

**A.1 / Laser He-Ne**

Un laser Hélium – Néon émet une onde de longueur d'onde  $\lambda_0 = 6,33 \cdot 10^{-7}$  m dans le vide.

$$1^\circ / c = 2,998 \cdot 10^8 \text{ m.s}^{-1} \approx 3 \cdot 10^8 \text{ m.s}^{-1}$$

2°/ Il s'agit d'une source monochromatique puisqu'elle n'émet qu'une seule longueur d'onde.

$$3^\circ / f = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \cdot 10^8}{6,33 \cdot 10^{-7}} \approx 0,5 \cdot 10^{15} \text{ Hz} \quad T = \frac{1}{f} = \frac{\lambda}{c} = 2 \cdot 10^{-15} \text{ s}$$

4°/ Dans le vide :  $\lambda_0 = \frac{c}{f}$  Dans le milieu :  $\lambda_m = \frac{v}{f}$ , où v est la vitesse de la lumière dans le milieu.

$$n = \frac{c}{v} = 1,33 = \frac{\lambda_0}{\lambda_m} \quad \text{Donc } \lambda_m = \frac{\lambda_0}{n} \approx \frac{6,33 \cdot 10^{-7}}{4/3} \approx \frac{19}{4} \cdot 10^{-7} \approx 475 \text{ nm}$$

**A.2 / Dispersion de la lumière par le verre**

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

Couleur	$\lambda_0$ (nm)	n (crown)	n (flint)
Rouge	656.3	1,504	1,612
bleu	486.1	1,521	1,671

1°/ La fréquence est indépendante du milieu. Dans le vide :  $f_R = \frac{c}{\lambda_{0R}} = \frac{2,998 \cdot 10^8}{656,3 \cdot 10^{-9}} \approx 456,8 \cdot 10^{12}$  Hz pour le rouge et  $f_B =$

$$\frac{2,998 \cdot 10^8}{486,1 \cdot 10^{-9}} = 616,7 \cdot 10^{12} \text{ Hz}$$

$$2^\circ / v_{\text{crown}} = \frac{c}{n_{\text{crown}}} = \frac{2,998 \cdot 10^8}{1,504} =$$

nm

$$v_{\text{flint}} = \frac{c}{n_{\text{flint}}} = \frac{2,998 \cdot 10^8}{1,612} = 1,859 \cdot 10^8$$

3°/ Dans le verre crown :  $\sin(i) =$

$$i_B' = 34,7^\circ \text{ pour le rayon bleu}$$

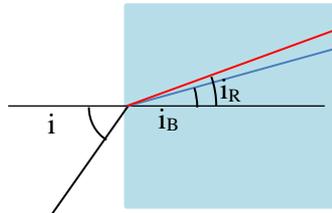
minutes d'angle.

Dans le verre flint :  $i_R' = 32,5^\circ$  pour le rayon rouge

$$i_B' = 31,2^\circ \text{ pour le rayon bleu}$$

l'écart est donc de  $1,3^\circ = 1^\circ 18$  minutes d'angle.

4°/ L'écart est plus grand pour le verre flint, c'est donc lui le plus dispersif.



$$1,993 \cdot 10^8 \text{ m.s}^{-1} \quad \lambda_{\text{crown}} = \frac{\lambda_0}{n_{\text{crown}}} = 436,4$$

$$\text{m.s}^{-1} \quad \lambda_{\text{flint}} = \frac{\lambda_0}{n_{\text{flint}}} = 407,1 \text{ nm}$$

$$n \cdot \sin(i') \quad i_R' = 35,1^\circ \text{ pour le rayon rouge}$$

$$\text{l'écart est donc de } 0,4^\circ = 0,4 \times 60 = 24$$

**A.3 / Réfraction**

Un rayon lumineux se propage dans un milieu d'indice  $n = 1,33$ . Il arrive en faisant un angle d'incidence  $i = 30^\circ$  sur le dioptre séparant le milieu de l'air (indice  $n_{\text{air}} = 1,00$ ).

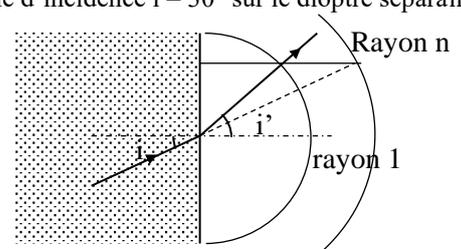
$$1^\circ / 2^\circ / n \cdot \sin(i) = \sin(i')$$

$$i' = \arcsin(n \cdot \sin(i)) \approx \arcsin(1,33 \times 0,5) \approx \arcsin(0,665) \approx 42^\circ$$

3°/ L'angle de réfraction est toujours plus grand que l'angle d'incidence. Il existe donc un angle d'incidence  $i_{RT} < 90^\circ$  pour lequel l'angle de réfraction =  $90^\circ$ . Au-delà de cet angle d'incidence ( $i > i_{RT}$ ) il n'y a pas de rayon réfracté = réflexion totale.

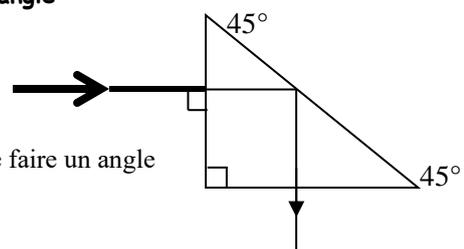
4°/ On prolonge le rayon incident jusqu'à trouver son intersection avec le cercle correspondant à l'indice n. On projette perpendiculairement au dioptre sur le cercle de rayon correspondant à l'indice  $n = 1$ , on trouve l'intersection du rayon réfracté avec ce cercle. Il suffit de tracer la demi-droite issue du point d'incidence qui passe par ce point pour obtenir le rayon réfracté.

5°/ La surface de l'eau est agitée, ainsi à un instant ultérieur le dioptre fait un angle  $\beta = 30^\circ$  par rapport à la direction précédente. Suivant le sens dans lequel la surface est inclinée l'angle d'incidence =  $i \pm \beta$ . Donc soit le rayon n'est pas dévié, soit l'angle d'incidence  $60^\circ$  étant supérieur à l'angle de réflexion totale, le rayon se réfléchit à  $60^\circ$  de l'autre côté de la normale.

**A.4 / Tracer la marche d'un rayon lumineux dans un prisme isocèle rectangle**

Pour un verre d'indice  $n = 1,5$ , l'angle de réflexion totale est  $42^\circ$ .

Le rayon arrive en incidence nulle il poursuit sans être dévié. Par contre il arrive en faisant un angle de  $45^\circ$  sur la face de sortie du prisme. Il y a donc réflexion totale. Il continue à  $90^\circ$  de sa direction initiale et arrive en incidence normale sur l'autre côté où il ressort sans être dévié. Ce système permet de faire faire un angle de  $90^\circ$  sans perdre trop d'intensité.



## B.1 / Etude d'un spectroscopie à prisme

1°/ En I :  $\sin(i) = n \sin(r)$  et en J :  $n \sin(r') = \sin(i')$

2°/ En J on passe d'un milieu d'indice  $n > 1$  à l'air d'indice 1, il existe donc un angle  $r'_{\max}$  pour lequel il y a réflexion totale :

$$\sin(r'_{\max}) = \frac{1}{n} \quad \text{Il faut donc que } r' < r'_{\max}.$$

3°/ Dans le triangle AIJ, la somme des angles vaut  $180^\circ$ . Donc :  $A = r + r'$

4°/ La déviation correspond à l'angle obtenu en faisant les rotations successives d'angle :  $-i + r + r' - i'$

$$D = i + i' - A.$$

5°/ Par principe de retour inverse, l'angle du minimum de déviation est le même que la lumière se déplace dans un sens ou dans l'autre, ce qui impose que  $i' = i = i_0$  au minimum de déviation.

$$6^\circ/ \text{ Alors } r_0 = r_0' = \frac{A}{2} \text{ et } i_0 = \arcsin(n \sin(\frac{A}{2})) = i_0'$$

$$7^\circ/ \text{ Alors : } D_m = 2 i_0 - A$$

$$\frac{(D_m + A)}{2} = i_0 \quad \text{en J : } n \sin(\frac{A}{2}) = \sin(\frac{(D_m + A)}{2}) \quad n = \frac{\sin(\frac{A + D_m}{2})}{\sin(\frac{A}{2})}$$

8°/ En I, la valeur maximum de  $r$ ,  $r_{\max}$  correspond à :  $\sin(r_{\max}) = \frac{1}{n}$

Puisque  $A = r + r'$ , alors  $A \leq A_0 = r_{\max} + r'_{\max} = 2 \cdot \arcsin(\frac{1}{n})$  condition nécessaire mais pas suffisante.

## B.2 / Transmission à travers une fibre optique à saut d'indice

1°/

2°/ Pour qu'il y ait réflexion totale sur le dioptre gaine/cœur il faut que l'indice  $n_2$  soit inférieur à  $n_1$  (le rayon s'écarte de la normale alors) et que l'angle d'incidence sur la gaine  $i$  soit supérieur à l'angle de réflexion total :  $i_R$ .

$$n_1 > n_2 \text{ et } i \geq i_R$$

3°/ La réflexion totale sur le dioptre cœur/gaine, au point I', apparait pour

$$i = i_R \text{ tel que } i' = 90^\circ, \text{ soit } n_1 \sin(i_R) = n_2 \sin(90^\circ)$$

$$\text{Donc } \sin(i_R) = \frac{n_2}{n_1} \Leftrightarrow i_R = \arcsin(\frac{n_2}{n_1})$$

4°/ D'après la loi de Descartes pour la réflexion, le rayon réfléchit en I' fait

un angle égal de l'autre côté de la normale. Puisque les deux dioptres cœur/gaine sont parallèles, l'angle d'incidence sur le dioptre « du bas » est égal à  $i$  donc supérieur à  $i_R$  lorsqu'il y a réflexion totale en I'. Il y a alors à nouveau réflexion totale « en bas » et ainsi de suite. Par une succession de réflexion totale le rayon chemine en restant dans le cœur.

$$\text{En I : } \sin(\theta) = n_1 \sin(\theta'). \text{ Si } \theta \text{ augmente } \theta' \text{ augmente aussi. Dans le triangle (II'H) : } \theta' + i + \frac{\pi}{2} = \pi \quad \theta' = \frac{\pi}{2} - i$$

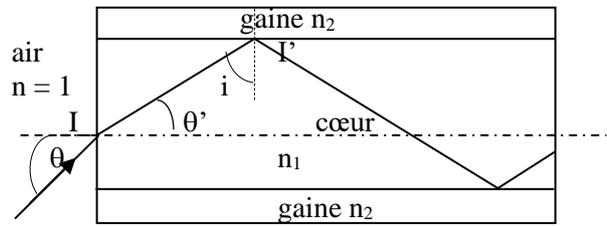
Donc lorsque  $i$  augmente  $\theta$  diminue. Donc  $i \geq i_R \Rightarrow \theta' \leq \theta'_{\max} \Rightarrow \theta \leq \theta_{\max}$ . L'angle  $\theta \in [0, \theta_{\max}]$

$$5^\circ/ \text{ Lorsque } \theta = \theta_{\max} \Rightarrow i = i_R \quad \sin(\theta_{\max}) = n_1 \sin(\theta'_{\max}) \quad \text{avec } \theta'_{\max} = \frac{\pi}{2} - i_R \text{ et } \sin(i_R) = \frac{n_2}{n_1}$$

$$\sin(\theta_{\max}) = n_1 \sin(\frac{\pi}{2} - i_R) = n_1 \cos(i_R) = n_1 \sqrt{1 - \sin^2(i_R)} = n_1 \sqrt{1 - \frac{n_2^2}{n_1^2}} = n_1 \sqrt{\frac{n_1^2 - n_2^2}{n_1^2}} \quad \text{avec } \Delta = \frac{(n_1^2 - n_2^2)}{2n_1^2}.$$

$$\text{O.N : } \sin(\theta_{\max}) = n_1 \sqrt{2\Delta}$$

$$\text{A.N. : } \Delta = 10^{-2} \text{ et } n_1 = 1,5 \quad \sin(\theta_{\max}) = 0,21 \quad \theta_{\max} = 12^\circ$$



## B.2 Suite / Transmission à travers une fibre optique à saut d'indice

On considère la fibre optique de l'exercice B2 de longueur  $L$  et un rayon arrivant en entrée sous une incidence  $\theta_0$ . L'angle initial dans la fibre est noté  $\theta'_0$ .

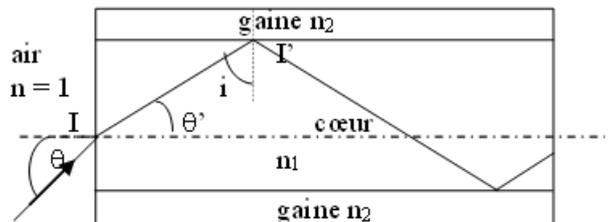
$$6^\circ/ \cos(\theta'_0) = \frac{L}{d} \Leftrightarrow d = \frac{L}{\cos(\theta'_0)}$$

$$7^\circ/ v = \frac{c}{n_1} \text{ et } d = \frac{L}{\cos(\theta'_0)}$$

$$\text{Alors } \tau = \frac{n_1 L}{c \cos(\theta'_0)}$$

$$8^\circ/ \tau_{\min} = \frac{n_1 L}{c}$$

$$\tau_{\max} = \frac{n_1 L}{c \cos(\theta'_{\max})}$$



$$\Delta t = \tau_{max} - \tau_{min} = \frac{n_1 L}{c \cos(\theta'_{max})} - \frac{n_1 L}{c} = \frac{n_1 L (1 - \cos(\theta'_{max}))}{c \cos(\theta'_{max})}$$

**9° /** On ne peut pas envoyer des impulsions à une période plus importante que  $\Delta t$  pour éviter que le rayon le plus rapide d'une impulsion ne rattrape le rayon le plus lent de l'impulsion précédente d'où :  $f_{max} = \frac{1}{\Delta t} = \frac{c \cos(\theta'_{max})}{n_1 L (1 - \cos(\theta'_{max}))}$

**10° /**

$$\theta_{max} = \arcsin(1,5 * \sqrt{2,0 * 10^{-2}}) = 12,2^\circ$$

$$\theta'_{max} = \arcsin\left(\frac{1}{1,5} * \sin(12,2^\circ)\right) = 8,13^\circ$$

$$f_{max} = \frac{3,00 * 10^8 * \cos(8,13^\circ)}{10^3 * 1,5 * (1 - \cos(8,13^\circ))} \approx 20 \text{ Mhz}$$