

## Solutions

**Exercice 1** On considère un guide d'onde planaire symétrique d'épaisseur  $h = 30\mu\text{m}$ , d'indice  $n = 1.45$ , la couche coeur est plongée dans un milieu d'indice  $n_1 = 1.42$ . Les modes TE se propagent dans le guide avec des constantes de propagation longitudinales  $\beta$  pour les angles  $\theta$ :  $\beta = \frac{2\pi}{\lambda}n \sin \theta$ . Une section plane est dans le plan  $(xoz)$  et  $\vec{\beta} // Oz$ . La longueur d'onde utilisée est  $\lambda = 1.33\mu\text{m}$

1. Montrer que les valeurs de  $\beta$  sont quantifiées, donner une expression de  $\beta$  en fonction de  $\lambda, h$  et  $n$ . Calculer par suite le nombre des modes qui peuvent être guidés dans tel guide.
2. On suppose que l'angle d'incidence du mode TE sur l'interface  $n - n_1$  est  $\theta$  et l'angle de transmission dans le milieu  $n_1$  est  $\theta_1$ . Donner une expression du champ électrique de l'onde transmise ( $E_t$ ), si le champ incident est de la forme

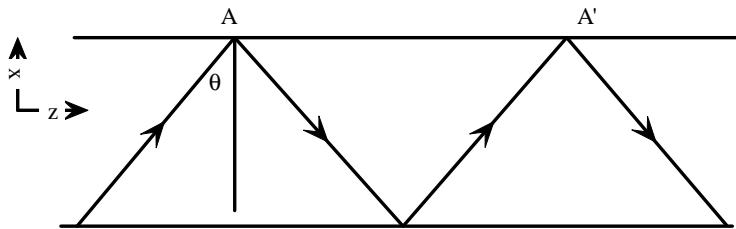
$$E_i = E_0 \exp \left[ -j \left( \omega t - n \vec{k} \cdot \vec{r} \right) \right]$$

avec  $\vec{k}$  est le vecteur d'onde et  $\vec{r}$  est le rayon vecteur, discuter la variation de l'amplitude de ( $E_t$ ) avec  $\theta$ , que se passe-t-il si  $\theta > \theta_\ell = \arcsin \frac{n_1}{n}$

3. Calculer la profondeur de pénétration de Goos-Hanchen dans le milieu  $n_1$ .

### Solution 1 .

1. On suppose que l'onde se propage le long du guide suivant l'axe  $oz$  et que  $x = 0$  sur l'interface supérieure  $n - n_1$  et  $x = -h$  sur l'interface inférieure. L'onde A subit deux réflexions en  $x = 0$  et  $x = -h$  pour arriver en A'.



Chaque fois la réflexion interne totale introduit un déphasage de  $-\pi$  ; de plus la différence de marche optique entre les deux ondes A et A' est  $2hn \cos \theta$  ce qui entraîne une différence de phase de  $2khn \cos \theta$ . Une condition nécessaire de guidage c'est que les ondes A et A' soient en phase donc :

$$2khn \cos \theta - 2\pi = 2m\pi \quad m = 0, 1, 2, 3, \quad (1)$$

ou bien :

$$qh = (m + 1)\pi \quad (2)$$

où  $q = kn \cos \theta$  représente le nombre d'onde transverse. Avec  $\beta = kn \sin \theta$  on remarque que  $kn, q$  et  $\beta$  sont liés géométriquement par la relation :  $q^2 + \beta^2 = k^2 n^2$

En substituant dans (2) on trouve:

$$\beta = \sqrt{k^2 n^2 - (m + 1)^2 \frac{\pi^2}{h^2}} \quad (3)$$

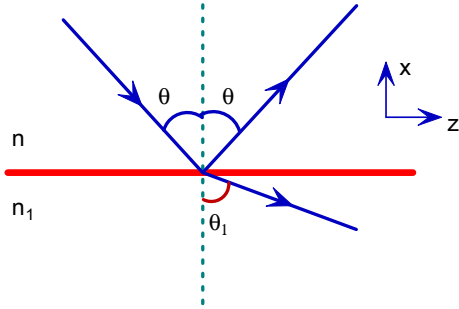
C'est la condition de quantification de la constante de propagation qui démontre que la constante de propagation ne peut prendre que des valeurs discrètes :  $\beta_m = \pi \sqrt{\frac{4n^2}{\lambda^2} - \frac{(m+1)^2}{h^2}}$  et il y en a un nombre limité des modes guidés.

La condition de réflexion interne totale:  $\sin \theta_m \geq \frac{n_1}{n} \implies \cos \theta_m = \frac{(m+1)\pi}{knh} \leq \sqrt{1 - \frac{n_1^2}{n^2}}$

$$\implies (m+1) \leq \frac{knh}{\pi} \sqrt{1 - \frac{n_1^2}{n^2}} = \frac{2h}{\lambda} \sqrt{n^2 - n_1^2}$$

$$M = \frac{2h}{\lambda} \sqrt{n^2 - n_1^2}$$

2. Le vecteur d'onde  $\vec{k}$  a deux composantes:  $\begin{cases} k_x = -k \cos \theta \\ k_z = k \sin \theta \end{cases}$



donc l'onde incidente s'exprime:  $E_i = E_0 \exp [j (\omega t - knz \sin \theta + knx \cos \theta)]$

et l'onde transmise est:  $E_t = E'_0 \exp [j (\omega t - kn_1 z \sin \theta_1 + kn_1 x \cos \theta_1)]$

Si  $\theta > \theta_\ell = \arcsin \left( \frac{n_1}{n} \right)$  la lumière subit une réflexion totale et par suite  $\cos \theta_1$  est imaginaire:

$$\cos \theta_1 = \sqrt{1 - \left( \frac{n \sin \theta}{n_1} \right)^2} = j \sqrt{\left( \frac{n \sin \theta}{n_1} \right)^2 - 1} = jB$$

L'onde transmise est donc:

$$\begin{aligned} E_t &= E'_0 \exp \left[ j \left( \omega t - kn_1 z \sin \theta_1 + jk \sqrt{n^2 \sin^2 \theta - n_1^2} x \right) \right] \\ &= E'_0 \exp \left( -k \sqrt{n^2 \sin^2 \theta - n_1^2} x \right) \exp [j (\omega t - knz \sin \theta)] = E'_0 \exp (-\gamma x) \exp [j (\omega t - \beta z)] \end{aligned}$$

· L'amplitude de l'onde ne peut que décroître en s'éloignant de la surface vers  $x > 0$ , dans le milieu  $n_1$  alors le facteur  $\exp(-jn_1 k)(-jBx)$  tend vers zéro si  $x$  dévient infini

· L'onde se propage le long de l'interface de deux milieux et s'amortisse exponentiellement en fonction de  $z$ , il s'agit d'une onde évanescente.

· Pour  $\theta \simeq \theta_\ell$   $B$  est voisin de zéro et le champ peut s'étendre assez loin.

Pour  $\theta \gg \theta_\ell$  la décroissance du champ dans le second milieu est très rapide et il s'annule à une distance de l'ordre de grandeur de la longueur d'onde  $\lambda$

Le coefficient de réflexion s'écrit:

$$r_\perp = \frac{n \cos \theta - j \sqrt{n^2 \sin^2 \theta - n_1^2}}{n \cos \theta + j \sqrt{n^2 \sin^2 \theta - n_1^2}} = \frac{A + jB}{A - jB} = e^{-2j\delta} \text{ où } \delta = \arctan \left( \frac{B}{A} \right) = \arctan \left( \frac{\sqrt{n^2 \sin^2 \theta - n_1^2}}{n \cos \theta} \right)$$

$\delta$  est la déphasage entre les ondes incidentes et réfléchie.

3. La profondeur de pénétration est:  $x_p = \frac{1}{\gamma} = \frac{1}{\sqrt{\beta^2 - k^2 n_1^2}}$

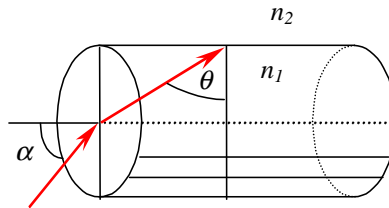
**Exercice 2** Soit une fibre optique à saut d'indice de longueur  $L = 10 \text{ km}$ , de rayon du coeur  $a = 40 \mu\text{m}$  et de différence relative d'indice  $\Delta = 1\%$ . Cette fibre peut guider au maximum 1000 modes de longueur d'onde  $\lambda = 1.55 \mu\text{m}$

1. Calculer les indices des couches coeur ( $n$ ) et gaine ( $n_1$ )
2. Montrer qu'il faut injecter la lumière dans la fibre à l'intérieure d'une cône de révolution d'angle au sommet  $\alpha_c$  pour avoir de modes guidés. Exprimer  $\alpha_c$  en fonction des indices  $n_1$  et  $n$ . Calculer  $\alpha_c$
3. Etablir l'expression de la dispersion intermodale. En négligeant les dispersions intramodales et chromatiques, de combien s'étale l'impulsion à la sortie de la fibre
4. On suppose que toute la puissance optique initiale  $P_0 = 10 \text{ mW}$  est équi-distribuée entre les modes de la fibre, quelle est la puissance portée par chaque mode à la sortie de la fibre d'atténuation linéaire  $\alpha_{dB} = 0.3 \text{ dB/km}$

**Solution 2**  $L = 10 \text{ km}$ ,  $a = 40 \mu\text{m}$   $\Delta = 1\%$ .  $M = 1000$ ,  $\lambda = 1.55 \mu\text{m}$

1. Fibre à saut d'indice donc  $M = \frac{2\pi^2 a^2 (n^2 - n_1^2)}{\lambda^2}$   
 $\Rightarrow ON^2 = (n^2 - n_1^2) = \frac{M\lambda^2}{2\pi^2 a^2} = \frac{1000 \times (1.55)^2}{2 \times \pi^2 \times (40)^2} = 0.07607 \Rightarrow ON = \sqrt{0.07607} = 0.27581$   
 $\Delta = \frac{n^2 - n_1^2}{2n^2} \Rightarrow n = \sqrt{\frac{ON^2}{2\Delta}} = \sqrt{\frac{0.07607}{0.02}} = 1.9503 \simeq 1.95$   
 $n_1 = \sqrt{n^2 - ON^2} = \sqrt{(1.9503)^2 - 0.07607} = 1.9307 \simeq 1.93$

2. Si  $\theta$  est l'angle d'incidence sur l'interface coeur-gaine, on aura de réflexion interne totale si  $\theta > \theta_\ell$  alors



si  $\sin \theta \geq \frac{n_1}{n}$  donc il faut injecter la lumière dans la fibre sous l'angle  $\alpha$  tel que

$$\sin \alpha \leq \sin \alpha_c = n \cos \theta \leq n \sqrt{1 - \frac{n_1^2}{n^2}} = \sqrt{n^2 - n_1^2} = ON$$

$$\alpha_c = \arcsin(ON) = \arcsin(0.27581) = 0.27943 \text{ rad} = 16.01^\circ$$

3. La cause principale de dispersion est donc celle intermodale

$$\Delta t = \frac{Ln^2\Delta}{cn_1} = \frac{10^4 \times (1.95)^2 \times 0.01}{3 \times 10^8 \times 1.93} = 6.5674 \times 10^{-7} \text{ sec} = 0.65 \mu\text{s}$$

4.  $\alpha_{dB} = -0.3 \text{ dB/km}$  la longueur de la fibre est  $10 \text{ km}$  donc la perte est de  $3 \text{ dB}$  c-à-d. la puissance devient la moitié à la sortie c.à.d.  $5 \text{ mW}$  la puissance de chaque mode est donc  $5 \mu\text{W}$ .

**Exercice 3** On considère une diode laser de couche active à la base de GaAs ( $\varepsilon = 13.2$ ) pour la longueur d'onde  $\lambda = 0.850 \mu\text{m}$ . La longueur de la cavité est  $L = 400 \mu\text{m}$

1. Si les pertes intrinsèques sont équivalentes à  $\alpha_i = 450 \text{ m}^{-1}$ . Etablir l'expression du facteur du gain de seuil et calculer sa valeur numérique.

2. On suppose que le milieu est dispersif dont l'indice du groupe est  $N_g = n - \lambda \frac{dn}{d\lambda} = 4.5$ . Calculer le nombre des modes longitudinaux excités. Calculer l'intervalle en longueur d'onde et en fréquence entre deux modes successifs.
3. Sachant que l'intensité du courant de seuil est  $I_s = 35 \text{ mA}$  et l'efficacité quantique interne est  $\eta_i = 70\%$ . quelle est la puissance optique interne sous l'intensité  $I = 45 \text{ mA}$ . quelle est la puissance sortie dans l'aire par une face.

**Solution 3**  $\varepsilon = 13.2 \implies n = \sqrt{13.2} = 3.63$

1. Soit un point  $M$ , de la cavité où née une onde d'amplitude  $A$ . En traversant une fois la cavité (aller-retour) et après deux réflexions sur les miroirs l'amplitude en  $M$  sera  $AR_1R_2 \exp(-2\alpha_i L) \exp(2gL)$ . où  $L$  la longueur de la cavité et  $R_1, R_2$  les réflectivités des miroirs,  $g$  le facteur de gain net. Pour la diode laser  $R_1 = R_2 = R = \left(\frac{n-1}{n+1}\right)^2$ .

L'effet laser déclenche lorsque le gain compense toutes les pertes donc lorsque:

$$AR^2 \exp(2(g - \alpha_i)L) \geq A \implies 2(g - \alpha_i)L \geq \ln \frac{1}{R^2}$$

$$\implies g \geq g_s = \alpha_i + \frac{1}{L} \ln \frac{1}{R} = \alpha_i + \frac{2}{L} \ln \left(\frac{n+1}{n-1}\right)$$

$$R = \left(\frac{n-1}{n+1}\right)^2 = R = \left(\frac{3.63-1}{3.63+1}\right)^2 = 0.32266$$

$$g_s = \alpha_i + \frac{1}{L} \ln \frac{1}{R} = 450 + \frac{10^6}{400} \ln \left(\frac{1}{0.32}\right) = 3298.6 \text{ m}^{-1}.$$

2. La condition de resonance dans la cavité s'écrit :  $2nL = m\lambda$  ;  $m \in \mathbb{N}^*$ . La différentiation de cette expression nous donne :

$$2Ldn = md\lambda + \lambda dm \implies 2L \frac{dn}{d\lambda} = m + \lambda \frac{dm}{d\lambda}$$

$$\implies \lambda \frac{dm}{d\lambda} = 2L \frac{dn}{d\lambda} - m = 2L \frac{dn}{d\lambda} - \frac{2nL}{\lambda}$$

$$\implies dm = \frac{d\lambda}{\lambda} \left(2L \frac{dn}{d\lambda} - \frac{2nL}{\lambda}\right) = \frac{2L}{\lambda^2} \left(\lambda \frac{dn}{d\lambda} - n\right) d\lambda$$

$$\Delta m = \frac{2L}{\lambda^2} \left(n - \lambda \frac{dn}{d\lambda}\right) \Delta \lambda = \frac{2L}{\lambda^2} N_g \Delta \lambda \quad N_g \text{ est l'indice du groupe}$$

L'espace entre modes est :

$$\Delta \lambda = \frac{\lambda^2}{2L(n - \lambda \frac{dn}{d\lambda})} = \frac{\lambda^2}{2LN_g}$$

$$= \frac{(0.85)^2}{2 \times 400 \times 4.5} = 2.0069 \times 10^{-4} \mu\text{m} \simeq 0.2 \text{ nm}$$

$$\lambda = \frac{c}{\nu} \implies \Delta \lambda = -c \frac{\Delta \nu}{\nu^2} = -\frac{\lambda^2}{c} \Delta \nu \implies \frac{\Delta \lambda}{\lambda^2} = \frac{1}{2LN_g} = -\frac{\Delta \nu}{c}$$

$$\implies |\Delta \nu| = \frac{c}{2LN_g} = \frac{3 \times 10^8}{2 \times 400 \times 10^{-6} \times 4.5} = 8.3333 \times 10^{10} \text{ Hz}$$

3.  $\eta_i = \frac{P_i e}{(I - I_s) \hbar \omega} = \frac{P_i e \lambda}{(I - I_s) hc}$

$$\implies P_i = \eta_i (I - I_s) \frac{hc}{e \lambda} = \eta_i (I - I_s) \frac{1.24}{\lambda(\mu\text{m})} = 0.7 \times (45 - 35) \frac{1.24}{0.85} = 10.212 \text{ mW}$$