

# Correction TD12

## Exercice 1

1. Comme  $\lambda = \frac{c}{f}$

on trouve  $\lambda = \frac{340}{20} = \underline{2,0 \times 10^{-2} \text{ m}} = 2,0 \text{ cm}$

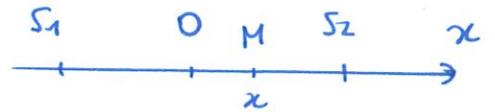
2. La différence de marche en M est  $\delta = S_1M - S_2M$   
 $= 8 - 17$   
 $\delta = \underline{-9 \text{ cm}}$

On trouve que  $\delta = (p + \frac{1}{2})\lambda$  (ici  $p = -4$ )

Les interférences en M sont destructives.

Les deux sources oscillent à la même amplitude, les interférences destructives résultent en une amplitude nulle en M.

3.  $\left\{ \begin{array}{l} S_1M = \frac{S_1S_2}{2} + x \\ S_2M = \frac{S_1S_2}{2} - x \end{array} \right.$  (par construction géométrique)

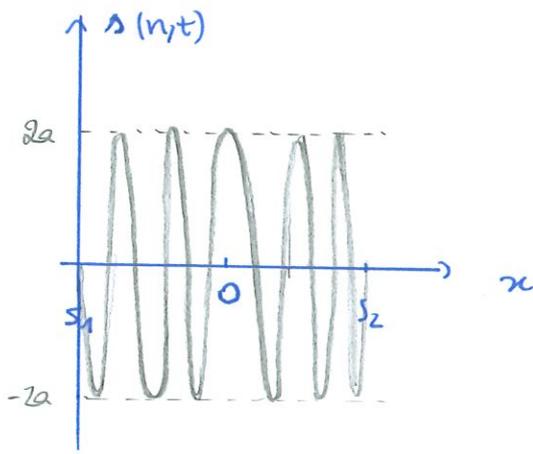


4. On introduit les ondes  $s_1(n,t) = a \cos(\omega t - k S_1M)$   
 $s_2(n,t) = a \cos(\omega t - k S_2M)$

(pas de phase à l'origine, on choisit arbitrairement à 0)

Donc en M:  $s(n,t) = s_1(n,t) + s_2(n,t)$   
 $= a \cos(\omega t - k S_1M) + a \cos(\omega t - k S_2M)$   
 $= 2a \cos\left(\omega t - k \frac{S_1M + S_2M}{2}\right) \cos\left(k \frac{S_1M - S_2M}{2}\right)$   
 $= \underline{2a \cos\left(\omega t - k \frac{S_1S_2}{2}\right) \cos(kx)}$

Rq:  $s_2(n,t) = a \cos\left(\omega t - k \frac{S_1S_2}{2} + kx\right)$   
↪ la propagation se fait bien selon  $-\vec{e}_x$  !



comme  $h_2 = \frac{2\pi}{\lambda}$ ,

l'amplitude édue selon  $\cos(2\pi \frac{x}{\lambda})$

→ si  $x = p\frac{\lambda}{2} \Rightarrow$  interférences constructives  
(alors  $\cos(2\pi \frac{x}{\lambda}) = \pm 1$ )

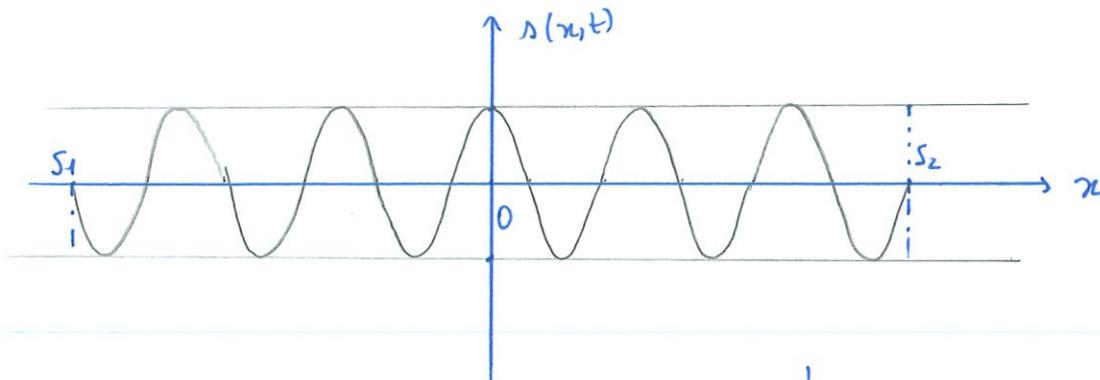
→ si  $x = p\frac{\lambda}{2} + \frac{\lambda}{4} \rightarrow$  interférence destructives

Or  $\lambda = 2\text{cm}$ , d'où : il y a des interférences destructives en

-  $x = 0,5\text{cm}; x = 1,5\text{cm}; x = 2,5\text{cm} \dots, x = 5,5\text{cm}$   
↑ en  $S_2$

-  $x = -0,5\text{cm}; x = -1,5\text{cm} \dots, x = -5,5\text{cm}$   
↑ en  $S_1$

à l'échelle (selon l'axe Ox)



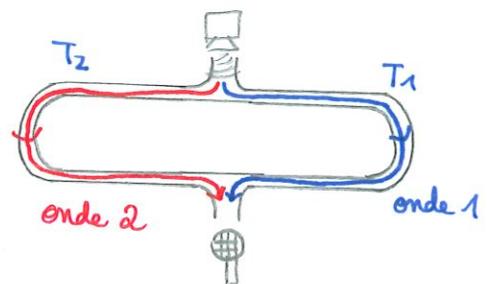
⊗ Il y a des interférences destructives en  $S_1$  et  $S_2$  !

→ car l'onde arrivant de l'autre source est en opposition de phase avec l'onde émise à cette source

⊙ En O, les interférences sont constructives. Les deux ondes arrivant après avoir parcouru la même distance, elles sont en phase.

## Exercice 2

Il faut identifier les ondes qui interfèrent.  
 Dans notre cas, il s'agit des ondes ayant pris soit le chemin par le tube  $T_1$ , soit le chemin par le tube mobile 2.





## \* Déterminer l'amplitude

Il faut garder en tête que l'amplitude résultante des interférences est la somme des amplitudes des ondes arrivant en un point donné.

\* Sur la figure, on remarque qu'au niveau des minima d'amplitude, celle-ci s'annule. C'est à dire qu'à cet instant là, les deux ondes sont parfaitement opposées, telle que l'amplitude totale soit égale à 0.

On en déduit que les deux signaux ont la même amplitude.

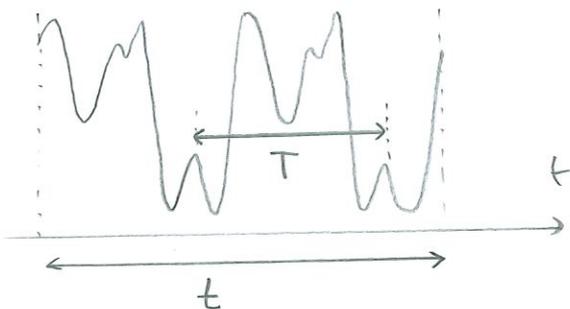
\* Au niveau des maxima, on trouve la somme des amplitudes des deux ondes.

On lit une amplitude de 2 cm en ces points.

Donc chaque onde a une amplitude de 1 cm.

## Exercice 4

1.



Comme l'acquisition dure au total  
 $t = 8,4 \text{ ms}$

on peut en déduire une correspondance entre les distances sur la figure et la durée correspondante.

sur le schéma, la durée totale mesure 4,5 cm

L'échelle est donc 4,5 cm  $\leftrightarrow$  8,4 ms

Or la période du signal est environ 2,2 cm sur le schéma.

On en déduit que  $T = \frac{2,2}{4,5} \times 8,4 \approx \underline{4,1 \text{ ms}}$

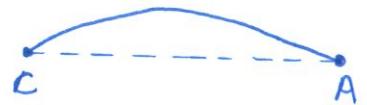
et donc  $f = \frac{1}{T} \approx \underline{240 \text{ Hz}}$

2. La vibration n'est pas sinusoïdale car il y a également des harmoniques qui s'ajoutent au mode fondamental.

3. C'est la partie AC de la corde qui génère le signal sonore. Or, comme les points A et C de la corde sont fixes, ils correspondent à des nœuds des modes propres de la corde entre ces deux points.

Le mode fondamental a donc une longueur d'onde  $\lambda$  telle que

$$AC = \frac{\lambda}{2} \quad (\text{il n'y a alors qu'une seule entre A et C})$$



$$\text{Or } \lambda = \frac{c}{f}$$

$$\text{D'où } AC = \frac{c}{2f} = \frac{1}{2f} \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

Or, comme le fil est tendu grâce à la masse  $m$ , un simple principe fondamental en statique donne  $T = mg$

et comme  $\mu$  est la masse linéique, elle se calcule comme le rapport de  $m_{\text{corde}}$ , la masse de la corde, sur la longueur de la corde.

$$\text{Finalement : } AC = \frac{1}{2f} \sqrt{\frac{mg}{m_{\text{corde}}/l_{\text{corde}}}}$$

$$\underline{\text{AN:}} \quad AC = \frac{1}{2 \times 260} \times \sqrt{\frac{5 \times 9,8}{3,52 \times 10^{-3} / 1}} \approx \underline{23 \text{ cm}}$$

Le chevalet est placé à une distance de 23 cm du point A.

## Exercice 5

1. On modélise la clarinette comme un tuyau fermé d'un côté et ouvert de l'autre.



On s'intéresse ici aux ondes de surpression, et aux ondes stationnaires dans l'instrument.

Or d'après l'énoncé : tuyau ouvert  $\rightarrow$  surpression nulle (nœud)

tuyau fermé  $\rightarrow$  surpression d'amplitude max. (ventre)



mode 1

(on passe directement du nœud au ventre)



mode 2

(on ajoute un ventre entre les extrémités)



mode 3

↑  
nœud  
(embouchure ouverte)

↑  
ventre  
(embouchure fermée)

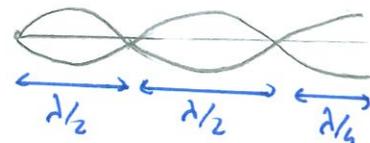
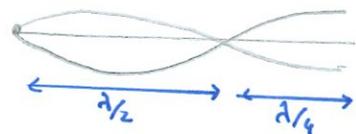
2. La distance entre deux nœuds consécutifs est  $\frac{\lambda}{2}$

Or les ventres se situent entre les nœuds, donc la distance ventre-nœud est  $\frac{\lambda}{4}$

Ainsi : pour le mode 1 :  $L = \frac{\lambda_1}{4}$

pour le mode 2 :  $L = \frac{\lambda_2}{2} + \frac{\lambda_2}{4}$

pour le mode 3 :  $L = 2 \times \frac{\lambda_3}{2} + \frac{\lambda_3}{4}$



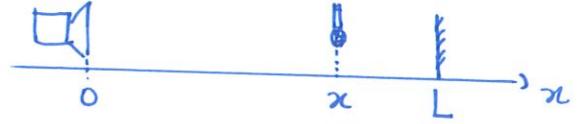
En généralisant, on trouve  $L = (n-1)\frac{\lambda_n}{2} + \frac{\lambda_n}{4} = \frac{(2n-1)\lambda_n}{4}$   $n \in \mathbb{N}^*$

soit  $\lambda_n = \frac{4L}{2n-1}$  ou  $f_n = \frac{c}{\lambda_n} = \frac{(2n-1)c}{4L}$

Or  $f_1 = \frac{c}{4L}$  (fondamental), donc  $f_n = (2n-1)f_1 \rightarrow$  toutes les harmoniques sont impaires!

## Exercice 6

$$\begin{aligned}
 1. \text{ Comme } a_i(x,t) &= a_i(x=0, t - \frac{x}{c}) \\
 &= A_0 \cos(\omega(t - \frac{x}{c})) \\
 &= A_0 \cos(\omega t - \frac{\omega}{c}x)
 \end{aligned}$$



En posant  $k = \frac{\omega}{c}$  :  $a_i(x,t) = A_0 \cos(\omega t - kx)$

$$\begin{aligned}
 2. \text{ Comme } a_r(x,t) &= a_r(x=L, t - \frac{L-x}{c}) \\
 &= a_i(x=L, t - \frac{L-x}{c}) \\
 &= A_0 \cos(\omega(t - \frac{L-x}{c}) - kL) \\
 &= A_0 \cos(\omega t + kx - 2kL)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 3. \ a(x,t) &= a_i(x,t) + a_r(x,t) \\
 &= A_0 \cos(\omega t - kx) + A_0 \cos(\omega t + kx - 2kL) \\
 &= \underline{2A_0 \cos(\omega t - kL) \cos(kx - kL)}
 \end{aligned}$$

)  $\cos(a) + \cos(b) = 2 \cos\left(\frac{a+b}{2}\right) \cos\left(\frac{a-b}{2}\right)$

Il s'agit d'une onde stationnaire ! (les dépendances  $x$  et  $L$  sont découplées)

La position des ventres correspond à  $x$  tel que  $\cos(kx - kL)$  est maximal.

$$\cos(kx - kL) = \pm 1 \Leftrightarrow k(x_n - L) = n\pi \quad n \text{ entier}$$

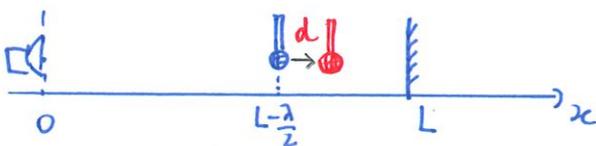
$$\Leftrightarrow \frac{2\pi}{\lambda}(x_n - L) = n\pi$$

$$\Leftrightarrow x_n - L = n \frac{\lambda}{2}$$

$$\Leftrightarrow \underline{x_m = L + m \frac{\lambda}{2}}$$

a priori  $m < 0$  car  $x_n < L$ .

4.



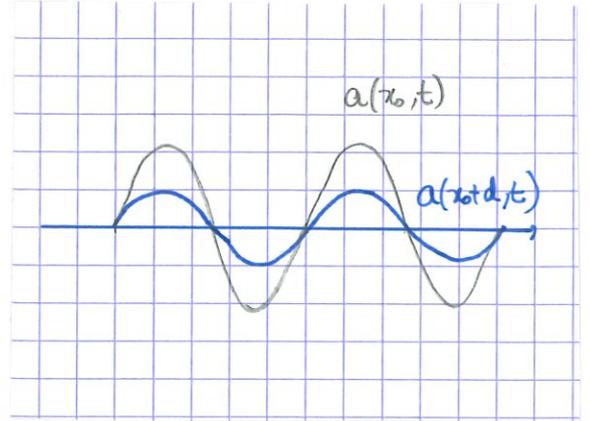
on déplace le micro d'une distance  $d < \frac{\lambda}{4}$

Or initialement le micro est en  $x_0 = L - \frac{\lambda}{2}$ , ce qui correspond à la position d'un ventre de l'onde stationnaire.

En se décalant de  $d < \frac{\lambda}{4}$ , on place le micro entre le ventre en  $x_0$  et le noeud positionné à une distance  $\frac{\lambda}{4}$  du ventre en  $x_0$ .

Or tous les points de la corde oscillent en phase (car la dépendance temporelle ne dépend pas de la position et donc en chaque points, le signal s'écrit  $a(x,t) = A(x) \cos(\omega t - kL)$ )  
avec  $A(x) = 2A_0 \cos(kx - kL)$

Donc les signaux  $a(x_0, t)$  et  $a(x_0 + d, t)$  sont en phase.

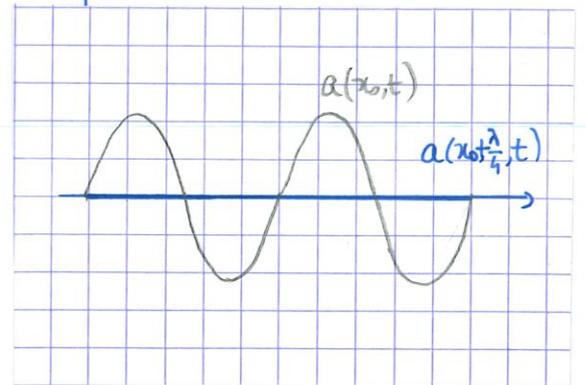


On aurait obtenu la même observation si on avait déplacé le micro dans l'autre sens.

5. Dans le cas particulier où  $d = \frac{\lambda}{4}$ , on aurait déplacé le micro sur un noeud de l'onde stationnaire.

L'amplitude de l'onde est nulle en ce point.

Ainsi,  $\forall t$ ,  $a(x_0 + \frac{\lambda}{4}, t) = 0$ .



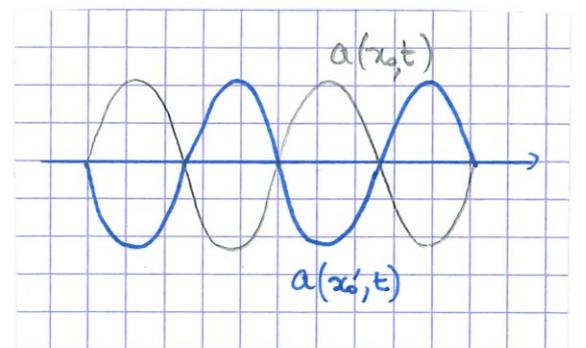
6. En  $x'_0 = L$ , on se trouve sur un ventre également ( $x_0$  et  $x'_0$  sont espacés de  $\frac{\lambda}{2}$ ).

En revanche l'amplitude en  $x'_0 = L$  est l'opposé de l'amplitude en  $x_0$ .

$$\left. \begin{array}{l} \cos(kL - kL) = 1 \\ \cos(k(L - \frac{\lambda}{2}) - kL) = \cos(k\frac{\lambda}{2}) = \cos(\frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\lambda}{2}) = \cos(\pi) = -1 \end{array} \right\}$$

$$\left. \begin{array}{l} \cos(kL - kL) = 1 \\ \cos(k(L - \frac{\lambda}{2}) - kL) = \cos(k\frac{\lambda}{2}) = \cos(\frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\lambda}{2}) = \cos(\pi) = -1 \end{array} \right\}$$

Ainsi,  $a(x'_0, t)$  et  $a(x_0, t)$  apparaissent comme en opposition de phase!



généralisable pour tout deux noeuds consécutifs.

## Exercice 7

1. La formule de Fresnel s'écrit :

$$I(\theta) = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos(\Delta\phi)$$

Ici  $I_1 = I_2 = I_0$

D'où  $I(\theta) = 2I_0 (1 + \cos(\Delta\phi))$

Cas où  $\theta = 0$  : l'axe est équidistant de  $S_1$  et  $S_2$ .

La différence de marche est donc nulle.  $\delta = S_1 N - S_2 N = 0$

alors  $I(\theta) = 2I_0 (1 + \cos(0)) = \underline{4I_0}$

Cas où  $\theta = \frac{\pi}{2}$  : la différence de marche se résume à la distance entre les deux sources.  $\delta = L$

Or  $\Delta\phi = \frac{2\pi}{\lambda} \delta = \frac{2\pi f_0}{c} \delta$

d'où  $I(\theta) = 2I_0 (1 + \cos(\frac{2\pi f_0 L}{c}))$

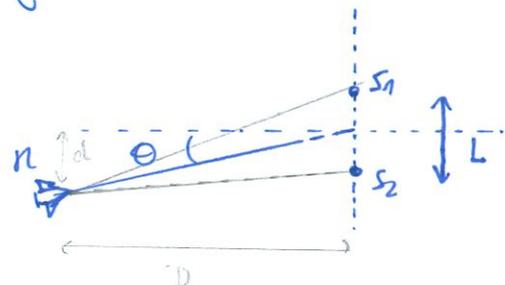
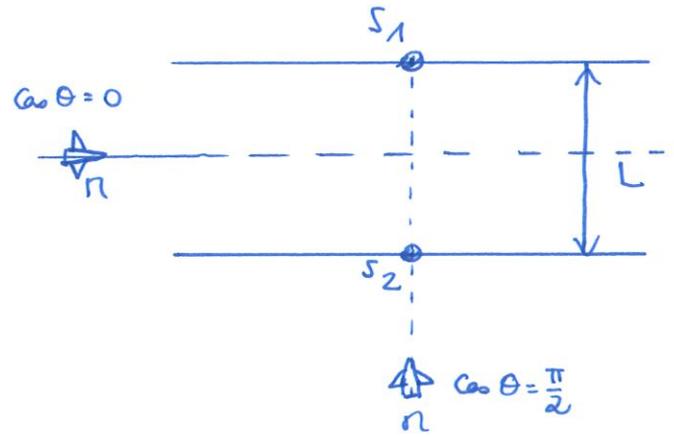
AN : or ici  $\frac{fL}{c} = \frac{12 \times 10^6 \times 100}{3 \times 10^8} = 4$

d'où  $I(\theta) = 2I_0 (1 + \cos(2\pi \times 4)) = \underline{4I_0}$

2. On cherche  $\theta$  tel que  $I(\theta) = 0$ .

La situation est similaire à celle de trous d'Young. On considère l'axe "à l'infini" par rapport aux sources.

On trouve alors  $\delta = L \frac{d}{D} = \underline{L \sin \theta}$



On observe des interférences destructives pour  $\delta = p\lambda + \frac{\lambda}{2}$ ,  $p \in \mathbb{Z}$ .

La première annulation, par  $p=0$ , donne:  $L \sin \theta_0 = \frac{\lambda}{2}$

$$\Rightarrow \underline{\sin \theta_0 = \frac{c}{2L f_0}}$$

AN: on trouve  $\sin \theta_0 = \frac{3 \cdot 10^8}{2 \cdot 100 \cdot 12 \cdot 10^6} = \frac{1}{8}$  donc  $\theta_0 \approx 7,2^\circ$

## Exercice 8

1. On veut que le système ait le temps de générer une onde atteignant A en même temps que le bruit détecté par le micro 1.

\* le bruit prend un temps  $\frac{L}{c}$  pour atteindre le point A.

\* le signal (émis par le haut parleur) prend un temps  $\frac{l}{c}$  pour atteindre A.

Ainsi, le contrôleur dispose d'un temps  $\tau = \frac{L-l}{c}$  pour le calcul.

2. Écrivons les deux signaux:  $s_1(A,t) = A \cos(\omega t - \omega \tau_1 + \varphi_1)$  <sup>du à la propagation jusqu'à A</sup>

$$s_2(A,t) = A \cos(\omega t - \omega \tau_2 + \varphi_{HP})$$

<sup>du à la propagation du haut parleur jusqu'à A.</sup>

Or on veut que les deux ondes interfèrent destructivement en A, donc que  $s_1$  et  $s_2$  soient en opposition de phase, donc  $\Delta\phi = (\varphi_{HP} - \omega \tau_2) - (\varphi_1 - \omega \tau_1)$

$$= \Delta\varphi + \omega(\tau_1 - \tau_2)$$

$$= \pm \pi$$

$$\text{or } \tau_1 = \frac{L}{c}$$

$$\tau_2 = \frac{l}{c}$$

Finalemment  $\Delta\varphi = \omega(\tau_2 - \tau_1) \pm \pi = \frac{\omega}{c}(l-L) \pm \pi$

3. Comme l'onde émise par le haut parleur se propage dans les deux sens à partir de A, elle peut également atteindre le micro 1 et perturber la mesure du bruit.

Ainsi, on ajoute le micro 2 afin de vérifier que l'annulation du bruit est correctement réalisée (et permet un asservissement du contrôleur).