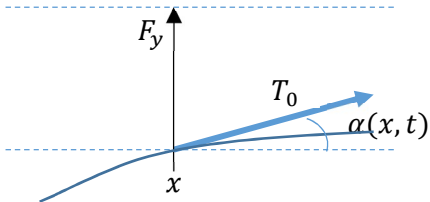


CORRECTION IE1 – S4 – PHYSIQUE du 20/03/2023

	TOTAL	21	+0,25
	Exercice 1		15,5 +0.25 bonus
1	<p>Le vibreur impose l'existence d'ondes harmoniques le long de la corde 2. Au niveau de la perle on a changement de milieu, ces ondes sont en partie réfléchies, et reviennent au niveau du vibreur pour être à nouveau réfléchies etc... On a donc des réflexions multiples aux extrémités de la corde 2, avec des ondes directes et rétrogrades qui se superposent.</p> <p>Ces ondes sont partiellement transmises à la corde 1. Ces ondes partiellement transmises sont ensuite réfléchies en $x=0$ et puis partiellement réfléchies et transmises au niveau de la perle etc...On a donc des réflexions multiples aux extrémités de la cordes 1 avec des ondes directes et rétrogrades qui se superposent.</p> <p>La superposition/somme de plusieurs ondes harmoniques de même pulsation ω, de même sens de propagation, donne une onde harmonique résultante de même pulsation ω et de meme sens de propagation.</p> <p>On peut donc réduire pour chaque corde l'ensemble des ondes directes sur chaque corde à une seule onde directe, et il en est de même pour les ondes rétrogrades.</p>	0.25 0,25 0,25 (multiples ondes directes et rétrograde s) 0.25 (transmiss ion au niveau de la perle) 0,25 0,25	
2	<p>a) $\underline{u}_{1d}(x, t) = \underline{A}_1 e^{j(\omega t - kx)}$; $\underline{u}_{1r}(x, t) = \underline{B}_1 e^{j(\omega t + kx)}$ $\underline{u}_{2d}(x, t) = \underline{A}_2 e^{j(\omega t - kx)}$; $\underline{u}_{2r}(x, t) = \underline{B}_2 e^{j(\omega t + kx)}$</p> <p>Remarque: bcp d'étudiants on écrit que les ondes « directes » se propagent selon les x décroissants car ils ont confondu avec « incidentes ». L'onde étant générée en $x=L$, cela explique leur méprise. Compter juste l'exercice si tout est cohérent.</p> <p>b) D'où</p> $\underline{u}_{1total}(x, t) = \underline{A}_1 e^{j(\omega t - kx)} + \underline{B}_1 e^{j(\omega t + kx)}$ $\underline{u}_{2total}(x, t) = \underline{A}_2 e^{j(\omega t - kx)} + \underline{B}_2 e^{j(\omega t + kx)}$	0,5 0,25 0,25	
3	<p>a)</p>  <p>b) Si on considère la force de tension exercée par le côté droit projetée sur l'axe vertical : en x quelconque, il vient,</p> $F_y(x^+ \rightarrow x^-) = T_0 \sin(\alpha) \approx T_0 \alpha$ $= T_0 \frac{u(x + \delta x) - u(x, t)}{\delta x}$ $\approx T_0 \frac{\partial u}{\partial x}$	0.5 0.5 0,5	

4	<p>Sur la corde 2 : $F_y(x^+ \rightarrow x^-) = T_0 \frac{\partial u_{2total}}{\partial x}$ $= -jkT_0 (\underline{A_2} e^{j(\omega t - kx)} - \underline{B_2} e^{j(\omega t + kx)})$ et $k = \frac{\omega}{v}$ En $x=0$, on a donc $F_y(0^+ \rightarrow 0^-) = -jkT_0 (\underline{A_2} e^{j(\omega t)} - \underline{B_2} e^{j(\omega t)})$ Rq : certains écrivent rapidement $F_y(0^+ \rightarrow 0^-)$ sans passer par la 2ème ligne, compter évidemment 1.5 puisque c'est ce résultat qui est demandé</p>	0.5 0.5 +0.25 1
5	<p>La force exercée par la partie gauche sur la partie droite de la corde est $F_y(x^- \rightarrow x^+) = -T_0 \sin(\alpha) \approx -T_0 \alpha = -T_0 \frac{\partial u}{\partial x}$ Sur la corde 1 : $F_y(x^- \rightarrow x^+) = jkT_0 (\underline{A_1} e^{j(\omega t - kx)} - \underline{B_1} e^{j(\omega t + kx)})$ En $x=0$, on a donc $F_y(0^- \rightarrow 0^+) = jkT_0 (\underline{A_1} e^{j(\omega t)} - \underline{B_1} e^{j(\omega t)})$</p>	0.5 1
6	<p>Equation fondamentale de la dynamique sur la masse. En négligeant le poids : $m_0 \frac{\partial^2 u_1}{\partial t^2}(x=0, t) = F_y(0^- \rightarrow 0^+) + F_y(0^+ \rightarrow 0^-)$ Deux possibilités pour l'équation 1 : Si on utilise le déplacement donné par l'onde sur la corde 1 : $-m_0 \omega^2 (\underline{A_1} + \underline{B_1}) = jkT_0 (\underline{A_1} - \underline{B_1} - \underline{A_2} + \underline{B_2})$ Ou bien par l'onde sur la corde 2 (les deux sont justes, cf. question suivante) : $-m_0 \omega^2 (\underline{A_2} + \underline{B_2}) = jkT_0 (\underline{A_1} - \underline{B_1} - \underline{A_2} + \underline{B_2})$</p>	0,5 1
7	<p>A la jonction des deux cordes, au niveau de la perle on a <u>continuité du déplacement</u> $\underline{u_{1total}}(0, t) = \underline{u_{2total}}(0, t)$ D'où $\underline{A_1} + \underline{B_1} = \underline{A_2} + \underline{B_2}$</p>	0,5 0,5
8	<p>En $x = -L$ le point fixe impose (Eq. 3) : $\underline{A_1} e^{jkL} + \underline{B_1} e^{-jkL} = 0$ En $x = +L$ le vibreur impose (Eq. 4) : $\underline{A_2} e^{-jkL} + \underline{B_2} e^{jkL} = a$</p>	0,5 0,5
9	<p>Si $m_0 = 0$ alors il n'y a qu'une corde de longueur $2L$. Il n'y a donc que deux ondes en présence, une directe et une rétrograde qui doivent vérifier les conditions aux limites, ce qui est cohérent avec les expressions données en annexe 1 car on retrouve bien avec $m_0 = 0$ que $\underline{A_1} = \underline{A_2}$ et $\underline{B_1} = \underline{B_2}$</p>	1 1
10a	<p>Si $kL = \pi$ alors $e^{jkL} = -1$, et $e^{j2kL} = e^{j4kL} = +1$ $\Rightarrow \underline{A_1} \Rightarrow +\infty$ Cette condition peut aussi s'écrire $L = \frac{\lambda}{2}$,</p>	0.5 0.5

	<p>On est donc en présence d' une onde stationnaire résonnante qui se forme sur la corde (des deux côtés de la masse d'ailleurs).</p> <p>Comme il n'y a pas d'amortissement dans le modèle, l'amplitude diverge.</p> <p>L'hypothèse des déplacements faibles n'est plus valide</p>	0,5	0.25	0.25
10b	$\underline{u_{1total}} = \frac{-\pi T_0 a}{4Lm_0\omega^2} (e^{j(\omega t - kx)} + e^{j(\omega t + kx)}) = \frac{-\pi T_0 a}{2Lm_0\omega^2} \cos(kx) e^{j\omega t}$ <p>Son expression réelle est :</p> $u_1(x, t) = \frac{-\pi T_0 a}{2Lm_0\omega^2} \cos(kx) \cos(\omega t)$ <p>L'amplitude maximum est donc :</p> $U_{max} = \frac{\pi T_0 a}{2Lm_0\omega^2} \cos(kx) $ <p>Accepter $U_{max} = \frac{\pi T_0 a}{2Lm_0\omega^2}$ car il y a une ambiguïté dans l'énoncé</p>	0,5		0,5

	Exercice 2		5.5
1	A l'angle critique, l'angle de l'onde transmise reste bloqué à $\theta_2 = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \sin\theta_2 = 1$ (ou bien l'angle θ_2 maximal vaut $\frac{\pi}{2}$, ce qui correspond à $\sin\theta_2 = 1$) D'où d'après la loi de Snell-Descartes donne : $\theta_{1,crit} = \arcsin\left(\frac{n_2}{n_1}\right)$		1,5
2	$n_1 \sin\theta_1 = n_2 \sin\theta_2 \Rightarrow (\cos\theta_2)^2 = 1 - \left(\frac{n_1}{n_2} \sin\theta_1\right)^2$ lorsque $\theta_1 > \theta_{1,crit}$, $1 - \left(\frac{n_1}{n_2} \sin\theta_1\right)^2 < 0$ donc $\cos\theta_2$ devient un imaginaire pur $\cos\theta_2 = j \sqrt{\left(\frac{n_1}{n_2} \sin\theta_1\right)^2 - 1}$		0,5 0,5 non demandé
3	En injectant l'expression ci-dessus dans celle du coefficient de réflexion on obtient bien : $\underline{r}_{TE} = \frac{n_1 \cos\theta_1 - j n_2 \sqrt{\left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2 \sin^2\theta_1 - 1}}{n_1 \cos\theta_1 + j n_2 \sqrt{\left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2 \sin^2\theta_1 - 1}}$		0,5
4	On trouve $ \underline{r}_{TE} = 1$, on est bien en réflexion totale, comme dit dans l'énoncé		0,5
5	$k_x = k_1 \cos\theta_1 \quad \left(= \frac{\omega}{V_1} \cos\theta_1 = \frac{\omega}{c} n_1 \cos\theta_1 \right) = \frac{2\pi}{\lambda_0} n_1 \cos\theta_1$		0.5+0.5
6	Avec les données $\Phi = -1,2812rd$ $k_x = 0.004431 \text{ nm}^{-1}$ mode m=1, $k_x e = \pi - \Phi \Rightarrow e = 998,2nm$		0.5 0.5