

# Exercices – Optique géométrique

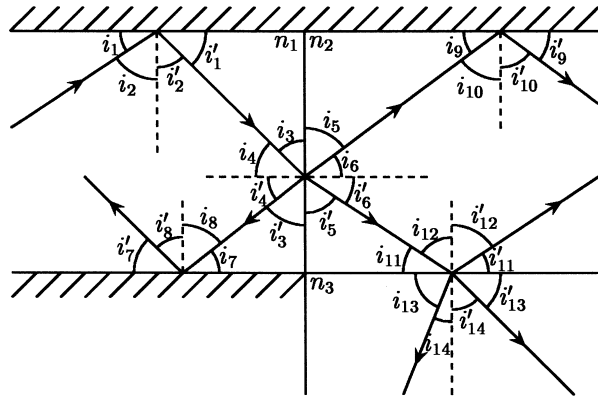
« (...) que mon corps est le prisme inaperçu, mais vécu, qui réfracte le monde aperçu vers mon « Je ». Ce double mouvement de conscience, à la fois centrifuge et centripète, qui me relie au monde, transforme celui-ci par là même, lui donne une détermination, une qualification nouvelle. »

Edmond BARBOTIN – *Humanité de l'homme* Aubier, p. 48 (1970)

## ■ Lois de Snell-Descartes

### Ex-O1.1 Mise en jambes

- 1) Refaire le schéma ci-contre en ne laissant que les rayons lumineux existant réellement.
- 2) Donner toutes les relations angulaires possibles en précisant pour chacune si elle est d'origine géométrique ou optique.



01

### Ex-O1.2 La loi de la réfraction

Un rayon lumineux dans l'air tombe sur la surface d'un liquide; il fait un angle  $\alpha = 56^\circ$  avec le plan horizontal.

La déviation entre le rayon incident et le rayon réfracté est  $\theta = 13,5^\circ$ . Quel est l'indice  $n$  du liquide ?

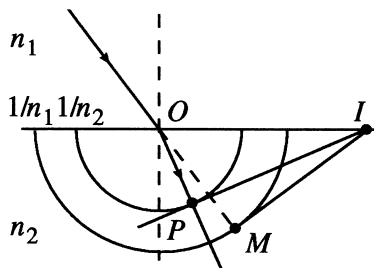
Rép. :  $n = 1,6$ .

### Ex-O1.3 Constructions de Descartes et de Huygens

Montrer que les deux constructions suivantes permettent de tracer le rayon réfracté.

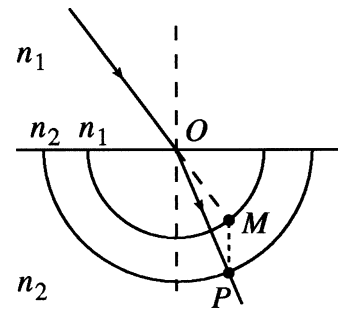
#### 1) Construction de Descartes :

- tracer les cercles de rayons  $n_1$  et  $n_2$ ;
- soit  $M$  l'intersection du rayon incident avec le cercle de rayon  $n_1$ ;
- soit  $P$  l'intersection du cercle de rayon  $n_2$  et de la droite orthogonale à la surface de séparation passant par  $M$ ;
- le rayon réfracté n'est autre que  $OP$ .



#### 2) Construction de Huygens :

- tracer les cercles de rayons  $1/n_1$  et  $1/n_2$ ;
- soit  $M$  l'intersection du rayon incident avec le cercle de rayon  $1/n_1$ ;
- tracer la tangente en  $M$  au cercle de rayon  $1/n_1$ ;
- soit  $I$  le point d'intersection de la tangente avec la surface de séparation;
- soit  $P$  l'intersection du cercle de rayon  $1/n_2$  et de la seconde tangente tracée;
- le rayon réfracté n'est autre que  $OP$ .



### Ex-O1.4 Dispersion par le verre

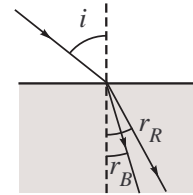
Le tableau ci-contre donne les longueurs d'onde, dans le vide, de deux radiations monochromatiques et les indices correspondants pour deux types de verre différents.

Couleur	$\lambda_0$ (nm)	$n$ (crown)	$n$ (flint)
rouge	656,3	1,504	1,612
bleu	486,1	1,521	1,671

- 1) Calculer les fréquences de ces ondes lumineuses. Dépendent-elles de l'indice du milieu ?

On prendra  $c_0 = 2,998.10^8 \text{ m.s}^{-1}$ .

- 2) Calculer les célérités et les longueurs d'onde de la radiation rouge dans les deux verres.  
 3) a) Un rayon de lumière blanche arrive sur un dioptre plan air-verre, sous l'incidence  $i = 60^\circ$ . L'indice de l'air est pris égal à 1,000. Rappeler les lois de DESCARTES relatives à la réfraction de la lumière.  
 b) Calculer l'angle que fait le rayon bleu avec le rayon rouge pour un verre crown, puis pour un verre flint. Faire une figure.  
 c) Quel est le verre le plus dispersif ?



**Ex-O1.5 Relation entre l'indice et la longueur d'onde**

On mesure l'indice d'un verre pour différentes longueurs d'onde (dans le vide) :

$\lambda$ (nm)	400	500	600	700	800
$n(\lambda)$	1,500	1,489	1,482	1,479	1,476

On veut déterminer les coefficients  $A$  et  $B$  de la relation de CAUCHY :  $n(\lambda) = A + \frac{B}{\lambda^2}$ .

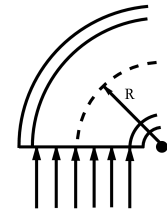
- Déterminer les unités de  $A$  et de  $B$ .
- Expliquer pourquoi il ne faut pas étudier  $n$  en fonction de  $\lambda$ , mais  $n$  en fonction de  $\frac{1}{\lambda^2}$ .
- À l'aide d'une calculatrice, déterminer  $A$  et  $B$  par régression linéaire.
- En déduire  $n$  pour  $\lambda = 633 \text{ nm}$ .

**Ex-O1.6 Courbure d'une fibre optique**

Une fibre optique est constituée d'une âme en verre d'indice  $n_1 = 1,66$  et de diamètre  $d = 0,05 \text{ mm}$  entourée d'une gaine en verre d'indice  $n_2 = 1,52$ . On courbe la fibre éclairée sous incidence normale.

Quel est le rayon de courbure  $R$  minimal pour lequel toute la lumière incidente traverse la fibre ?

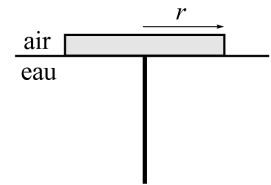
Rép : Il faut  $R > \frac{d}{2} \cdot \frac{n_1 + n_2}{n_1 - n_2}$



**Ex-O1.7 Flotteur**

Un disque en liège de rayon  $r$  flotte sur l'eau d'indice  $n$  ; il soutient une tige placée perpendiculairement en son centre. Quelle est la longueur  $h$  de la partie de la tige non visible pour un observateur dans l'air ? Citer les phénomènes mis en jeu.

Rép. :  $h = r\sqrt{n^2 - 1}$ .

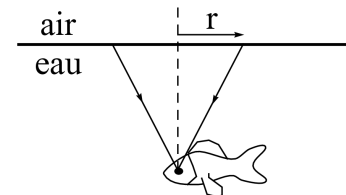


**Ex-O1.8 Le point de vue du poisson**

Un poisson est posé sur le fond d'un lac : il regarde vers le haut et voit à la surface de l'eau (d'indice  $n = 1,33$ ) un disque lumineux de rayon  $r$ , centré à sa verticale, dans lequel il aperçoit tout ce qui est au-dessus de l'eau.

- Expliquer cette observation.
- Le rayon du disque est  $r = 3,0 \text{ m}$ . À quelle profondeur se trouve le poisson ?

Rép. :  $h = 2,6 \text{ m}$ .



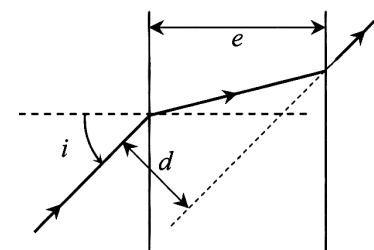
**Ex-O1.9 lame à faces parallèles**

On considère une lame à faces parallèles en verre (indice  $n$ ) plongée dans l'air. Elle peut être considérée comme l'association de deux dioptres plans parallèles.

Il y a donc stigmatisme approché dans les conditions de GAUSS (Cf. leçon suivante).

- Faire une figure montrant qu'un rayon d'incidence  $i$  a subi à sa sortie un simple déplacement d'une distance  $d$  telle que :

$$d = e \cdot \frac{\sin(i - r)}{\cos r} = e \cdot \sin i \left( 1 - \sqrt{\frac{1 - \sin^2 i}{n^2 - \sin^2 i}} \right) \begin{cases} r \text{ est l'angle de réfraction à la 1}^{\text{ère}} \text{ réfraction} \\ e \text{ est l'épaisseur de la lame} \end{cases}$$

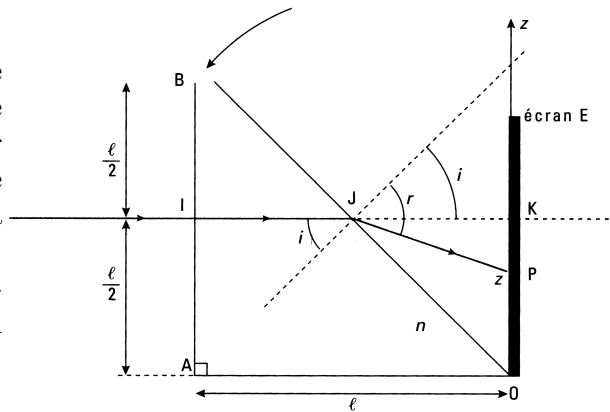


2) Montrer que la position de l'image est telle que  $AA' = e(1 - \frac{1}{n})$  et que ce déplacement apparent a lieu dans le sens de la lumière. Calculer  $AA'$  pour une vitre d'épaisseur  $1 \text{ mm}$ . Conclusion ?

### Ex-O1.10 Indice d'un liquide

Une cuve en verre a la forme d'un prisme de section droite rectangle isocèle. Elle est posée horizontalement sur une des arêtes de longueur  $l$  du triangle isocèle, et le sommet opposé à ce côté est ouvert pour permettre de remplir la cuve d'un liquide transparent d'indice  $n$ .

Un pinceau de lumière est envoyé horizontalement sur la face verticale de la cuve, dans un plan de section droite, à la hauteur  $\frac{l}{2}$ .



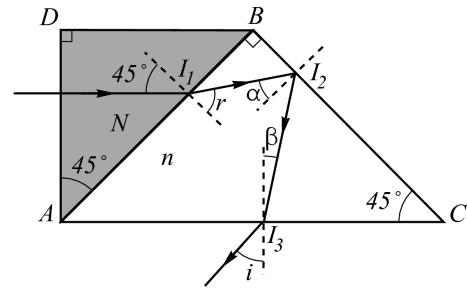
Ce rayon émerge au-delà de l'hypothénuse et rencontre en un point  $P$  un écran  $E$  placé verticalement à la distance  $l$  de la face d'entrée du dispositif. On néglige l'effet dû aux parois en verre sur la propagation du pinceau de lumière.

- 1) Quelle limite supérieure peut-on donner à la valeur de l'indice ?
- 2) Quel est l'indice  $n$  du liquide contenu dans la cuve en fonction de  $l$  et de  $z$  ?
- 3) A.N. : calculer  $n$  avec :  $l = 30 \text{ cm}$  et  $z = 6,7 \text{ cm}$ .

Rép. : **1)**  $n \leq 1,414$ ; **2)**  $n = \sqrt{2} \sin \left( i + \arctan \left( \frac{l-2z}{l} \right) \right)$ ; **3)**  $n = 1,36$  (éthanol peut-être).

### Ex-O1.11 Deux prismes accolés

Deux morceaux de verre taillés sous forme de triangles rectangles et isocèles d'indices respectifs  $N$  et  $n$  ont leur face  $AB$  commune. Un rayon incident frappe  $AD$  sous une incidence normale, se réfracte en  $I_1$ , se réfléchit en  $I_2$  puis ressort en  $I_3$  sous l'incidence  $i$ . Les valeurs de  $N$  et  $n$  sont telles que la réflexion soit totale en  $I_2$ .



- 1) Écrire la relation de SNELL-DESCARTES aux points  $I_1$  et  $I_3$ .
- 2) Quelles relations vérifient les angles  $r$  et  $\alpha$ ;  $\alpha$  et  $\beta$  ?
- 3) Quelle relation vérifient  $N$  et  $n$  pour que la réflexion soit limite en  $I_2$  ?

Calculer  $N$ ,  $r$ ,  $\alpha$ ,  $\beta$  et  $i$  pour  $n = \frac{3}{2}$  quand cette condition limite est réalisée.

On appelle  $N_0$  cette valeur limite de  $N$ . Pour que la réflexion soit totale en  $I_2$ ,  $N$  doit-il être plus grand ou plus petit que  $N_0$  ?

- 4) Écrire la relation vérifiée par  $N$  et  $n$  pour que l'angle  $i$  soit nul. Que vaut  $N$  ?

### Solution Ex-O1.4

1)  $\nu_R = 4,568 \cdot 10^{14} \text{ Hz}$ ,  $\nu_B = 6,167 \cdot 10^{14} \text{ Hz}$ .  
Les fréquences ne dépendent pas du milieu.

2)  $c = \frac{c_0}{n}$ , et donc :  $\lambda = \frac{c}{\nu} = \frac{c_0}{\nu n} = \frac{\lambda_0}{n}$ .

• Dans le verre de crown :

$$c_R = 1,993 \cdot 10^8 \text{ m.s}^{-1} \text{ et } \lambda_R = 436,3 \text{ nm}.$$

• Dans le verre de flint :

$$c_R = 1,86 \cdot 10^8 \text{ m.s}^{-1} \text{ et } \lambda_R = 407,1 \text{ nm}.$$

3) a) Le rayon réfracté est dans le plan d'incidence et  $n \sin i = n' \sin r$ .

b) • Pour le verre de crown :

$r_R = 35,16^\circ$  et  $r_B = 34,71^\circ$  : le rayon bleu

est plus dévié que le rayon rouge. L'angle entre le rayon rouge et le rayon bleu vaut

$$\Delta r = 0,45^\circ.$$

• Pour le verre de flint :

$r_R = 32,50^\circ$  et  $r_B = 31,22^\circ$  : le rayon bleu est plus dévié que le rayon rouge. L'angle entre le rayon rouge et le rayon bleu vaut

$$\Delta r = 1,28^\circ.$$

c) → Le « flint » est un verre plus dispersif que le « crown » car l'angle entre les deux rayons est le plus important.

**Solution Ex-O1.5**

- 1)  $n$  n'a pas d'unité, donc  $A$  n'a pas d'unité et  $B$  a la même unité que  $\lambda^2$ , i.e le mètre carré ( $m^2$ ).
- 2)  $n(\lambda)$  n'est pas une fonction affine, en revanche  $n\left(\frac{1}{\lambda^2}\right)$  est une fonction affine d'ordonnée à l'origine  $A$  et de coefficient directeur

- $B$ .
- 3)  $A = 1,468$  et  $B = 5,2 \cdot 10^{-15} m^2$ .
- 4)  $n(633 nm) = 1,468 + \frac{5,2 \cdot 10^{-15}}{(633 \cdot 10^{-9})^2}$   
soit  $n = 1,481$ .

**Solution Ex-O1.8**

- 1) Par application du principe du retour inverse de la lumière, l'œil du poisson voit la zone de l'espace d'où il peut être vu. Le poisson voit donc tout l'espace situé dans l'air au travers d'un cône de sommet son œil et de demi-angle au sommet égal à l'angle limite de réfraction pour le dioptre Eau/Air. En dehors de ce cône, il y a réflexion totale.

- 2)  $i_l = \arcsin \frac{n_{air}}{n_{eau}} = \arcsin \frac{1}{1,33} \approx 49^\circ$ ,  
le poisson voit donc l'espace situé au-delà de la surface de l'eau sous un cône d'angle  $98^\circ$ , dont l'intersection avec la surface de l'eau est un disque de rayon  $r$ .  
Avec  $\tan i_l = \frac{r}{h}$ , on a  $h = \frac{r}{\tan i_l} = 2,6 m$ .

**Solution Ex-O1.10**

- 1) En  $I$ , l'incidence étant normale, le rayon incident n'est pas dévié. Par contre, en  $J$ , l'angle d'incidence est  $i = 45^\circ$ . Or l'énoncé dit que le rayon est transmis en  $J$ , donc  $i \leq i_l = \arcsin \frac{1}{n}$ , d'où  $\sin i \leq \frac{1}{n}$   
et donc  $n \leq \frac{1}{\sin i} = \sqrt{2} = 1,414$ .
- 2) En  $J$  on a  $n \sin i = \sin r$ ,  
donc :  $n = \frac{\sin r}{\sin i} = \sqrt{2} \sin r$ .  
On peut calculer  $r$  à l'aide des données fournies

- par la tache lumineuse sur l'écran  $E$ .  
Dans le triangle  $JKP$ ,  
 $\tan(r - i) = \frac{KP}{JK} = \frac{\frac{l}{2} - z}{\frac{l}{2}} = \frac{l - 2z}{l}$ .  
Ainsi,  $r = i + \arctan\left(\frac{l - 2z}{l}\right)$  et donc :  
 $n = \sqrt{2} \sin\left(i + \arctan\left(\frac{l - 2z}{l}\right)\right)$
- 3)  $n = 1,36$  (éthanol peut-être).

**Solution Ex-O1.11**

- 1) En  $I_1$  :  $N \sin 45^\circ = N \frac{\sqrt{2}}{2} = n \sin r$  ①  
et en  $I_3$ ,  $n \sin \beta = \sin i$  ②.
- 2) La normale à  $BC$  et la normale à  $AB$  sont perpendiculaires entre elles. dans le triangle formé par ces normales et  $I_1I_2$ , on a :  
 $r + \alpha = \frac{\pi}{2}$  ③.  
De plus, avec le triangle  $I_2CI_3$ , on établit :  
 $\alpha + \beta = \frac{\pi}{4}$  ④.
- 3) • La condition de réflexion (avec phénomène de réfraction) limite en  $I_2$  s'écrit :  $n \sin \alpha = 1$  ⑤  
Grâce à ① et ③, la relation ⑤ conduit à :  
 $N^2 = 2(n^2 - 1)$  ⑥.

- AN :  $N \equiv N_0 = 1,58$      $r \equiv r_0 = 48,19^\circ$   
 $\alpha = \alpha_0 = 41,81^\circ$      $\beta = 3,19^\circ$      $i = 4,79^\circ$
- Pour que la réflexion soit totale en  $I_2$ , il faut que l'angle  $\alpha$  soit plus grand que l'angle d'incidence pour la réfraction limite  $\alpha_0$  que l'on vient de calculer (car alors la loi de DESCARTES pour la réfraction n'est plus vérifiée : ⑤ devient  $n \sin \alpha > 1$ ).  
Alors ③  $\Rightarrow r < r_0$ , et donc ①  $\Rightarrow N < N_0$ ,  
ce qui revient à dire  $N < \sqrt{2(n^2 - 1)}$ .
- 4) Si  $i$  est nul, alors  $\beta$  est nul, soit  $\alpha = r = \frac{\pi}{4}$ ,  
et donc ①  $\Rightarrow N = n$ , soit :  $N = n = \frac{3}{2}$

## DL n°1 – La fibre optique

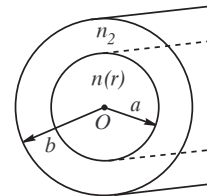
### 1. Atténuation dans la fibre

Les pertes par transmission (notées  $X$ ) sont exprimées en  $\text{dB.km}^{-1}$ . On rappelle que  $X_{dB} = 10 \log \frac{P_2}{P_1}$ , avec  $P_1$  puissance optique à l'entrée de la fibre et  $P_2$  puissance optique au bout d'un kilomètre de parcours. Vers 1970, l'atténuation était de  $10 \text{ dB.km}^{-1}$ . Actuellement, on arrive à  $0,005 \text{ dB.km}^{-1}$ . Dans les deux cas, exprimer en % les pertes au bout d'un km.

### 2. Profil d'indice

Une fibre optique est généralement constituée d'un cœur de rayon  $a$  dont l'indice  $n$  varie avec la distance  $r$  à l'axe, et d'une gaine d'indice constant  $n_2$ . On suppose que :

$$\begin{cases} n^2(r) = n_1^2(1 - 2\Delta \cdot (\frac{r}{a})^\alpha) & \text{pour } r < a \\ n^2(r) = n_2^2 & \text{pour } a < r < b \end{cases}$$



avec  $n_2 < n_1$ ,  $\alpha$  constante positive,  $b$  rayon extérieur de la gaine et  $\Delta = \frac{n_1^2 - n_2^2}{2n_1^2}$ .

Dans la pratique,  $n_1$  et  $n_2$  ont des valeurs très voisines et  $\Delta$  est très petit, en général  $\Delta \approx 10^{-2}$ .  
→ Représenter  $n = f(r)$  pour  $\alpha = 1$ ,  $\alpha = 2$  et  $\alpha$  infini.

### 3. Fibre à saut d'indice

On envisage le cas d'une fibre à saut d'indice ( $\alpha$  infini)<sup>1</sup>.

**a)** Le plan d'incidence d'un rayon  $SI$  se propageant dans l'air et tombant sur la fibre est le plan du schéma ci-contre.

→ Montrer que si  $\theta_i$  reste inférieur à un angle  $\theta_a$ , un rayon peut être guidé dans le cœur.

On appelle ouverture numérique (O.N.) la quantité  $\sin \theta_a$ .

→ Exprimer l'O.N. en fonction de  $n_1$  et  $\Delta$ .

*Application numérique :*

Calculer l'O.N. pour  $\Delta = 10^{-2}$  et  $n_1 = 1,5$ .

**b)** Une impulsion lumineuse arrive à  $t = 0$ , au point  $O$  ( $r = 0$ ) sous la forme d'un faisceau conique convergent, de demi-angle au sommet  $\theta_i$  ( $\theta_i < \theta_a$ ). Pour une fibre de longueur  $l$ , calculer l'élargissement temporel  $\Delta t$  de cette impulsion à la sortie de la fibre.

Exprimer  $\Delta t$  en fonction de  $l$ ,  $n_1$ ,  $c$  et  $\theta_i$ .

**A.N :** Calculer  $\Delta t$  pour  $l = 10 \text{ km}$ ,  $\theta_i = 8^\circ$  et  $n_1 = 1,5$ . On prendra  $c = 3.10^8 \text{ m.s}^{-1}$ .

**c)** Soit un faisceau conique convergent à l'entrée d'une seconde fibre à saut d'indice. Ce faisceau a pour demi-angle au sommet l'angle  $\theta'_a$  correspondant à l'O.N. de la seconde fibre.

→ Exprimer  $\Delta t'$  en fonction de  $l$ ,  $n_1$ ,  $n_2$  et  $c$ .

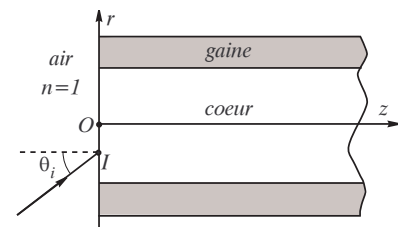
*Application numérique :* Calculer la nouvelle O.N. et  $\Delta t'$  pour  $l = 1 \text{ km}$ ,  $n_1 = 1,456$  et  $n_2 = 1,410$  (fibre silice/silicone).

**d)** On envoie à l'entrée de la fibre de la question précédente des impulsions très brèves de durée  $\delta T$  avec une période  $T$  (on suppose que  $\delta T \ll T$ ).

→ Quelle est la valeur minimale de  $T$  pour que les impulsions soient séparées à la sortie de la fibre ?

**e)** En transmission numérique, on exprime le résultat en nombre maximum d'éléments binaires (présence ou absence d'impulsion = bit) qu'on peut transmettre par seconde. Que vaut le débit en  $b.s^{-1}$  (bits par seconde) des fibres étudiées ?

Les comparer aux standard téléphone Numéris ( $64 \text{ kb/s}$ ), au standard télévision ( $100 \text{ Mb/s}$ ) ou à une ligne « ADSL » classique qui permet un transfert de  $512 \text{ Mo}$  par seconde (soit plus de  $4.10^9 \text{ b/s}$ ).



1. Utiliser les lois de Descartes et un soupçon de géométrie.

**Ex-O1.12 Arc-en-ciel (\*\*, CCP2005)** [C20/16 ; P2/573]

Lorsque le Soleil illumine un rideau de pluie, on peut admettre que chaque goutte d'eau se comporte comme une sphère réceptionnant un faisceau de rayons parallèles entre eux. On recherche les conditions pour que la lumière émergente, issue d'une goutte d'eau, se présente sous forme d'un faisceau de lumière parallèle (c'est à cette condition que l'intensité lumineuse sera maximale, donc observable pour l'œil). Pour cela on fait intervenir l'angle de déviation  $D$  de la lumière à travers la goutte d'eau, mesuré entre le rayon émergent et le rayon incident. Cet angle de déviation  $D$  est une fonction de l'angle d'incidence  $i$ .

On admettra que la condition de parallélisme des rayons émergents se traduit mathématiquement par  $\frac{dD}{di} = 0$ .

1) Rappeler les lois de Descartes pour la réfraction d'un rayon lumineux passant de l'air (milieu d'indice unité) vers un milieu d'indice  $n$ . Exprimer la dérivée  $\frac{dr}{di}$  exclusivement en fonction de l'indice  $n$  et du sinus de l'angle d'incidence.

2) Une goutte d'eau quelconque, représentée par une sphère de centre  $O$  et de rayon  $R$ , est atteinte par la lumière solaire sous des incidences variables, comprises entre  $0^\circ$  et  $90^\circ$ .

Son indice, pour une radiation donnée, sera noté  $n$  tandis que celui de l'air sera pris égal à l'unité.

Répondre aux questions ci-après pour chacun des trois cas suivants :

- lumière directement transmise (figure 1)

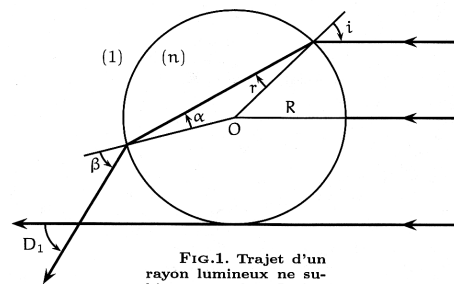


FIG.1. Trajet d'un rayon lumineux ne subissant pas de réflexion partielle à l'intérieur de la goutte

- lumière transmise après une réflexion partielle à l'intérieur de la goutte (figure 2) ;

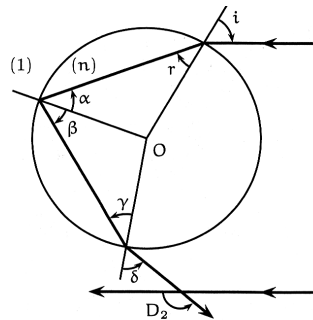


FIG. 2. Trajet d'un rayon lumineux subissant une réflexion partielle à l'intérieur de la goutte

- lumière transmise après deux réflexions à l'intérieur de la goutte (figure 3).

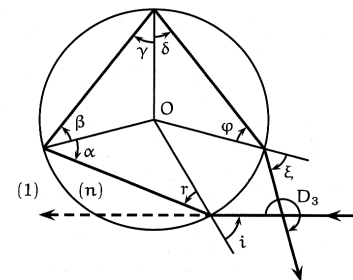


FIG.3. Trajet d'un rayon lumineux subissant deux réflexions partielles à l'intérieur de la goutte

- a) Exprimer en fonction de l'angle d'incidence  $i$  ou de l'angle de réfraction  $r$ , tous les angles marqués de lettres grecques.
- b) En déduire l'angle de déviation  $D$  propre à chaque cas, en fonction de  $i$  et de  $r$ .
- c) Rechercher ensuite, si elle existe, une condition d'émergence d'un faisceau parallèle, exprimée par une relation entre le sinus de l'angle d'incidence et l'indice  $n$  de l'eau.

3) Le Soleil étant supposé très bas sur l'horizon, normal au dos d'un observateur, montrer que celui-ci ne pourra observer la lumière transmise que si la goutte d'eau se trouve sur deux cônes d'axes confondus avec la direction solaire et de demi-angles au sommet  $\theta_2$  et  $\theta_3$ .

→ Exprimer ces deux angles en fonction de  $D_2$  et  $D_3$ .

4) Les angles  $\theta_2$  et  $\theta_3$  dépendant de l'indice  $n$  de l'eau, on observe un phénomène d'irisation dû au fait que cet indice évolue en fonction de la longueur d'onde.

→ Calculer ces angles  $\theta_2$  et  $\theta_3$  pour le rouge et le violet, sachant que pour le rouge l'indice vaut  $n_R = 1,3317$  tandis que pour le violet il est égal à  $n_V = 1,3448$ .

5) En admettant que l'observateur se trouve face à un rideau de pluie, dessiner la figure qui apparaît dans son plan d'observation en notant la position respective des rouges et des violets.

**Ex-O1.13** Taille d'un miroir

Quelle taille minimum doit avoir un miroir plan pour qu'un homme de 1,80 m puisse s'y voir entièrement et où le miroir doit-il se trouver ?

Rép. : Miroir de 90 cm placé à 85 cm du sol.

**Ex-O1.14** Mesure d'un angle de rotation par la méthode de Pogendorff

Montrer que lorsque le miroir tourne d'un angle  $\alpha$  le rayon réfléchi tourne de  $2\alpha$ . (on peut ainsi mesurer l'angle dont tourne un objet mobile en collant un petit miroir sur lequel on envoie un rayon lumineux et en mesurant l'angle dont tourne le réfléchi.)

**Solution Ex-O1.12**

1) • Lois de Descartes pour la réfraction :

- ① le rayon réfracté est dans le plan d'incidence  
②  $1. \sin i = n. \sin r$

• En différentiant cette expression (pour une radiation monochromatique,  $n = n(\lambda)$  étant fixé) :  $\cos i. di = n. \cos r. dr$ , soit :  $\frac{dr}{di} = \frac{1 \cos i}{n \cos r}$

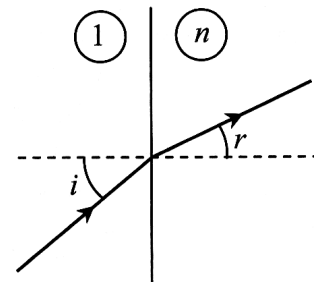
En utilisant la loi de la réfraction :

$$\sin i = n. \sin r$$

et la relation trigonométrique :

$$\sin^2 a + \cos^2 a = 1$$

$$\left. \begin{array}{l} \sin i = n. \sin r \\ \sin^2 a + \cos^2 a = 1 \end{array} \right\} \rightarrow \frac{dr}{di} = \sqrt{\frac{1 - \sin^2 i}{n^2 - \sin^2 i}}$$

**2) Figure 1**

a) Pour la lumière directement transmise, il apparaît que le triangle  $OIJ$  est isocèle, et que par conséquent, les angles à la base sont égaux :  $\alpha = r$ .

En appliquant la loi de Snell-Descartes en  $J$ , on obtient  $n. \sin \alpha = \sin \beta$ .

Or  $\alpha = r$  et  $\sin i = n. \sin r$ . Donc :  $\beta = i$ .

b) En  $I$ , le rayon lumineux subit une réfraction ; il subit donc une déviation  $D_I = i - r$ .

En  $J$  il subit également une réfraction :  $D_J = \beta - \alpha$ .

Or  $\alpha = r$  et  $\beta = i$ .

La déviation totale est :  $D_1 = D_I + D_J = i - r + i - r$ . Soit :  $D_1 = 2(i - r)$

c) En différentiant cette expression :  $dD_1 = 2di - 2dr$ , soit :  $\frac{dD_1}{di} = 2 - 2\frac{dr}{di}$ .

La condition d'émergence d'un faisceau parallèle est :  $\frac{dD_1}{di} = 0$ , soit :  $\frac{dr}{di} = 1$

Par ailleurs, d'après 1) :  $\frac{dr}{di} = \sqrt{\frac{1 - \sin^2 i}{n^2 - \sin^2 i}}$ .

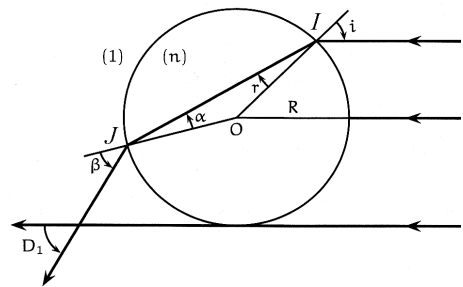
On doit donc avoir :  $n^2 - \sin^2 i = 1 - \sin^2 i$ , soit :  $n^2 = 1 \Leftrightarrow n = 1$ .

Cette solution n'a pas d'intérêt physique car l'indice de l'eau  $n \simeq \frac{4}{3}$  n'est en réalité pas le même que celui de l'air ! Il n'est donc pas possible d'observer un faisceau parallèle recherché dans les conditions de la figure 1.

**2) Figure 2**

a) Pour la lumière réfléchiée une fois à l'intérieur de la goutte, on trouve que et  $\alpha = r$  car le triangle  $OIJ$  est isocèle. La loi de la réflexion appliquée en  $J$  donne  $\beta = \alpha = r$ .

Le triangle  $OJK$  étant isocèle également :  $\gamma = \beta = r$ .



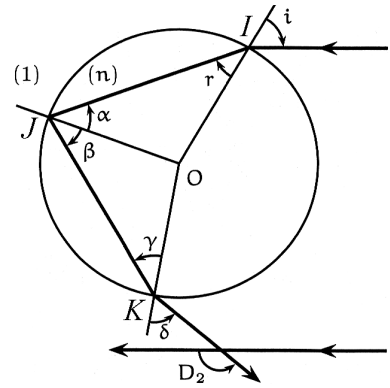
Enfin, la loi de la réfraction appliquée en  $K$  donne  $n \cdot \sin \gamma = \sin \delta$ , avec  $\gamma = r$  et  $n \cdot \sin r = \sin i$ , il vient  $\delta = i$ .

**b)** Dans le cas où le rayon lumineux subit une réflexion à l'intérieur de la goutte, il subit :

- en  $I$  une réfraction qui le dévie de  $D_I = i - r$ .
- En  $J$  il subit une réflexion, ce qui provoque une déviation  $D_J = \pi - 2\alpha = \pi - 2r$ .
- Il subit enfin en  $K$  une réfraction, ce qui provoque une dernière déviation  $D_K = \delta - \gamma = i - r$ .

La déviation totale est :  $D_2 = D_I + D_J + D_K$ .

Soit :  $D_2 = \pi + 2i - 4r$



**c)** En différentiant cette expression :  $dD_2 = 2di - 4dr$ , soit :  $\frac{dD_2}{di} = 2 - 4 \frac{dr}{di}$ .

La condition d'émergence d'un faisceau parallèle est :  $\frac{dD_2}{di} = 0$ , soit :  $\frac{dr}{di} = \frac{1}{2}$

Par ailleurs, d'après **1)** :  $\frac{dr}{di} = \sqrt{\frac{1 - \sin^2 i}{n^2 - \sin^2 i}}$ .

On doit donc avoir :  $n^2 - \sin^2 i = 4(1 - \sin^2 i)$ , soit :  $\sin^2 i = \frac{4 - n^2}{3}$ .

**2) Figure 3**

**a)** Pour la lumière réfléchiée deux fois dans la goutte, on a toujours  $OIJ$  isocèle qui donne  $\alpha = r$ .

La loi de la réflexion en  $J$  donne  $\beta = \alpha = r$ . Le triangle  $OJK$  étant isocèle, on a  $\gamma = \beta = r$ .

La loi de la réflexion en  $K$  donne  $\delta = \gamma = r$ . Le triangle  $OKL$  étant isocèle :  $\varphi = \delta = r$ .

Enfin, la loi de la réfraction en  $L$  donne  $n \cdot \sin \varphi = \sin \xi$ .

Comme  $\varphi = r$  et que  $n \cdot \sin r = \sin i$ , on a :  $\xi = i$

**b)** Dans le cas où le rayon lumineux subit deux réflexions à l'intérieur de la goutte, il subit :

- en  $I$  une réfraction qui provoque une première déviation  $D_I = i - r$ ,
- puis en  $J$  une réflexion, qui provoque une deuxième déviation  $D_J = \pi - 2\alpha = \pi - 2r$ ,
- puis en  $K$  une autre réflexion, qui provoque une troisième déviation  $D_K = \pi - 2\gamma = \pi - 2r$ ,
- et enfin en  $L$  une réfraction qui provoque une dernière déviation  $D_L = \xi - \varphi = i - r$ .

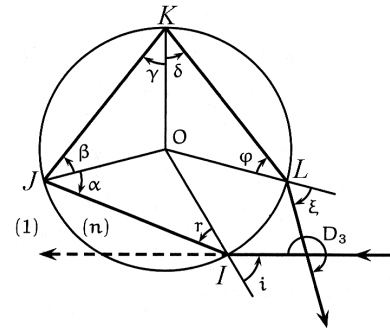
→ La déviation totale est :  $D_3 = D_I + D_J + D_K + D_L$ . Soit :  $D_3 = 2\pi + 2i - 6r$

**c)** En différentiant cette expression :  $dD_3 = 2di - 6dr$ , soit :  $\frac{dD_3}{di} = 2 - 6 \frac{dr}{di}$ .

La condition d'émergence d'un faisceau parallèle est :  $\frac{dD_3}{di} = 0$ , soit :  $\frac{dr}{di} = \frac{1}{3}$

Par ailleurs, d'après **1)** :  $\frac{dr}{di} = \sqrt{\frac{1 - \sin^2 i}{n^2 - \sin^2 i}}$ .

On doit donc avoir :  $n^2 - \sin^2 i = 9(1 - \sin^2 i)$ , soit :  $\sin^2 i = \frac{9 - n^2}{8}$ .



**3)** • L'observateur regarde vers l'horizon, dans la direction du rideau de pluie qui provoque le phénomène de déviation de la lumière incidente du Soleil. Il observe des maxima d'intensité lumineuse pour les deux configurations calculées à la question précédente.

Toutes les gouttes susceptibles de donner l'angle d'observation adéquat sont situées sur un cône de sommet l'œil de l'observateur, d'axe la direction incidente du Soleil, et d'angle au sommet  $\theta_2$  pour l'observation de l'arc primaire (correspondant à une incidence  $i_2$  sur la goutte). On a donc :

$\theta_2 = \pi - D_2$

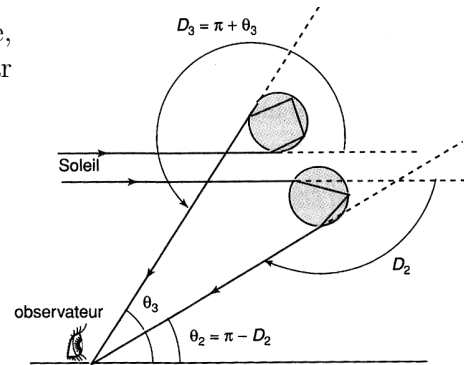


• On obtient le même phénomène pour l'arc secondaire, mais cette fois-ci, l'angle  $\theta_3$  d'observation est donné par

$$\theta_3 = D_3 - \pi$$

4) On a :

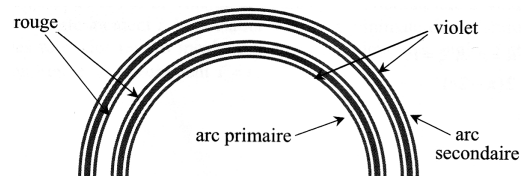
$$\begin{array}{l} \sin^2 i_2 = \frac{4 - n^2}{3} \\ n \cdot \sin r_2 = \sin i_2 \\ D_2 = \pi + 2i_2 - 4r_2 \\ \theta_2 = \pi - D_2 \end{array} \quad \left| \quad \begin{array}{l} \sin^2 i_3 = \frac{9 - n^2}{8} \\ n \cdot \sin r_3 = \sin i_3 \\ D_3 = 2\pi + 2i_3 - 6r_3 \\ \theta_3 = D_3 - \pi \end{array} \right.$$



Angles (°)	$i_2$	$r_2$	$D_2$	$\theta_2$	$i_3$	$r_3$	$D_3$	$\theta_3$
Violet	58,73	39,46	139,62	40,38	71,46	44,83	233,94	53,94
Rouge	59,48	40,31	137,72	42,28	71,88	45,54	230,52	50,52

Un observateur situé face au rideau de pluie verra ici deux arcs-en-ciel :

- l'arc primaire allant du violet au rouge en partant de l'intérieur,
- et l'arc secondaire, plus grand, et moins intense (puisqu'une partie de la lumière a déjà été dispersée dans la formation de l'arc primaire) allant du rouge au violet.

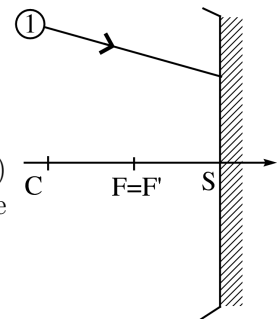


### ■ Miroirs sphériques

#### Ex-O3.1 Tracé de rayon pour un miroir concave

Compléter le tracé du rayon ① :

- 1) En utilisant des rayons parallèles à ① (deux méthodes)
- 2) En utilisant des rayons coupant ① le plan focal objet (deux méthodes)
- 3) En envisageant un objet  $AB$  fictif, judicieusement choisi, et son image  $A'B'$ .



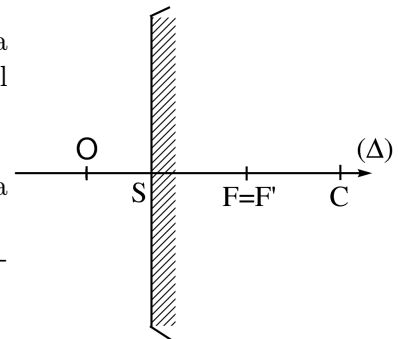
#### Ex-O3.2 Tracé d'image pour un miroir convexe

Soit un miroir convexe de rayon  $\overline{SC} = +60 \text{ cm}$ . Quelle est la position de l'image  $A'B'$ , sa nature et le grandissement transversal correspondant dans les deux cas suivants

- 1) l'objet  $AB$  est tel que  $\overline{SA} = -30 \text{ cm}$
- 2) l'objet  $AB$  est tel que  $\overline{SA} = +15 \text{ cm}$ . Peut-on se servir de la question précédente pour éviter les calculs ?
- 3) Trouver la position de l'objet  $AB$  qui conduit à un grandissement transversal  $G_t = -\frac{1}{2}$ . Quelle est sa nature ?

✂ On fera une figure à l'échelle pour chacune des questions.

Rép : 1)  $\overline{SA'} = +15 \text{ cm}$ ,  $G_t = \frac{1}{2}$  ; 2)  $\overline{SA'} = -30 \text{ cm}$ ,  $G_t = 2$  ; 3)  $\overline{SA} = +60 \text{ cm}$



#### Ex-O3.3 Petite cuillère

Un individu a son œil placé à  $25 \text{ cm}$  du creux d'une petite cuillère considérée comme un miroir sphérique convergent.

- 1) Sachant que l'individu voit son œil inversé et réduit d'un facteur 9, calculer le rayon de courbure de la cuillère.
- 2) Quel est le grandissement de la nouvelle image si l'individu retourne la cuillère, tout en conservant la même distance de  $25 \text{ cm}$  ?

Rép : 1)  $\overline{SC} = -5 \text{ cm}$  ; 2)  $G_t = 9/100$

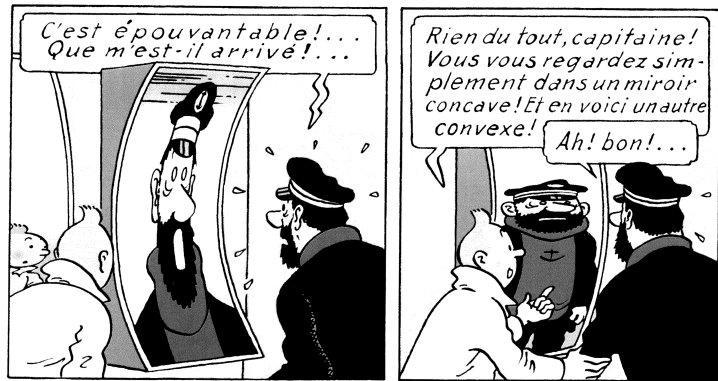
**Ex-O3.4 Tintin et Haddock**

Dans *Le Trésor de Rackham le Rouge*, Haddock découvre les lois de l'optique géométrique...

À l'aide de deux schémas, justifiez les explications de Tintin.

À travers quel miroir Haddock pourrait-il s'observer la tête en bas et les pieds en l'air ? Faire un schéma.

En considérant la case dessinée par Hergé, évaluer alors la focale du miroir correspondant.



**Ex-O3.5 Autocollimation :** On considère un miroir sphérique concave, de centre  $C$  et de rayon  $R = \overline{SC} < 0$ . Un objet transverse  $AB$  est placé avant le miroir, et celui-ci en fait une image  $A'B'$ .

1) Exprimer le grandissement  $G_t = \frac{\overline{A'B'}}{\overline{AB}}$  du miroir en fonction de la position de l'objet ( $p = \overline{SA}$ ) et celle de l'image ( $p' = \overline{SA'}$ ) sur l'axe optique.

2) On veut que l'image se forme dans le plan de l'objet. Quel est le grandissement du miroir ?

3) Quelle position particulière occupe alors l'objet ? En déduire une méthode de détermination expérimentale de la distance focale d'un miroir concave.

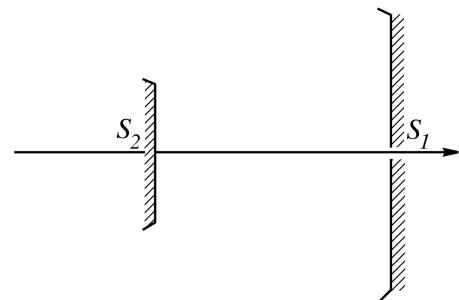
4) Cette méthode est-elle transposable au cas d'un miroir convexe ?

Rép : 1)  $\rightarrow$  Cf. Cours  $G_t = \frac{\overline{A'B'}}{\overline{AB}} = -\frac{p'}{p}$ ; 2)  $A = A'$ , donc  $p = p'$  et  $G_t = -1$ ;

3) En utilisant la relation de conjugaison avec origine au centre, on obtient :  $A = C$ ; 4) Pas de manière très pratique car l'objet doit être virtuel, et donc l'image aussi.

**Ex-O3.6 Principe du télescope de Cassegrain (\*)**

Un miroir sphérique concave de sommet  $S_1$  et de distance focale  $f_1 = 100 \text{ cm}$ , percé au voisinage du sommet et un petit miroir sphérique convexe, de sommet  $S_2$  et de distance focale  $f_2$  sont disposés de telle sorte que leur axe principal commun  $S_1S_2$  soit aligné avec le centre du soleil. Sachant que le soleil est vu de la terre sous un angle  $2\alpha = 10^{-2} \text{ rad}$  et que le diamètre de son image, qui se forme en  $S_1$ , est  $5 \text{ cm}$  :



1) Étudier l'image intermédiaire du soleil donnée par le miroir concave supposé seul.

2) Représenter la marche des rayons provenant du disque solaire et se réfléchissant sur les 2 miroirs.

3) Calculer  $f_2$  et  $\overline{S_1S_2}$ .

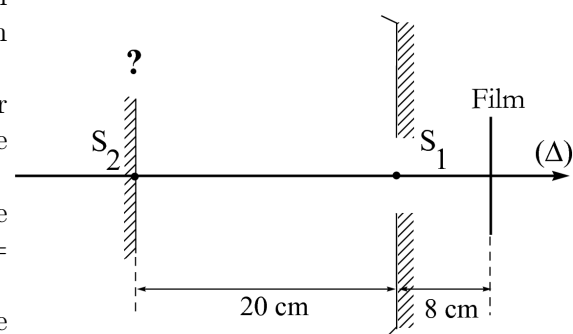
**Ex-O3.7 Téléobjectif à deux miroirs (\*)**

Un téléobjectif est constitué de deux miroirs : un miroir concave  $M_1$  de  $30 \text{ cm}$  de focale, percé d'un trou en son sommet  $S_1$ , et d'un miroir  $M_2$ .

1) Quel doit être le rayon de courbure de  $M_2$  pour que l'image d'un objet placé à l'infini sur l'axe se forme sur le plan du film ?

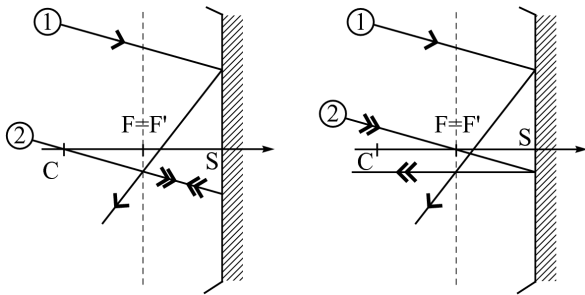
2) Quel doit être le diamètre  $d_2$  de  $M_2$  pour que tous les rayons réfléchis par  $M_1$  de diamètre  $d_1 = 10 \text{ cm}$  soient collectés par  $M_2$  ?

3) Quel doit être le diamètre  $d_3$  du trou pour que les rayons atteignent le film ?



**Solution Ex-03.1**

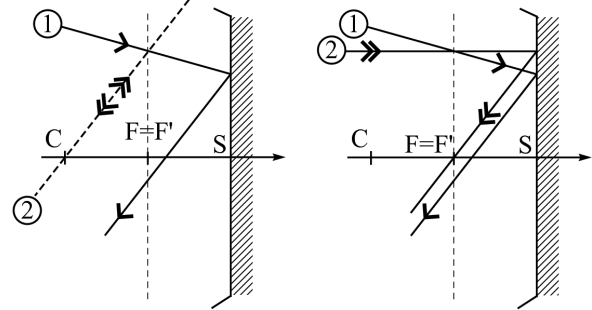
1) On trace un rayon ② parallèle à ① passant par  $C$  (il n'est pas dévié) ou par  $F$  (il émerge parallèlement à l'axe optique). Les deux rayons ① et ② incidents peuvent être supposés venir d'un objet ponctuel placé à l'infini dont l'image est un foyer image secondaire.



2) On trace un rayon ② incident venu de  $C$  et passant par l'intersection de ① avec le plan focal objet. Cette intersection peut être considérée comme un foyer objet secondaire dont l'image est à l'infini. Les rayons émergents doivent donc être parallèles entre eux. Le rayon passant par  $C$  n'étant pas dévié, il indique la direction du rayon ① émergent.

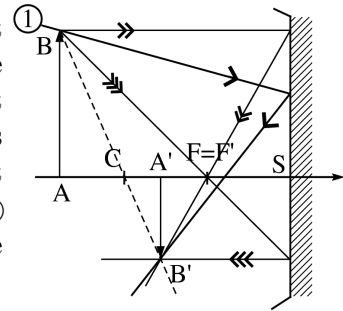
On trace un rayon ② incident parallèle à l'axe optique passant par l'intersection de ① avec le

plan focal objet. Cette intersection peut être considérée comme un foyer objet secondaire dont l'image est à l'infini. Les rayons émergents doivent donc être parallèles entre eux. Le rayon ② émerge en passant par  $F' = F$ ; il indique la direction du rayon ① émergent.



3) On imagine un objet  $AB$  dont l'extrémité  $B$  est traversée par ①.

On construit l'image  $A'B'$  de  $AB$  en utilisant les rayons utiles issus de  $B$  et on complète ① sachant qu'il passe aussi par  $B'$ .



**Solution Ex-03.7**

1) •  $A_\infty \xrightarrow{M_1} F'_1 = A' \xrightarrow{M_2} A''_{\text{Film}}$

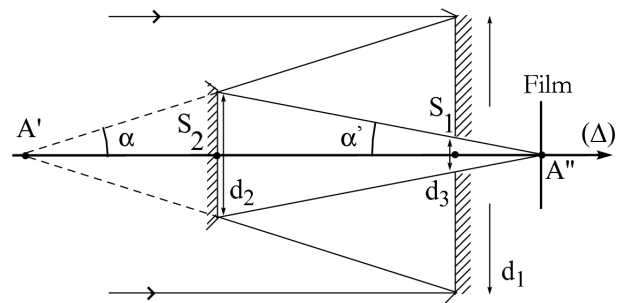
L'objet  $A_\infty$  est à l'infini, son image intermédiaire est au foyer de  $M_1$ , soit :  $\overline{S_1 A'} = \overline{S_1 F_1} = -30 \text{ cm}$ , d'où :  $p_2 = \overline{S_2 A'} = \overline{S_2 S_1} + \overline{S_1 A'} = +20 - 30 = -10 \text{ cm}$ .

De plus, comme  $A''$ , image de  $A'$  à travers  $M_2$ , doit appartenir au film photographique, on a :  $p'_2 = \overline{S_2 A''} = \overline{S_2 S_1} + \overline{S_1 A''} = +20 + 8 = +28 \text{ cm}$ .

→ alors, en utilisant la relation de conjugaison pour  $M_2$   $\left(\frac{1}{p'_2} + \frac{1}{p_2} = \frac{1}{f_2} = \frac{2}{\overline{S_2 C_2}}\right)$ , on obtient :

$$\overline{S_2 C_2} = R_2 = 2 \frac{p'_2 p_2}{p'_2 + p_2} = -31,1 \text{ cm}$$

**Rq :** le miroir  $M_2$ , pour la lumière incidente est un miroir concave (comme  $M_1$ ), mais c'est en tant que miroir convexe qu'il est utilisé puisqu'il agit sur les rayons réfléchis par  $M_1$  !



2) Pour que tous les rayons réfléchis par  $M_1$  soient collectés, il faut qu'ils frappent tous  $M_2$  pour ensuite revenir sur  $M_1$ . Pour cela, on doit avoir :

$$\tan \alpha = \frac{d_2}{2 S_2 A'} = \frac{d_1}{2 S_1 A'}$$

$$\Rightarrow d_2 = d_1 \frac{S_2 A'}{S_1 A'} = 10 \cdot \frac{10}{30} = 3,33 \text{ cm}$$

3) Pour que tous les rayons atteignent le film, on doit avoir :  $\tan \alpha' = \frac{d_2}{2 S_2 A''} = \frac{d_3}{2 S_1 A''}$

$$\Rightarrow d_3 = d_2 \frac{S_1 A''}{S_2 A''} = 3,3 \cdot \frac{8}{28} = 0,95 \text{ cm}$$

### ■ Lentilles minces et applications

#### Ex-O4.1 lentille simple

Un objet  $AB$  de taille  $1,0\text{ cm}$  est placé  $5,0\text{ cm}$  avant le centre optique  $O$  d'une lentille convergente, de distance focale  $f' = 2,0\text{ cm}$  ( $AB$  est perpendiculaire à l'axe optique).

- 1) Calculer la vergence de la lentille et préciser son unité.
- 2) Construire l'image  $A'B'$  de  $AB$  en utilisant les trois rayons «utiles». Mesurer alors  $\overline{A'B'}$  et  $\overline{OA'}$ .
- 3) Retrouver  $\overline{OA'}$  et  $\overline{A'B'}$  par le calcul.
- 4) Calculer le grandissement  $G_t$ . Que peut-on dire de l'image ?
- 5) Nommer et rappeler les conditions d'utilisation des expressions précédentes.

Rép : 1)  $V = 50\text{ δ}$

2)  $\overline{OA'} \simeq +3,3\text{ cm}$  et  $\overline{A'B'} \simeq -0,7\text{ cm}$

3)  $\overline{OA'} = \frac{\overline{OA} f'}{\overline{OA} + f'} \simeq +3,3\text{ cm}$

$$\text{et } \overline{A'B'} = \frac{\overline{AB} f'}{\overline{OA} + f'} \simeq -0,67\text{ cm}$$

4)  $G_t = \frac{\overline{A'B'}}{\overline{AB}} = \frac{\overline{OA'}}{\overline{OA}} = -\frac{2}{3} \simeq -0,67 < 0$  :  
image renversée

5) Cf. Conditions de GAUSS.

#### Ex-O4.2 Projection à l'aide d'une lentille convergente

On désire projeter, à l'aide d'une lentille mince convergente, l'image d'un petit objet  $AB$  sur un écran  $E$  parallèle à  $AB$ . La distance de  $AB$  à  $E$  est donnée et égale à  $D$ . On souhaite obtenir un grandissement égal à  $a$  en valeur absolue. Quelle distance focale  $f'$  doit avoir la lentille utilisée ?

A.N. :  $a = 10$  et  $D = 2\text{ m}$ .

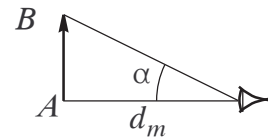
Rép :  $f' = \frac{D}{\frac{1}{a} + 2 + a} = \frac{aD}{(1+a)^2} \simeq 16,5\text{ cm}$ .

#### Ex-O4.3 Loupe (\*)

Pour examiner un petit objet  $AB$  à l'œil nu, en observant le maximum de détails, on doit l'approcher le plus près possible de l'œil. L'expérience montre cependant qu'il existe une distance minimale de vision distincte, notée  $d_m$ , en dessous de laquelle l'œil ne peut plus accommoder.

Le plus grand angle sous lequel on peut voir à l'œil nu l'objet  $AB$  est donc :  $\alpha = AB/d_m$  (nous supposons l'objet assez petit pour pouvoir confondre l'angle et sa tangente).

Pour un œil normal,  $d_m$  est de l'ordre de  $25\text{ cm}$ . Le point  $A$  correspondant est appelé *punctum proximum* (P.P.).



Toutefois l'observation rapprochée est fatigante, car l'œil doit accommoder ; l'observation idéale correspond à un objet éloigné (objet à l'infini) – alors, l'œil n'accommode plus et on dit que l'objet observé est au *punctum remotum* (P.R.) de l'œil.

Il est possible d'obtenir cette condition, tout en augmentant l'angle sous lequel on voit l'objet  $AB$  ; il suffit en effet de placer  $AB$  dans le plan focal objet d'une lentille convergente de focale  $f'$ .

L'image est alors à l'infini. On appelle  $\alpha'$  l'angle sous lequel cette image est observée.

1) Montrer que le grossissement  $G = \frac{\alpha'}{\alpha}$  de la loupe vaut  $\frac{0,25}{f'}$ .

**Rq : Attention !** dans cet exercice, le grossissement n'a pas la même définition que celle qui a été donnée en cours.

A.N. :  $G = 2$ . Calculer la distance focale puis la vergence (ou puissance) de la loupe.

2) Mettre au point, c'est amener l'image dans le champ de vision de l'œil entre le *punctum remotum* (qui est à l'infini) et le *punctum proximum*.

Le petit déplacement correspondant de l'ensemble {loupe-œil} s'appelle la latitude de mise au point.

→ Calculer la latitude de mise au point d'une loupe constituée par une lentille mince convergente de  $3\text{ cm}$  de distance focale pour un œil restant au foyer image de la loupe.

**Rép : 1)** Faire un schéma de la lentille utilisée comme loupe avec un objet  $AB$  placé dans son plan focal objet. Faire apparaître le trajet de 2 rayons incidents issus de  $B$  : (1) celui qui arrive sur la lentille parallèlement à l'axe optique et (2) celui qui passe par le centre optique  $O$ .

Où se trouve  $\alpha'$  sur le schéma? Exprimer  $\alpha'$  en fonction de  $AB$  et de  $f'$  en se souvenant qu'on travaille dans les conditions de GAUSS; idem pour  $\alpha$  tel que défini dans l'énoncé. En déduire  $G$ . On trouve  $V = +8 \delta$ .

**2)** Latitude de mise au point  $\Delta p$  : sur le même schéma, comprendre où doivent se trouver les deux positions extrêmes  $A_1$  et  $A_2$  de  $A$  pour que : (1)  $A'B'$  soit observée à l'infini (P.R. =  $+\infty$  pour un œil idéal) ou (2)  $A'B'$  soit observée à la distance minimale d'observation (P.P. =  $d_m$ ).

On trouve  $\Delta p = \overline{OA_1} - \overline{OA_2} = \overline{FA_2} = \frac{f'^2}{d_m} \simeq +4 \text{ mm}$ .

#### Ex-O4.4 Principe du microscope (\*)

Un **objectif**, assimilé à une lentille mince  $\mathcal{L}_1$  de distance focale  $f'_1$ , donne d'un objet réel situé en avant de son foyer objet  $F_1$ , très proche de celui-ci, une image réelle  $A_1B_1$ .

Cette image est agrandie par l'**oculaire**, assimilé à une lentille mince  $\mathcal{L}_2$ , jouant le rôle d'une loupe de distance focale  $f'_2$ . Si  $A_1B_1$  est située dans le plan focal objet de l'oculaire, l'image définitive  $A'B'$  est rejetée à l'infini et l'œil n'accorde pas.

**Rq** : Dans la réalité, objectif et oculaire sont formés de nombreuses lentilles.

Soit un **microscope** pour lequel  $f'_1 = 5 \text{ mm}$ ,  $f'_2 = 20 \text{ mm}$ , la distance  $F'_1F_2$  (intervalle optique) est de  $18 \text{ cm}$ . L'observateur met au point de façon à observer l'image définitive à l'infini.

**1)** Faire une figure sur laquelle on mettra en évidence la direction de  $A'$  et de  $B'$  et l'angle  $\alpha'$  sous lequel l'observateur voit l'image définitive.

**2)** Calculer la puissance du microscope, rapport de l'angle  $\alpha'$  à la taille de l'objet  $AB$ .

**3)** Les rayons lumineux issus des différents points de l'objet se concentrent après la traversée du microscope dans un cercle voisin du plan focal image de l'oculaire. Si la pupille de l'œil est placée au niveau de ce cercle, appelé **cercle oculaire**, elle reçoit un maximum de lumière.

Sachant que c'est l'objectif qui diaphragme le faisceau lumineux, représenter le trajet des rayons extrêmes pour les deux faisceaux issus de  $A$  et de  $B$ , puis hachurer les deux faisceaux. L'intersection des faisceaux émergents définit le cercle oculaire.

**Propriété** : Constater, à l'aide de la construction graphique, et retenir, que ce **cercle oculaire** est l'image de l'objectif par l'oculaire.

**Rép** :  $\mathcal{P} = \frac{\alpha'}{AB} = \frac{e}{f'_1 f'_2} = 1800 \delta$ .

#### Ex-O4.5 Principe de la lunette astronomique ou du viseur à l'infini (doublet afocal)

Un objectif de grande focale  $f'_1$  donne d'un objet  $AB$  éloigné (considéré comme à l'infini) une image dans son plan focal. Un oculaire joue le rôle de loupe et donne une image à l'infini de l'image donnée par l'objectif. L'objectif et l'oculaire sont assimilés à des lentilles minces convergentes  $\mathcal{L}_1$  et  $\mathcal{L}_2$ .

Soit une petite lunette astronomique pour laquelle  $\mathcal{L}_1$  et  $\mathcal{L}_2$  ont pour convergences  $C_1 = 2 \delta$  (dioptries) et  $C_2 = 50 \delta$ . L'interstice entre les deux lentilles est  $e = 52 \text{ cm}$ .

Où se trouve l'image définitive? Faire une figure et noter, sur cette figure,  $\alpha$  (angle sous lequel est vu un rayon incident issu de  $B$ ) et  $\alpha'$  (angle sous lequel émerge la lumière une fois qu'elle a traversé la lunette).

Montrer que le grossissement de la lunette est  $G = \frac{\alpha'}{\alpha} = \frac{f'_1}{f'_2}$ . Calculer ce grossissement.

**Définition** : l'énoncé appelle **convergence**, notée  $C$ , ce que nous appelons dans le cours **vergence**, notée  $V$ . Il s'agit bien de la même notion.

**Ex-O4.6 Étude d'un doublet**

On place sur un même axe deux lentilles minces  $\mathcal{L}_1$  et  $\mathcal{L}_2$  à  $16\text{ cm}$  l'une de l'autre. La lumière arrive sur  $\mathcal{L}_1$  et émerge par  $\mathcal{L}_2$ .  $\mathcal{L}_1$  est une lentille convergente de distance focale  $f'_1 = 10\text{ cm}$ .  $\mathcal{L}_2$  est une lentille divergente de distance focale  $f'_2 = -4\text{ cm}$ .

À quelle distance de  $\mathcal{L}_1$  doit-on placer un petit objet plan perpendiculaire à l'axe pour en obtenir une image à l'infini ?

Rép :  $\overline{O_1A} = \overline{O_1F_1} + \overline{F_1A} = -20\text{ cm}$  (Utiliser la Relation de NEWTON,).

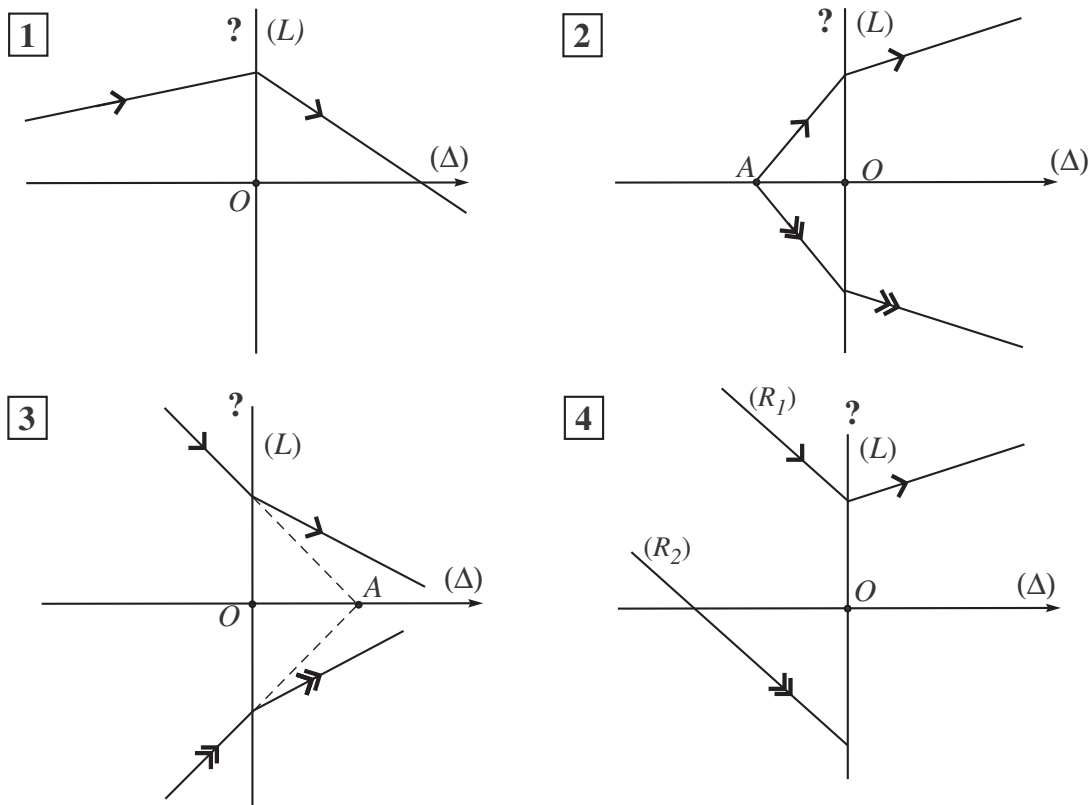
**Ex-O4.7 Principe de la lunette de Galilée (jumelles de théâtre)**

Les deux lentilles de l'exercice précédent sont maintenant distantes de  $6\text{ cm}$ .

1) Où se trouve, pour un observateur situé en arrière de  $\mathcal{L}_2$ , l'image d'un objet à l'infini vu, à l'œil nu, sous un angle  $\alpha$  ?

2) On a ainsi réalisé une lunette de Galilée. Calculer le grossissement ( $G = \frac{\alpha'}{\alpha}$ ) de cette lunette dans ces conditions d'observation (vision à l'infini et  $\alpha'$  étant l'angle sous lequel on voit l'image). Faire une figure à l'échelle avant de vous lancer des des calculs.

Rép :  $G = \frac{\alpha'}{\alpha} = -\frac{f'_1}{f'_2} = 2,5$ .

**Ex-O4.8 Tracés de rayons et caractérisation des lentilles**

1) Dans les quatre situations représentées ci-dessus, à l'aide d'une série de constructions graphiques qu'il faudra justifier :

- déterminer la position du foyer objet  $F$  et du foyer image  $F'$  de chaque lentille
- conclure quant à la nature de chaque lentille (et compléter sa représentation graphique).

2) Sur la figure 2, quelle est la nature et la position de l'image  $A'$  de  $A$  à travers  $(\mathcal{L})$  ?

3) Même question pour la figure 3.

4) Compléter la figure 4 en représentant le rayon émergent provenant du rayon incident  $(R_2)$  (sur le schéma  $(R_2)$  est parallèle à  $(R_1)$ ).

### ■ Problèmes avec associations de lentilles minces

#### Ex-O4.9 ENAC 2003 - Épreuve de physique - Questions 25-30

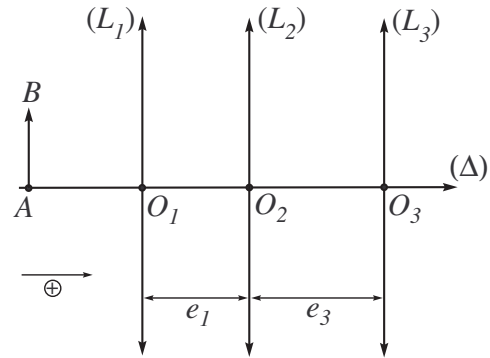
1) Une lentille mince convergente ( $L_1$ ) a pour centre  $O_1$ , foyer objet  $F_1$ , foyer image  $F'_1$  et distance focale  $f'_1$ . deux autres lentilles convergentes ( $L_2$ ) et ( $L_3$ ) possèdent les caractéristiques notées respectivement :

- pour ( $L_2$ ) :  $O_2$ ,  $F_2$ ,  $F'_2$  et  $f'_2$  ;
- pour ( $L_3$ ) :  $O_3$ ,  $F_3$ ,  $F'_3$  et  $f'_3$ .

Les trois lentilles possèdent le même axe optique.

Les distances qui séparent ( $L_1$ ) de ( $L_2$ ) et ( $L_2$ ) de ( $L_3$ ) sont respectivement  $e_1$  et  $e_3$ .

Établir la condition pour que le système soit afocal.



A)  $\frac{1}{e_1 + f'_1} - \frac{1}{e_3 + f'_3} = \frac{1}{f'_2}$   
 C)  $f'_1 + f'_2 = e_1 + e_3$

B)  $\frac{1}{e_1 - f'_1} + \frac{1}{e_3 - f'_3} = \frac{1}{f'_2}$   
 D)  $(e_1 - f'_1)(e_3 - f'_3) = f'^2_2$

2) Dans toute la suite, on suppose que le foyer  $F'_1$  se trouve en  $O_2$ . Comment faut-il choisir  $e_3$  pour que le système des trois lentilles soit afocal ?

A)  $e_3 = f'_3$                       B)  $e_3 = f'_2$                       C)  $e_3 = f'_1$                       D)  $e_3 = \frac{f'_1 + f'_3}{2}$

3) Sachant que  $f'_1 = 4 \text{ cm}$  et  $f'_3 = 3 \text{ cm}$ , calculer les grandissements transversal  $\gamma$  et angulaire  $G$  du système.

A)  $\gamma = -\frac{3}{4}$                       B)  $\gamma = -\frac{1}{2}$                       C)  $G = -2$                       D)  $G = -\frac{4}{3}$

4) Avec les mêmes valeurs des distances focales  $f'_1$  et  $f'_3$ , établir la relation de conjugaison entre l'abscisse  $x = \overline{F_1A}$  d'un objet  $AB$  et l'abscisse  $x' = \overline{F'_3A'}$  de son image  $A'B'$  exprimées en centimètres.

A)  $x' = \frac{3}{4}(f'_2x + 4)$                       B)  $x' = 2(x - 2f'_2)$   
 C)  $x' = \frac{4}{3}(x - 3f'_2)$                       D)  $x' = \frac{9}{16f'_2}(f'_2x - 16)$

5) On veut que l'image de  $O_1$  soit  $F'_3$ . Quelle valeur de  $f'_2$  faut-il adopter pour qu'il en soit ainsi ?

A)  $f'_2 = 2 \text{ cm}$                       B)  $f'_2 = 3 \text{ cm}$                       C)  $f'_2 = 4 \text{ cm}$                       D)  $f'_2 = 6 \text{ cm}$

6) Déterminer dans ces conditions les grandissements transversaux  $\gamma_1$ ,  $\gamma_2$  et  $\gamma_3$  des trois lentilles.

A)  $\gamma_1 = -\frac{4}{x}$ ,  $\gamma_2 = x - 8$ ,  $\gamma_3 = \frac{x}{8}(x - 8)$                       B)  $\gamma_1 = -\frac{2}{x}$ ,  $\gamma_2 = x - 6$ ,  $\gamma_3 = -\frac{3x}{8(x - 6)}$   
 C)  $\gamma_1 = \frac{4}{x}$ ,  $\gamma_2 = \frac{x}{x - 4}$ ,  $\gamma_3 = -\frac{3}{16}(x - 4)$                       D)  $\gamma_1 = -\frac{3}{2x + 4}$ ,  $\gamma_2 = \frac{x}{4}$ ,  $\gamma_3 = -\frac{(2x + 4)}{x}$

Rép. :

1.b)

2.a)

3.a) et 3.d)

4.d)

5.c)

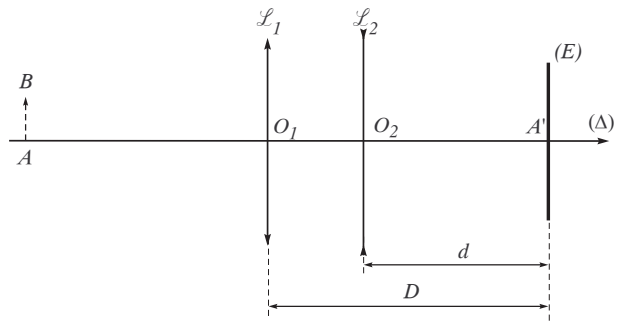
6.c) .

## DL n°2 – Latitude de mise au point (\*)

Sur le schéma, la distance  $D$  est fixe ; le réglage du système est réalisé en jouant sur la distance  $d$ .

**Données :**  $f'_1 = 4 \text{ cm}$  et  $f'_2 = -6 \text{ cm}$ .

On note :  $AB \xrightarrow{\mathcal{L}_1} A_1B_1 \xrightarrow{\mathcal{L}_2} A'B'$ .



### 1. Questions préliminaires (cours) :

Où doit se trouver un objet pour qu'une lentille divergente (de centre  $O_2$ , de foyer objet  $F_2$ , de foyer image  $F'_2$ ) en donne une image *réelle* ? et dans ce cas, l'image réelle se trouve-t-elle *avant* ou *après* l'objet ? Quelle est alors la nature de l'objet pour la lentille divergente ?

### 2. Mise au point à l'infini

**2.a)** Le système est réglé de façon à ce que les objets à l'infini donnent une image nette sur l'écran. Quel est nécessairement le signe de  $D - f'_1$  pour que ceci soit possible ?

**2.b)** Lorsque cette condition est réalisée, quelle est la valeur de  $d$ , notée  $d_\infty$ , correspondant à ce réglage ?

Pour répondre à cette question, il faudra montrer que  $d_\infty$  vérifie l'équation du second degré suivante :

$$d_\infty^2 + (f'_1 - D) d_\infty - f'_2 (f'_1 - D) = 0 \quad \underline{\text{Rép}} : d_\infty = \frac{1}{2} \left[ D - f'_1 + \sqrt{(D - f'_1)(D - f'_1 - 4f'_2)} \right]$$

**2.c)** Si  $D = 5 \text{ cm}$ , que vaut  $d_\infty$  ?

→ Faire un schéma du système et construire l'image d'un objet  $AB$  à l'infini vu sous l'angle  $\alpha$ , pour  $D = 5 \text{ cm}$ .

**2.d)** Établir que la taille de l'image vérifie la relation  $\overline{A'B'} = -\alpha \frac{d_\infty f'_1}{f'_1 + d_\infty - D}$ .

### 3. Modification du système

**3.a)** Lorsque l'on veut mettre au point sur un objet à distance finie, dans quel sens faut-il déplacer la lentille divergente ?

**3.b)** On souhaite réaliser un système tel que  $d_\infty$  corresponde à la valeur  $D$ .

→ Quelle est la longueur  $D = d_\infty$  à donner au système dans ce cas ?

**Indication :** deux lentilles minces (de vergences  $V_1$  et  $V_2$ ) se comportent, si elles sont accolées, comme une lentille unique de vergence égale à la somme des deux vergences.

### 4. Latitude de mise au point

**4.a)** Dans le cas précédent ( $D = 12 \text{ cm}$ ), indiquer la profondeur de mise au point du système, c'est-à-dire le domaine des positions de l'objet  $AB$  susceptibles de donner une image nette sur l'écran lorsqu'on donne à  $d$  une valeur adaptée.

**4.b)** Avec  $D = 12 \text{ cm}$  et  $d = \overline{O_2A'} = +6 \text{ cm}$ , faire une construction soignée à l'échelle 1 permettant de déterminer la position de  $A$  à partir de  $A'$ .

Retrouver le résultat par le calcul (donner les valeurs de  $\overline{O_2A_1}$  et de  $\overline{O_1A}$ ).



**Solution DL n°2 : Latitude de mise au point**

**1. Questions préliminaires (cours) :**

Pour qu’une lentille divergente donne une image *réelle* d’un objet, il faut que cet objet se trouve **entre le foyer objet ( $F_2$ ) et le centre optique ( $O_2$ )**. Dans ce cas, l’image réelle se trouve-t-elle **après** l’objet.

→ L’objet est donc un objet **virtuel** pour la lentille divergente.

**2. Mise au point à l’infini**

**2.a)**  $AB \xrightarrow{\mathcal{L}_1} A_1B_1 \xrightarrow{\mathcal{L}_2} A'B'$ .

L’image  $A'B'$  doit être *réelle* puisqu’elle est recueillie sur une écran.

Il faut donc, d’après la question **I.0)** que les points  $O_2, A_1$  et  $A'$  soient dans cet ordre sur l’axe.

De plus, si  $A$  est à l’infini, alors  $A_1 = F'_1$ . On a donc :  $\overline{O_1A_1} = f'_1 \leq D$ , soit :  $D - f'_1 \geq 0$ .

**2.b)** La relation de DESCARTES pour  $\mathcal{L}_2$  s’écrit ( $A_1 = F'_1$ ) :  $\frac{1}{\overline{O_2A'}} - \frac{1}{\overline{O_2F'_1}} = \frac{1}{f'_2}$ ,

avec, dans ce cas :  $\overline{O_2A'} \equiv d_\infty$ , et  $\overline{O_2F'_1} = f'_1 - D + d_\infty$ ,

soit :  $d_\infty^2 + (f'_1 - D)d_\infty - f'_2(f'_1 - D) = 0$

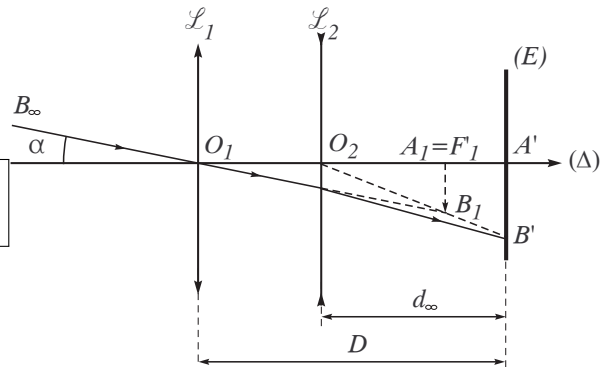
Le discriminant de cette équation du second degré est :

$$\Delta = (f'_1 - D)^2 + 4f'_2(f'_1 - D) = (D - f'_1)(D - f'_1 - 4f'_2)$$

et  $\Delta > 0$  car  $D - f'_1 \geq 0$  et  $f'_2 < 0$ .

Il y a donc deux solutions dont une seule est positive, la seule acceptable :

$$d_\infty = \frac{1}{2} \left[ D - f'_1 + \sqrt{(D - f'_1)(D - f'_1 - 4f'_2)} \right]$$



**2.c)** Si  $D = 5 \text{ cm}$ , alors  $d_\infty = 3 \text{ cm}$ .

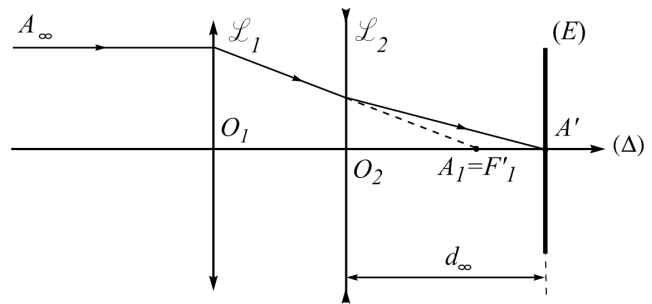
L’image  $A_1B_1$  est dans le plan focal image de  $\mathcal{L}_1$ .

Comme un rayon passant par  $O_2$  n’est pas dévié, on a  $O_2, B_1$  et  $B'$  alignés.

**2.d)** D’après le schéma, dans les conditions de GAUSS :

$$\frac{\overline{A_1B_1}}{\overline{A_1O_1}} = -\alpha f'_1 \text{ et } \frac{\overline{A'B'}}{\overline{A'O_2}} = -\frac{\overline{O_2A'}}{\overline{O_2F'_1}} \frac{\overline{A_1B_1}}{\overline{A_1O_1}}$$

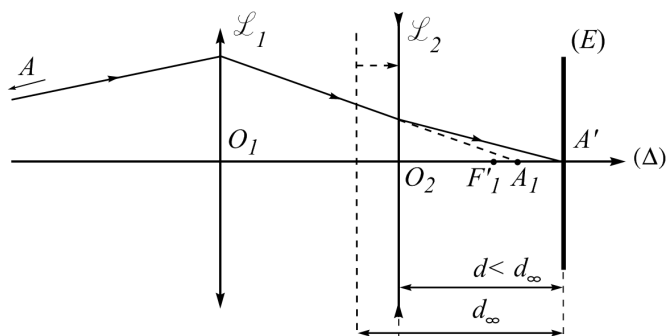
$$\text{D'où : } \frac{\overline{A'B'}}{\overline{A'O_2}} = -\alpha \frac{d_\infty f'_1}{f'_1 + d_\infty - D}$$



**3. Modification du système**

**3.a)** Dans cette question, l’objet  $AB$  est à une distance finie de  $\mathcal{L}_1$ . Pour que  $\mathcal{L}_1$  fasse de l’objet réel  $AB$  une image  $A_1B_1$  réelle, il faut que l’objet soit *avant* le foyer objet  $F_1$ ; et dans ce cas, l’image  $A_1B_1$  est *après* le foyer image  $F'_1$ .

Cette image  $A_1B_1$  est objet virtuel pour  $\mathcal{L}_2$  qui, dans le cas précédent, conjuguait  $A_1 = F'_1$  avec  $A'$ .



Maintenant que  $A_1$  est *après*  $F'_1$ , il faut rapprocher  $\mathcal{L}_2$  de  $A_1$  (donc de l'écran) pour à nouveau conjuguer  $A_1$  avec un point image  $A'$  sur l'écran immobile.

Il faut donc diminuer la distance  $d$  :  $d < d_\infty$ .

**3.b)** Si  $d_\infty = D$ , cela signifie que les deux lentilles sont accolées pour conjuguer un point à l'infini  $A_\infty$  avec un point  $A'$  sur l'écran. Deux lentilles minces accolées étant équivalentes à une seule lentille mince, l'écran matérialise alors le plan focal image de cette lentille équivalente.

Donc :  $d_\infty = D = f'_{eq} = \frac{1}{V_{eq}} = \frac{1}{V_1 + V_2}$  avec  $V_1 = \frac{1}{f'_1}$  et  $V_2 = \frac{1}{f'_2}$

soit : 
$$d_\infty = D = \frac{f'_1 f'_2}{f'_1 + f'_2} = 12 \text{ cm}$$

#### 4. Latitude de mise au point

**4.a)** Profondeur de mise au point du système : elle est associée aux positions limites de la lentille  $\mathcal{L}_2$  :

- le cas limite  $d = D$  correspond à la question précédente : l'objet  $A$  est à l'infini.
- dans le cas limite où  $d = 0$ ,  $A_1 B_1$  est confondu avec  $A' B'$  car  $O_2 = A_1 = A'$ .

La formule de conjugaison de  $\mathcal{L}_1$  :  $\frac{1}{\overline{O_1 A_1}} - \frac{1}{\overline{O_1 A}} = \frac{1}{f'_1}$  conduit à

$$\overline{O_1 A} = f'_2 = -6 \text{ cm} \quad \left( \text{car } \frac{1}{\overline{O_1 A_1}} = \frac{1}{D} = \frac{1}{f'_1} + \frac{1}{f'_2} \right)$$

**Cl** : la plage de mise au point est donc de l'infini à  $6 \text{ cm}$  *en avant* de  $\mathcal{L}_1$ .

**4.b)**

- Avec  $D = 12 \text{ cm}$  et  $d = \overline{O_2 A'} = +6 \text{ cm}$ , on a :

$$\frac{1}{\overline{O_2 A'}} - \frac{1}{\overline{O_2 A_1}} = \frac{1}{f'_2} \Rightarrow \boxed{\overline{O_2 A_1} = 3 \text{ cm}}$$

- On en déduit que  $\overline{O_1 A_1} = \overline{O_1 O_2} + \overline{O_2 A_1} = D - d + \overline{O_2 A_1} = 9 \text{ cm}$ .

$$\frac{1}{\overline{O_1 A_1}} - \frac{1}{\overline{O_1 A}} = \frac{1}{f'_1} \Rightarrow \boxed{\overline{O_1 A} = -7,2 \text{ cm}}$$

