

Chap 9: Superposition d'onde et interférences

I- Ondes stationnaire



les extrémités O et L sont fixées et on a une propagation d'une onde sinusoïdale.

Une fois arrivée en L, l'onde va se réfléchir dans le sens opposé à la même fréquence et la vitesse de propagation.

$$\left. \begin{array}{l} \text{Onde aller: } y_+(x,t) = y_+^0 \cos(\omega t - kx) \\ \text{Onde retour: } y_-(x,t) = y_-^0 \cos(\omega t + kx - \varphi) \end{array} \right\} \begin{array}{l} y(x,t) = y_+(x,t) + y_-(x,t) \\ = y_+^0 \cos(\omega t - kx) + y_-^0 \cos(\omega t + kx - \varphi) \end{array}$$

or on sait que en $x=0$ $y(0,t) = 0$

$$\hookrightarrow y(0,t) = y_+^0 \cos(\omega t) + y_-^0 \cos(\omega t - \varphi) = 0$$

$$y_+^0 \cos(\omega t) = -y_-^0 \cos(\omega t - \varphi) \Rightarrow y_+^0 = -y_-^0 \quad \text{et } \varphi = 2n\pi$$

$$\hookrightarrow y(x,t) = y_+^0 [\cos(\omega t - kx) - \cos(\omega t + kx)]$$

$$\cos p - \cos q = 2 \sin\left(\frac{p+q}{2}\right) \sin\left(\frac{p-q}{2}\right)$$

$$= 2y_+^0 \sin(\omega t) \sin(kx)$$

\rightarrow cas particulier de superposition de deux ondes stationnaires

$$= y^0 \sin(\omega t) \sin(kx) \quad \text{avec } y^0 = 2y_+^0$$

or on sait que en $x=L$ $y(L,t) = 0$

$$y(L,t) = y^0 \sin(\omega t) \sin(kL) = 0 \quad \forall t$$

$$\hookrightarrow kL = 0, \pi, 2\pi, \dots, n\pi \quad \text{càd } k_n L = nL = k_n = \frac{n\pi}{L}$$

$$\text{or } k = \frac{\omega}{c} \Rightarrow \omega = c k \Rightarrow \omega_n = c k_n = n \frac{c\pi}{L}$$

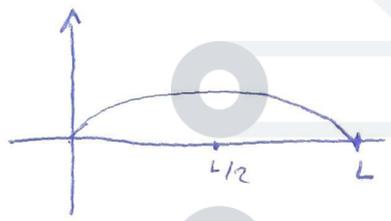
Les ondes autorisées sur la corde sont $y_n(x,t) = y_n^0 \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \sin\left(\frac{n c \pi}{L} t\right)$

Differentes solution sont trouvé selon l'indice n. Chacune de ces solutions sont des modes.

$n=1 \rightarrow$ mode fondamentale

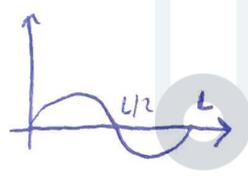
$$y(x, t) = y_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right) \sin\left(\frac{\pi c t}{L}\right)$$

$$L = \frac{\lambda}{2}$$



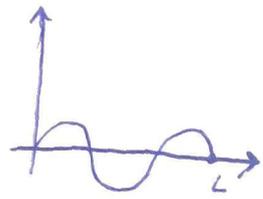
$n=2 \rightarrow$ 1^{er} harmonique

$$L = 2 \frac{\lambda}{2}$$



$n=3 \rightarrow$ 2^{eme} harmonique

$$L = 3 \frac{\lambda}{2}$$



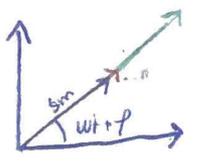
En general: $L = \frac{n\lambda}{2} \Rightarrow$ les λ autorise sur la corde sont $\lambda_n = \frac{2L}{n}$

II - Interference des ondes

Sous de la superposition de deux ondes, on met en evidence:

- des points où la superposition donne lieu à un maximum de vibration; **interference constructive**
- des points où la superposition donne lieu à une vibration nulle; **interference destructive**

Représentation de Fresnel

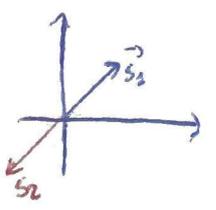


$$S_1(t) = S_1 \cos(\omega t + \phi)$$

$$S_2(t) = S_2 \cos(\omega t + \phi_2)$$

$$|S_T| = S_1 + S_2$$

car $\phi = \phi_2 \Rightarrow \Delta\phi = 0 \Rightarrow S_1$ et S_2 en phase \Rightarrow **Interference constructive** avec $S_m = S_{max}$



$$||S_1|| = S_1$$

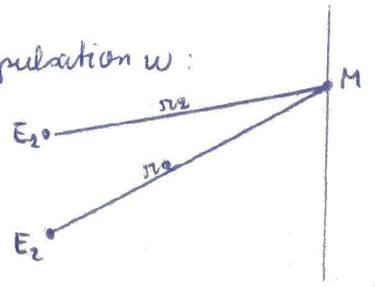
$$||S_2|| = -S_2$$

$\Delta\phi = \pi \Rightarrow$ opposition de phase

$\Rightarrow S_T = S_1 + (-S_2) = S_1 - S_2 = S_{min} \Rightarrow$ **Interference destructive**

• Considerons 2 signaux émettant en phase en E_1 et E_2 à la même pulsation ω :

$S_M(t) = A_1 \cos(\omega t - \omega \frac{r_1}{c}) + A_2 \cos(\omega t - \omega \frac{r_2}{c})$ (avec $\frac{r_1}{c}$ et $\frac{r_2}{c}$ temps émis par l'onde pour aller de E_1 à M et de E_2 à M)



Le déphasage entre les deux signaux reçus ne dépend que de la \neq de $(r_1 - r_2)$, en effet

$$f = f_1 - f_2 = \omega \left(t - \frac{r_1}{c} \right) - \omega \left(t - \frac{r_2}{c} \right) = \frac{\omega}{c} (r_2 - r_1)$$

or $\omega = 2\pi f = 2\pi \frac{c}{\lambda} \Rightarrow f = \frac{2\pi}{\lambda} (r_2 - r_1)$

On considère alors 2 cas :

On pose $r_2 - r_1 = \delta \Rightarrow$ différence de marche

- quand $\delta = K\lambda \quad K \in \mathbb{N} \Rightarrow$ Maximum de vibration

$$f = K 2\pi \quad (\text{cà d } 0, 2\pi, 4\pi, 6\pi \dots)$$

- quand $\delta = \left(K + \frac{1}{2}\right) \lambda \Rightarrow$ Vibration nul

$$f = \left(K + \frac{1}{2}\right) 2\pi \quad (\pi, 3\pi, 5\pi, \dots)$$

MOUVEMENT
DE L'ESIB
SOLIDAIRE