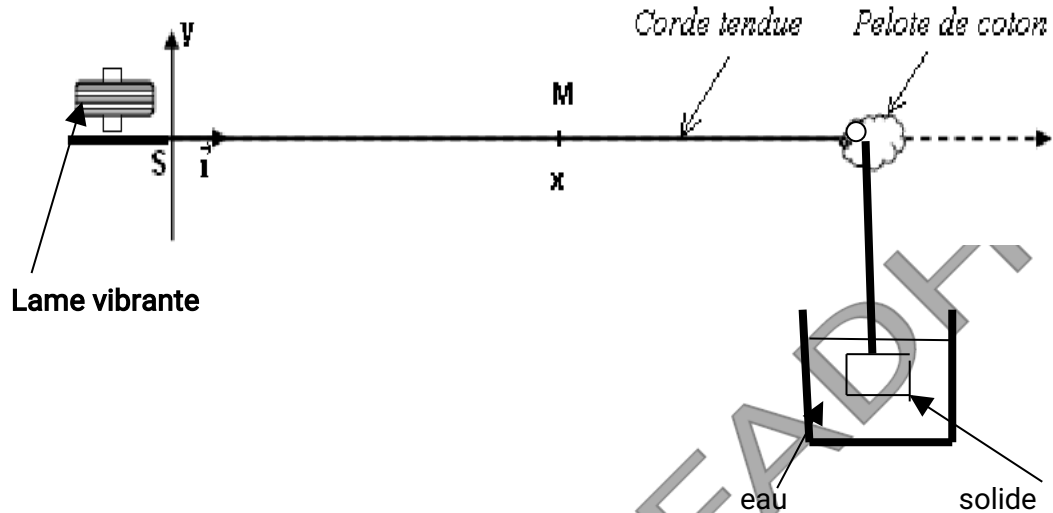


Les ondes mécaniques progressives

I. Cas dans corde élastique (unidimensionnel)

A- Etude expérimentale

1) Montage



Q₁ : quel est le rôle de l'eau et le coton ?

Le coton et l'eau ont un rôle de minimiser l'effet d'onde réfléchi

Q₂ : qu'observe-t-on en lumière ordinaire

On observe une bande rectangulaire floue de largeur $2a$ (avec a est l'amplitude de vibration de la source)

Q₃ : qu'observe-t-on en lumière stroboscopique de fréquence N_e et de période T (en prend N et T successivement de la fréquence et la période du vibreur)

1^{er} cas : $\frac{N}{N_e} = \frac{T_e}{T} = k$ avec ($k \in \mathbb{N}^*$)

On observe une seule corde ayant la forme d'une sinusoïde en immobilité apparente appelé sinusoïde d'espace ou aspect de la corde à un instant de t donne

Entre deux éclairages successifs de stroboscope, chaque point de la corde effectue K oscillations complètes parcourt une distance $4ak$ (a amplitude d'oscillation)

2^{ème} cas : $\frac{N}{N_e} = \frac{T_e}{T} = k + \varepsilon$ avec ($k \in \mathbb{N}^*$ et ε est très faible par rapport à 1)

On observe une seule corde ayant la forme d'une sinusoïde en mouvement ralenti dans le sens réel de propagation

3^{ème} cas : $\frac{N}{N_e} = \frac{T_e}{T} = k - \varepsilon$ avec ($k \in \mathbb{N}^*$ et ε est très faible par rapport à 1)

On observe une seule corde ayant la forme d'une sinusoïde en mouvement ralenti dans le sens inverse de propagation

Q₄ : définir un ébranlement

Un ébranlement est une déformation rapide imposée dans un milieu propageur (élastique)

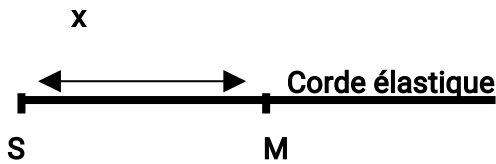
Q₅ : Citer deux types d'ébranlement

- Ebranlement est dite **transversal** lorsque le déplacement des points de milieu propageur s'effectue **perpendiculairement** à celle de la propagation
- Ebranlement est dite **longitudinal** lorsque le déplacement des points de milieu propageur s'effectue **parallèlement** à celle de la propagation

Q6 : définir une onde mécanique

Une onde est le phénomène résultant de la propagation d'une succession d'ébranlement dans un milieu propagateur donné

A- Etude théorique



M reproduit le mouvement de la source avec un retard horaire $\theta_M = \frac{x}{c}$

x la distance en (m)

c : la vitesse d'onde en (m.s⁻¹)

Q7 : pourquoi on dit célérité d'onde et non pas vitesse d'onde

On dit célérité car au cours de la propagation d'un ébranlement il ya transfert d'énergie et non pas de matière

Remarques : la célérité ne dépend pas qu'au milieu de propagation

Loi de propagation

$$y_M(t, x) = y_s(t - \theta) \text{ avec } y_s = a \sin(\omega t + \varphi_s)$$

$$y_M(t, x) = a \sin(\omega(t - \theta) + \varphi_s)$$

$$y_M(t, x) = a \sin(\omega t - \omega \theta + \varphi_s) / \theta = \frac{x}{c}$$

$$y_M(t, x) = a \sin\left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi x}{T c} + \varphi_s\right) \text{ soit } \lambda = c T = \frac{c}{N}$$

$$y_M(t, x) = a \sin\left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_s\right) \text{ si } t \geq \theta$$

L'onde présente une double périodicité :

- une période temporelle T (exprimée en secondes)
- une période spatiale ou longueur d'onde λ (exprimée en secondes) qui est par définition :

La distance parcourue par l'onde progressive pendant la durée T

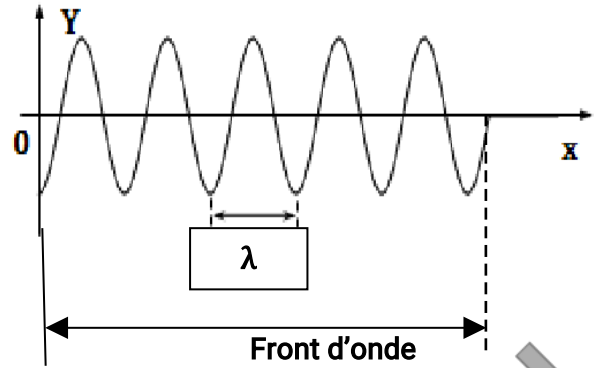
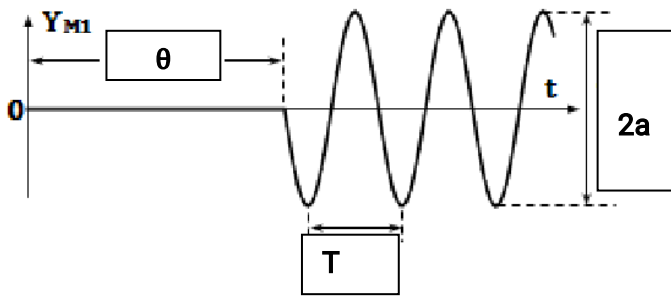
$$\lambda = c T = \frac{c}{N}$$

Sinusoïde de temps

Sinusoïde de temps ou

La position du point est fixe

Le temps est fixe



Front d'onde (d)
C'est la distance parcourue par l'onde Progressive pendant la durée t avec $d = C \cdot t$

Remarques :

En observant la sinusoïde des temps on peut savoir directement la valeur de φ_s :

- lorsque la sinusoïde commence, a l'instant $t = \theta$, on se dirigeant dans le sens positif donc $\varphi_s = 0 \text{ rad}$
- lorsque la sinusoïde commence, a l'instant $t = \theta$, on se dirigeant dans le sens negatif donc $\varphi_s = \pi \text{ rad}$

En observant la sinusoïde des espaces on peut savoir directement la valeur de φ_s :

- lorsque le front d'onde se termine par un minimum $\varphi_s = \pi \text{ rad}$
- lorsque le front d'onde se termine par un maximum $\varphi_s = 0 \text{ rad}$

la déphasage entre le mouvement de deux points A et B de la corde d'abscisses respectives x_A et x_B telque

$x_A < x_B$

$$y_A(t) = a \sin \left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x_A + \varphi_s \right) \text{ avec } \varphi_A = -\frac{2\pi}{\lambda}x_A + \varphi_s \text{ pour } t \geq \theta_A = \frac{x_A}{C} = \frac{x_A T}{\lambda}$$

$$y_B(t) = a \sin \left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x_B + \varphi_s \right) \text{ avec } \varphi_B = -\frac{2\pi}{\lambda}x_B + \varphi_s \text{ pour } t \geq \theta_B = \frac{x_B}{C} = \frac{x_B T}{\lambda}$$

$$\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = -\frac{2\pi}{\lambda}x_A + \varphi_s + \frac{2\pi}{\lambda}x_B - \varphi_s = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A)$$

- Si A et B vibrent en phase : $\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A) = 2K\pi$ avec $K \in \mathbb{Z}^*$

$$\text{D'ou } x_B - x_A = K\lambda$$

D'où la distance minimale entre A et B vibrent en phase et λ

- Si A et B vibrent en opposition de phase : $\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A) = (2K+1)\pi$ avec $K \in \mathbb{Z}$

$$\text{D'où } x_B - x_A = (2K + 1) \frac{\lambda}{2}$$

D'où la distance minimale entre A et B vibrent en phase et $\frac{\lambda}{2}$

- Si A et B vibrent en quadrature de phase : $\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A) = \frac{\pi}{2} + K\pi$ avec $K \in \mathbb{Z}$

$$\text{D'où } x_B - x_A = \left(\frac{1}{2} + K\right) \frac{\lambda}{2}$$

- Si A vibre en quadrature avance par rapport B de phase : $\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A) = \frac{\pi}{2} + 2K\pi$ avec $K \in \mathbb{Z}$

$$\text{D'où } x_B - x_A = \left(\frac{1}{2} + 2K\right) \frac{\lambda}{2}$$

D'où la distance minimale entre A et B vibrent en phase et $\frac{\lambda}{4}$

- Si A vibre en quadrature avance par rapport B de phase : $\Delta\varphi = \varphi_A - \varphi_B = \frac{2\pi}{\lambda}(x_B - x_A) = \frac{\pi}{2} + 2K\pi$ avec $K \in \mathbb{Z}^*$

$$\text{D'où } x_B - x_A = \left(-\frac{1}{2} + 2K\right) \frac{\lambda}{2}$$

D'où la distance minimale entre A et B vibrent en phase et $\frac{3\lambda}{4}$

Remarque :

Le déphasage entre le mouvement de la source et celui d'un point M de la corde d'abscisse x

$$\Delta\varphi = \varphi_S - \varphi_M = \varphi_S - \left(\frac{2\pi}{\lambda}x_B + \varphi_S\right) = \frac{2\pi}{\lambda}x$$

	S et M vibrent En phase	S et M vibrent en opposition de phase	S et M vibrent en quadrature de phase	S vibre en quadrature avancée phase devant M	S vibre en quadrature retard de phase devant M
$\Delta\varphi = \varphi_S - \varphi_M$	$2K\pi$	$(2K+1)\pi$	$\frac{\pi}{2} + K\pi$	$\frac{\pi}{2} + 2K\pi$	$-\frac{\pi}{2} + 2K\pi$
x	$K\lambda$	$(2K + 1) \frac{\lambda}{2}$	$\left(\frac{1}{2} + K\right) \frac{\lambda}{2}$	$\left(\frac{1}{2} + 2K\right) \frac{\lambda}{2}$	$\left(-\frac{1}{2} + 2K\right) \frac{\lambda}{2}$

Représentation de l'aspect de la corde a une date donne t_1 $y = f(x)$

A un instant t_1 on a :

$$y(t_1, x) = a \sin \left(\frac{2\pi}{T} t_1 - \frac{2\pi}{\lambda} x + \varphi_s \right) \quad \text{sachant que } \sin \alpha = \sin (\pi - \alpha)$$

$$y(t_1, x) = a \sin \left(\frac{2\pi}{\lambda} x - \frac{2\pi}{\lambda} t_1 - \varphi_s + \pi \right) \quad \text{pour } 0 \leq x \leq x_f \text{ (abscisse front d'onde) } / x_f = Ct_1 = \frac{\lambda}{T} t_1$$

Soit $\left(-\frac{2\pi}{\lambda} t_1 - \varphi_s + \pi \right)$ la phase initiale si $x = 0$

Remarque :

Connaissant la phase initiale φ_s on peut représenter l'aspect de la corde a partir du x_f en allant vers l'axe d'abscisse $x=0$

- lorsque $\varphi_s = \pi$ rad le front d'onde se termine par un minimum
- lorsque $\varphi_s = 0$ rad le front d'onde se termine par un maximum