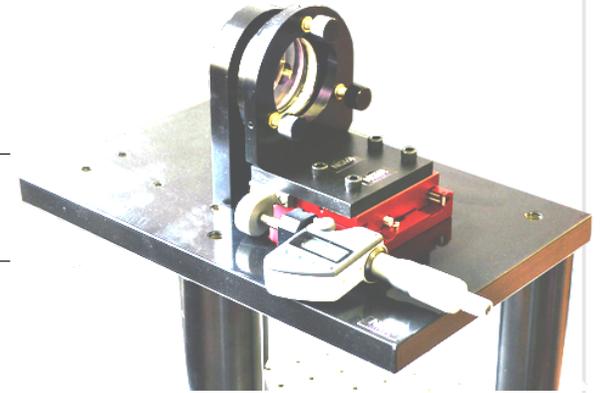
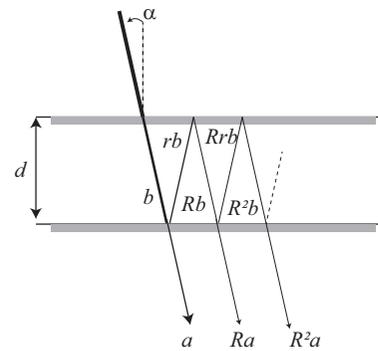
k	1	2	3
$g$ , en $m \cdot s^{-2}$	9,6	10,4	10,7

### Pour performer

#### Exercice 8

*D'après CCP 16*

On utilise un interféromètre constitué de deux miroirs plans parallèles, semi-réfléchissants de pouvoir de réflexion très élevé, distants de  $d$ , séparés par de l'air d'indice égal à 1. La distance  $d$  peut être modifiée par une vis micrométrique. On éclaire ce système par un faisceau de lumière parallèle monochromatique de longueur d'onde  $\lambda_0$ , sous une incidence  $\alpha$  faible. La situation est représentée ci-dessous.



- 1 - Établir la différence de marche entre deux rayons transmis successifs. On soignera la rédaction et les schémas. On appelle  $r = \frac{a_{refl\acute{e}chie}}{a_{incidente}}$  le coefficient de réflexion de l'amplitude de l'onde lumineuse quand elle se réfléchit sur les miroirs à l'intérieur de la cavité. On note  $R = r^2$  qui a une valeur quantité proche de 1 mais évidemment inférieure.
- 2 - Proposer une écriture en notation complexe pour la vibration du  $n^{ieme}$  rayon transmis si on nomme  $a$  l'amplitude de l'onde émergente sur le premier rayon transmis quand elle sort du miroir inférieur ? On l'exprimera avec  $a$ ,  $R$  et  $\phi = 4\pi d \cos \alpha / \lambda$ .
- 3 - Donner l'amplitude totale de l'onde dans la direction  $\alpha$ , en tenant compte des interférences de  $N \rightarrow \infty$  ondes transmises. On rappelle que la somme des termes d'une progression géométrique se calcule avec la formule :

$$\sum_{n=0}^N x^n = \frac{1 - x^{N+1}}{1 - x}$$

- 4 - Quelle sera la forme des figures d'interférences observées dans le plan focal d'une lentille convergente placée parallèlement aux miroirs ?
- 5 - À quelles valeurs de  $\phi$  correspondent les pics d'intensité ?
- 6 - Justifier l'évolution de la figure lorsque  $R$  s'approche de 1, c'est-à-dire que de plus en plus d'ondes interfèrent. Pour la suite du problème, on admet que l'intensité lumineuse est proportionnelle au facteur de transmission défini par :

$$G(\alpha, d) = \left[ 1 + \frac{4R}{(1-R)^2} \sin^2 \frac{2\pi}{\lambda_0} d \cos \alpha \right]^{-1}$$

avec  $R = 1 - \varepsilon$  avec  $\varepsilon \ll 1$

On considère que  $\alpha = 0$  et on déplace les miroirs d'une quantité  $\Delta d$  à partir de  $d_0 = p\lambda_0/2$  avec  $p$  entier. On veut donner une évaluation de la largeur des pics. Comme l'intensité n'est jamais nulle, on va prendre sa largeur à mi-hauteur, c'est-à-dire chercher l'intervalle  $\Delta d$ , autour de  $d_0$  dans lequel  $G(0, d) > 1/2$ .

7 - Quand avez-vous déjà utilisé ce genre de point de vue dans un autre domaine de la physique ? Exprimer le déplacement de  $\Delta d$  en fonction en fonction de  $\varepsilon$  et  $\lambda_0$ . Effectuer l'application numérique pour  $\varepsilon = 0,01$ .

8 - Déterminer la valeur  $\Delta d_{michelson}$  équivalent à la définition ci-dessus pour un interféromètre de Michelson. Conclure.

### Exercice 8

1 - Les rayons sortant du système interférentiels sont parallèles entre eux. Appliquons le théorème de Malus au point de réflexion. La différence de marche est donnée par

$$\delta = (\text{IJKM}) - (\text{IM})$$

En utilisant le principe du retour inverse de la lumière et le théorème de Malus, on obtient que

$$(\text{KM}) = (\text{IM})$$

On en déduit que :

$$\delta = (\text{IJK})$$

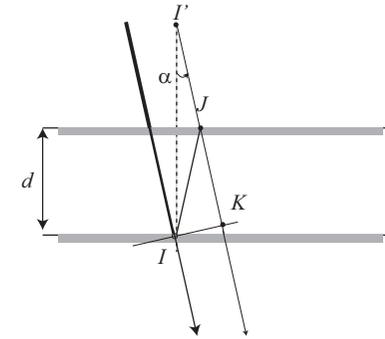
La méthode est identique à celle utilisée pour l'interféromètre du Michelson. Soit  $I'$  le symétrique de  $I$  par rapport au premier miroir, on en déduit que

$$\delta = 2d \cos \alpha$$

2 - Le déphasage entre deux rayons s'écrit donc bien :

$$\phi = 2\pi\delta/\lambda = 4\pi d \cos \alpha/\lambda$$

Si la vibration du premier rayon s'écrit :  $\underline{s}_1(M, t) = a \exp i(\omega t)$ , celle du second rayon s'écrit :



$$\underline{s}_2(M, t) = Ra \times \exp i(\omega t - \phi(M))$$

Le troisième est déphasé de  $\phi$  par rapport au premier, il s'écrit :

$$\underline{s}_3(M, t) = R^2 a \times \exp i(\omega t - 2\phi(M))$$

On en déduit que

$$\underline{s}_n(M, t) = R^n a \times \exp i(\omega t - n \times \phi)$$

3 - Par définition, l'amplitude totale pour  $N$  ondes s'écrit alors :

$$\underline{s}_{tot} = \sum_{n=1}^N R^n a e^{i(\omega t - n\phi)} = a e^{i\omega t} \sum_{n=1}^N (R e^{-i\phi})^n$$

En utilisant la formule proposée avec  $R e^{-i\phi} \rightarrow 0$ , on obtient :

$$\underline{s}_{tot} = a e^{i\omega t} \times \frac{1}{1 - R e^{-i\phi}}$$

4 - La différence de marche est invariante par rotation autour de l'axe optique, on obtiendra des anneaux ou franges d'égale inclinaison.

5 - Les pics d'intensités sont obtenus pour des ordres d'interférences entier soit :

$$\phi = 2\pi p$$

6 - Par analogie avec les réseaux, plus le nombre de rayons interfèrent plus les pics d'intensité deviennent fins.

7 - Ce genre de point de vue se retrouve pour la puissance (soit  $|\underline{H}|^2$  transmise dans un filtre passe-bande, soit  $\underline{H}(\omega) = H_{max}/\sqrt{2}$ .  
En remplaçant  $d = d_0 + \Delta d$ , la fonction G devient :

$$G(\alpha, d) = \left[ 1 + \frac{4}{\varepsilon^2} \sin^2 \left( \pi p + 2\pi \frac{\Delta d}{\lambda_0} \right) \right]^{-1}$$

comme  $\sin^2$  est  $\pi$  périodique, il vient :

$$G(\alpha, d) = \frac{1}{1 + \frac{4}{\varepsilon^2} \sin^2 \left( 2\pi \frac{\Delta d}{\lambda_0} \right)}$$

La condition  $G > 1/2$  devient :

$$\frac{4}{\varepsilon^2} \sin^2 \left( 2\pi \frac{\Delta d}{\lambda_0} \right) < 1$$

d'où 
$$\sin^2 2\pi \frac{\Delta d}{\lambda_0} < \frac{\varepsilon^2}{4}$$

Dans l'approximation des petits angles, il vient :

$$\Delta d < \lambda_0 \frac{\varepsilon}{4\pi}$$

On obtient alors :

$$\Delta d_{\text{Fabry-Perot}} = 0,46 \text{ nm}$$

8 - Pour un interféromètre de Michelson, la différence de marche au centre de la figure est  $\delta = 2d$ . L'intensité lumineuse est alors :

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

Avec les mêmes conventions, on a  $I(d_0) = 4I_0$ . La largeur d'un pic est obtenue pour  $I(d_0 + \Delta d) = I(d_0)/2$ , on en déduit que

$$I(d_0 + \Delta d) = 2I_0 \left( 1 + \cos \frac{4\pi \Delta d}{\lambda} \right) = 2I_0$$

d'où 
$$\frac{4\pi \Delta d}{\lambda_0} = \frac{\pi}{2} \quad \text{soit} \quad \Delta d_{\text{michelson}} = \frac{\lambda_0}{8}$$

A.N. :

$$\Delta d_{\text{michelson}} = 62 \text{ nm}$$

On en déduit que

$$\Delta d_{\text{michelson}} \gg \Delta d_{\text{fabry-Perot}}$$

L'interféromètre proposé, appelé interféromètre de Fabry-Perot est beaucoup plus précis puisque les pics d'intensité et les anneaux sont plus fins.