

Correction devoir surveillé n°7 sciences physiques

Problème 1 : Étude d'un photocopieur (d'après ENAC 2017)

1. Pour déterminer la position de $A_i B_i$, on trace le rayon passant par B_i et O_2 qui n'est pas dévié, puis le rayon passant par $B_i //$ à l'axe. Ce rayon provient d'un rayon incident passant par F_2 . B_i est l'intersection des rayons incidents. On détermine graphiquement $O_2 A_i \approx 5 \text{ cm}$.

2. Par construction : On trace le rayon passant par B_i et O_1 qui n'est pas dévié. Le point d'intersection de ce rayon avec le support à photocopier est B_0 . Ensuite, on trace le rayon passant par $B_i //$ à l'axe, ce rayon est issu d'un rayon incident passant par F_1 et B_0 . On détermine graphiquement $f'_1 \approx 5,2 \text{ cm}$.

3. D'après la formule de conjugaison : $\frac{1}{O_2 A_i} - \frac{1}{O_2 A_1} = \frac{1}{f'_2}$ d'où : $O_2 A_i = \frac{f'_2 \times O_2 A_1}{f'_2 - O_2 A_1} = \frac{-6,5 \times 20}{-6,5 - 20} = 4,9 \text{ cm} > 0$

4. D'après la formule de conjugaison : $\frac{1}{O_1 A_1} - \frac{1}{O_1 A_0} = \frac{1}{f'_1}$ d'où $f'_1 = \frac{O_1 A_0 \times O_1 A_1}{O_1 A_0 - O_1 A_1} = \frac{O_1 A_0 \times (O_1 O_2 + O_2 A_1)}{O_1 A_0 - (O_1 O_2 + O_2 A_1)} = \frac{-20 \times 6,9}{-20 - 6,9} = 5,1 \text{ cm} > 0$

5. Graphiquement $G_T = \frac{A_i B_i}{A_0 B_0} = \frac{6}{-4,2} = -1,4$

Numériquement $G_T = \frac{A_i B_i}{A_0 B_0} = \frac{A_i B_i}{A_1 B_1} \times \frac{A_1 B_1}{A_0 B_0} = \frac{O_2 A_i}{O_2 A_1} \times \frac{O_1 A_1}{O_1 A_0} = \frac{20}{4,9} \times \frac{6,9}{-20} = -1,4$ (les résultats sont concordants).

6. $\frac{S_c}{S_d} = G_T^2 \approx 2$.

7. $V_1 = V_3 + V_4$ d'où $V_4 = V_1 - V_3 = \frac{10^2}{5,1} + \frac{10^2}{6,5} = 34,99 \delta$ d'où $f'_4 = \frac{1}{V_4} = 2,86 \text{ cm} \approx 2,9 \text{ cm}$. Au niveau de la

lentille L_2 , la nouvelle vergence est $V_5 = V_2 + V_4 = \frac{-10^2}{6,5} + 34,99 = 19,6$ d'où $f'_5 = 5,1 \text{ cm}$

Il suffit ensuite de reprendre les formules littérales.

$$O_2 A_i = \frac{f'_5 \times O_2 A_1}{f'_5 - O_2 A_1} = \frac{5,1 \times 20}{5,1 - 20} = -6,85 \text{ cm} > 0$$

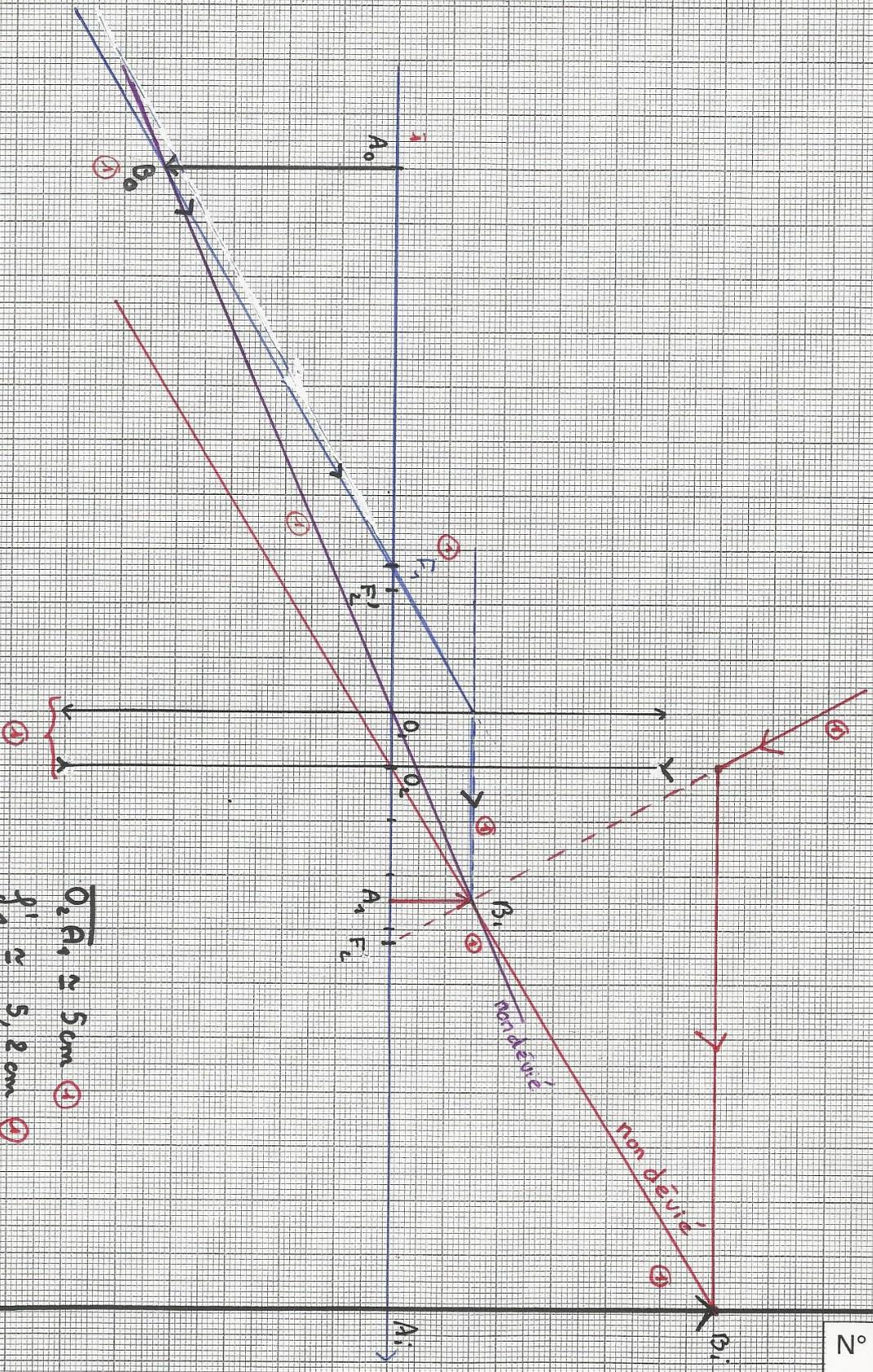
$$O_1 A_1 = O_1 O_2 + O_2 A_1 = 2 - 6,85 = -4,85 \text{ cm}$$

$$G_T = \frac{A_i B_i}{A_0 B_0} = \frac{A_i B_i}{A_1 B_1} \times \frac{A_1 B_1}{A_0 B_0} = \frac{O_2 A_i}{O_2 A_1} \times \frac{O_1 A_1}{O_1 A_0} = \frac{20}{(-6,85)} \times \frac{(-4,85)}{-20} = 0,7 \text{ et } \frac{S_c}{S_d} = G_T^2 \approx 0,5$$

Le format de sortie du document est A5.

Nom prénom :

Echelle : 2 cm



$O_2 A_1 \approx 5 \text{ cm}$ ①
 $f_1' \approx 5,2 \text{ cm}$ ②
 $G_1 \approx \frac{G}{4,2} \approx 1,4$ ③

Ecran

N°

Problème 2 : gonflage de pneus

1. L'équation des gaz parfaits permet d'écrire : $P_1 V_1 = n R T_1 = P'_1 V'_1$ car la transformation est isotherme.

On en déduit : $V'_1 = V_1 \frac{P_1}{P'_1} = 90 \text{ L}$

2. La quantité de matière finale dans le pneumatique n_f vérifie $P_3 V = n_f R T_1$ et la quantité de matière initiale dans le pneumatique n_i vérifie : $P_2 V = n_i R T_1$. On introduit dans le pneumatique la quantité $n_{intr} = n_f - n_i = \frac{P_3 V - P_2 V}{R T_1}$ soit

$n_{intr} = \frac{V}{R T_1} (P_3 - P_2)$. Le volume introduit vérifie l'équation $n_{intr} R T_1 = P_1 V_{intr}$ d'où $V_{intr} = \frac{n_{intr} R T_1}{P_1}$ d'où

$V_{intr} = \frac{V}{P_1} (P_3 - P_2) = 4,7 \text{ L}$.

3. Dans le poste de gonflage, on avait initialement une quantité de matière n_0 telle que : $P_1 V_1 = n_0 R T_1$. Après l'opération, il ne reste plus que $n_0 - n_{intr}$ et la pression est P_4 telle que : $P_4 V_1 = (n_0 - n_{intr}) R T_1$ en explicitant n_0 et n_{intr} on

obtient : $P_4 V_1 = \left(\frac{P_1 V_1}{R T_1} - \frac{V (P_3 - P_2)}{R T_1} \right) R T_1$ d'où $P_4 = P_1 - \frac{V}{V_1} (P_3 - P_2) = 4,1 \text{ b}$

4. Le volume du pneumatique et la quantité de matière étant constants, on a $\frac{P_3}{T_1} = \frac{P_5}{T_5}$ donc $T_5 = T_1 \frac{P_5}{P_1} = 870 \text{ K}$ soit

$t_5 = 597^\circ \text{ C}$. Il y a risque d'explosion.

5. On considère pour le système constitué par la partie du pneu dont la surface S est en contact avec le sol.

Le référentiel d'étude est le référentiel terrestre supposé galiléen.

Les forces s'exerçant sur ce système sont :

- La réaction du sol verticale ascendante dont la norme est égale au poids de la voiture (on déduit ce résultat en appliquant la 2ème loi de Newton à la voiture immobile) : $R = \frac{m g}{4}$.

- La force de pression verticale descendante due à l'air dans le pneu $F_p = P_3 S$.

Le pneumatique étant à l'équilibre les 2 forces se compensent d'où $\frac{m g}{4} = P_3 S$ soit :

$S = \frac{m g}{4 P_3} = \frac{1,2 \cdot 10^3 \times 9,8}{4 \times 2 \cdot 10^5} = 1,47 \cdot 10^{-2} \text{ m}^2 = 147 \text{ cm}^2$.

6. La surface de contact diminue avec la pression. En présence d'eau, il faut l'évacuer au mieux, ce qui sera plus facile avec une surface de contact légèrement plus faible. Par conséquent, les pneus seront légèrement surgonflés.

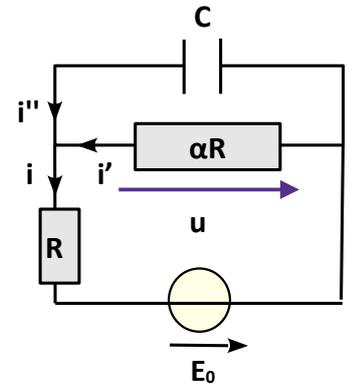
Problème 3 : Instabilités et oscillations de relaxation (d'après mines-ponts MPI 2024)

1) On applique la loi des nœuds dans le circuit ci-contre : $i = i' + i''$ (1) or $u = E_0 - Ri$ d'où

$$i = \frac{E_0 - u}{R} \text{ de plus } u = \alpha R i' \text{ d'où } i' = \frac{u}{\alpha R} \text{ et enfin } i'' = C \frac{du}{dt}. \text{ En remplaçant}$$

$$\text{chaque intensité dans (1) on obtient : } \frac{E_0 - u}{R} = C \frac{du}{dt} + \frac{u}{\alpha R} \text{ d'où } \frac{du}{dt} + \frac{u}{\tau} = \frac{E_0}{RC}$$

$$\text{avec } \tau = \frac{\alpha RC}{1 + \alpha}$$

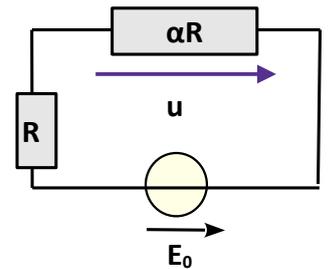


2) Le régime libre correspond à : $u_h(t) = A e^{-\frac{t}{\tau}}$. A est une constante que l'on détermine grâce aux conditions initiales.

3) L'autre solution correspond au régime permanent : $u_p(t) = \frac{E_0 \tau}{RC} = \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha}$

4) $u \infty$ correspond au régime permanent. Le condensateur est alors équivalent à un interrupteur ouvert. Le circuit à considérer est représenté ci-contre. Grâce à la formule du pont diviseur de

$$\text{tension, on trouve : } u_\infty = \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha}$$



5) D'après les conditions initiales, $u(0+) = 0$ par continuité de la tension aux bornes du condensateurs ainsi $u(0+) = u_h(0+) + u_p(0+) = A + \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha}$ d'où $A = \frac{-\alpha E_0}{1 + \alpha}$ d'où

$$u(t) = \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha} (1 - e^{-\frac{t}{\tau}})$$

6) Si la lampe est allumée la résistance sera plus petite que si la lampe est éteinte donc $\alpha_{\text{allumée}} < \alpha_{\text{éteinte}}$

7) Lampe éteinte : $\alpha_{\text{éteinte}} = \frac{R_e}{R} \gg 1$ d'où $\tau_e = \frac{\alpha RC}{1 + \alpha} \approx RC = 20 \cdot 10^3 \times 200 \cdot 10^{-6} = 4 \text{ s}$

Lampe allumée $\alpha_{\text{allumée}} = \frac{R_a}{R} = \frac{10^3}{20 \cdot 10^3} = 0,05$ d'où $\tau_a = \frac{\alpha RC}{1 + \alpha} = \frac{0,05 \times 20 \cdot 10^3 \times 200 \cdot 10^{-6}}{1 + 0,05} \approx 0,2 \text{ s}$

8) Lampe éteinte $u_\infty(\text{éteinte}) = \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha} \approx E_0$; Lampe allumée $u_\infty(\text{allumée}) = \frac{\alpha E_0}{1 + \alpha} \approx \alpha E_0 = 0,05 E_0$

Il faut que $u_\infty(\text{éteinte}) \geq U_a$ pour que la lampe s'allume soit $E_0 \geq U_a = 90 \text{ V}$. Une fois la lampe allumée il faut que

$u_\infty(\text{allumée}) \leq U_e$ pour que la lampe s'éteigne soit $\alpha E_0 \leq U_e = 70 \text{ V}$ d'où $E_0 \leq \frac{70}{0,05} = 1400 \text{ V}$

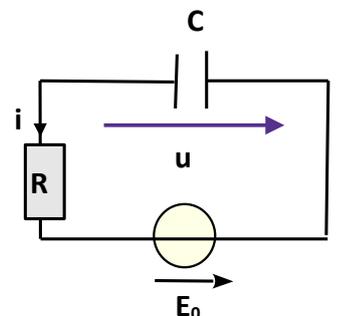
Finalement : $90 \text{ V} \leq E_0 \leq 1400 \text{ V}$. La valeur choisie $E_0 = 120 \text{ V}$ permettra d'observer les oscillations. Le temps de réponse de l'oeil est d'environ 0,1s, les oscillations seront observables.

9) al prend la valeur True (1) quand la lampe D est allumée et False (0) quand la lampe est éteinte.

Les lignes 3 à 6 testent le caractère allumé ou éteint de D.

Si D allumée, on vérifie qu'elle le reste ou pas. (ligne 4)

Si D éteinte, on vérifie qu'elle le reste ou pas.



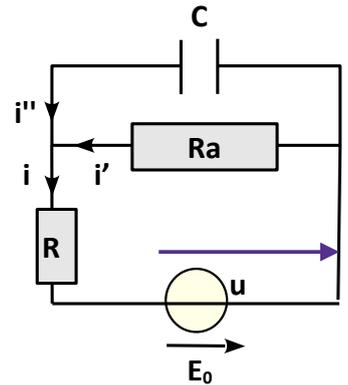
La ligne 7 permet de calculer $u(t+dt)=u(t)+dt\left(\frac{du}{dt}\right)$

Si D reste éteinte, elle est équivalente à une résistance infinie, le circuit équivalent est représenté ci-contre. $i(t)$ vérifie alors $i=C\left(\frac{du}{dt}\right)$ donc $\left(\frac{du}{dt}\right)=\frac{i}{C}$ si bien que $u(t+dt)=u(t)+dt\times\frac{i}{C}$ ce qui correspond à la formule de la ligne 7 quand $a=0$ (lampe éteinte)

Si D est allumée, le circuit à considérer est représenté ci-contre. $i=C\frac{du}{dt}+\frac{u}{R_a}$ (Q1)

soit $\frac{du}{dt}=\frac{i-\frac{u}{R_a}}{C}$ d'où $u(t+dt)=u(t)+dt\times\frac{i-\frac{u}{R_a}}{C}$ ce qui correspond à la

ligne 7 quand $a=1$ (lampe allumée).



10) Le code ne convient pas à la ligne 12 car $LT=LU=[]$ affecte à LT , LU , il aurait fallu écrire $LT=[]$ et $LU=[]$.

11) D est éteinte sur les parties croissantes et allumée sur les parties décroissantes.

$$a=U_a=90V$$

. b est inférieur à $70V$ le pas de temps $t_{max}/500$ n'est pas assez petit devant τ_a pour que la phase de décroissance soit correctement décrite.

Partie II : Le crissement

12) La longueur du ressort est $l=x_A-x_H$; La force de traction étant donnée l'orientation de l'axe x est :

$\vec{F}=k(l-l_0)\vec{u}_x=k(x_A-x_H-l_0)\vec{u}_x=k(v_0t-(X_H-l_0)-l_0)\vec{u}_x$ d'où $\vec{F}=k(v_0t-X_H)\vec{u}_x$. Comme il n'y a pas de mouvement suivant la verticale la somme des forces dans cette direction est nulle d'après la 2ème loi de Newton soit : $\vec{P}+\vec{R}_N=\vec{0}$ d'où $\vec{R}_N=-Mg\vec{u}_z$.

13) La craie reste immobile tant que la somme des forces horizontales est nulle soit $\vec{F}+\vec{R}_T=\vec{0}$ or la craie est immobile tant que $\|\vec{R}_T\|\leq f_s\|\vec{R}_N\|$ soit $\|\vec{F}\|\leq f_sMg$. La craie n'ayant pas encore bougé $X_H=X_H(t=0)=0$ d'où $\|\vec{F}\|=k v_0 t$ d'où

$$k v_0 t \leq f_s M g \text{ d'où } t \leq t_0 = \frac{f_s M g}{v_0 k}$$

14) Si $\tau=0$ alors $t=t_0$ d'où $x_A=v_0 t_0 = \frac{f_s M g}{k}$. $X_H=0$. La vitesse de H est nulle à $\tau=0$ d'où

$$\frac{dX_H}{d\tau} = 0 \text{ . D'après la 2ème loi de Newton appliquée à la craie en mouvement suivant } x :$$

$$M \ddot{X}_H \vec{u}_x = k(v_0 t - X_H) \vec{u}_x - \|\vec{R}_T\| \vec{u}_x \text{ or } \|\vec{R}_T\| = f_d \|\vec{R}_N\| = f_d M g \text{ et } t = \tau + t_0 = \tau + \frac{f_s M g}{v_0 k} \text{ d'où}$$

$$M \ddot{X}_H = k(v_0 \tau + \frac{f_s M g}{k} - X_H) - f_d M g \text{ d'où } M \ddot{X}_H + k X_H = k v_0 \tau + f_s M g - f_d M g \text{ d'où}$$

$$\ddot{X}_H + \frac{k}{M} X_H = \frac{k v_0 \tau}{M} + g(f_s - f_d) \text{ . Par identification : } \omega^2 = \frac{k}{M} \text{ et } \gamma = g(f_s - f_d) \text{ .}$$

15) $X_H(\tau) = A \cos(\omega \tau) + B \sin(\omega \tau) + v_0 \tau + \frac{\gamma}{\omega^2}$ (solution homogène + solution particulière)

$$X_H(0)=0=A+\frac{\mathcal{Y}}{\omega^2} \text{ d'où } A=\frac{-\mathcal{Y}}{\omega^2} ; \dot{X}_H(\tau)=-A\omega\sin(\omega\tau)+B\omega\cos(\omega\tau)+v_0 \text{ d'où } \dot{X}_H(0)=B\omega+v_0 \text{ d'où}$$

$$B=\frac{-v_0}{\omega} . \text{ On obtient : } X_H(\tau)=\frac{-\mathcal{Y}}{\omega^2}\cos(\omega\tau)-\frac{v_0}{\omega}\sin(\omega\tau)+v_0\tau+\frac{\mathcal{Y}}{\omega^2} . \text{ On sait que } \alpha=\frac{\mathcal{Y}}{\omega v_0} \text{ d'où}$$

$$\frac{\mathcal{Y}}{\omega^2}=\frac{\alpha v_0}{\omega} . \text{ Finalement :}$$

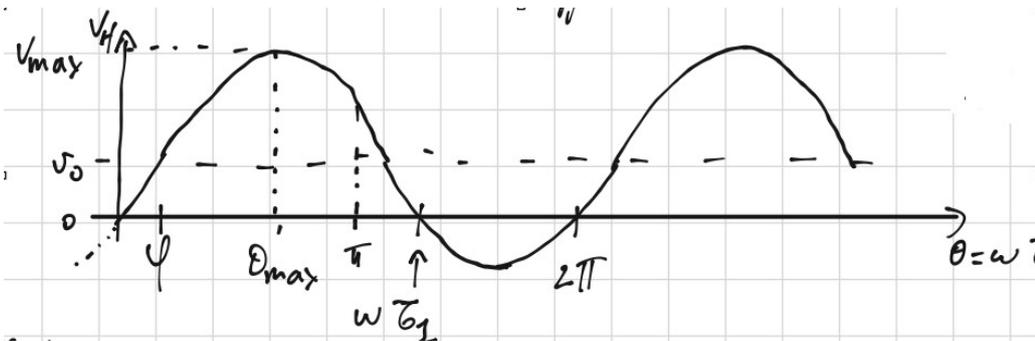
$$X_H(\tau)=\frac{\alpha v_0}{\omega}[1-\cos(\omega\tau)]-\frac{v_0}{\omega}\sin(\omega\tau)+v_0\tau \text{ et } V_H(\tau)=v_0(1+\alpha\sin(\omega\tau)-\cos(\omega\tau))$$

16) On pose $\alpha\sin(\omega\tau)-\cos(\omega\tau)=X_m\sin(\omega\tau-\varphi)=X_m\sin(\omega\tau)\cos\varphi-X_m\cos(\omega\tau)\sin\varphi$. Par identification :

$$\alpha=X_m\cos(\varphi) \text{ et } 1=X_m\sin(\varphi) \text{ d'où } X_m=\sqrt{1+\alpha^2} . \text{ Finalement } V_H(\tau)=v_0(1+\sqrt{1+\alpha^2}\sin(\omega\tau-\varphi))$$

$$V_H \text{ est max quand } \sin(\omega\tau-\varphi)=1 \text{ d'où } V_{max}=v_0(1+\sqrt{1+\alpha^2}) .$$

17)



$$V_H(0)=V_H(\tau_1)=v_0(1+\sqrt{1+\alpha^2}\sin(-\varphi))=v_0(1+\sqrt{1+\alpha^2}\sin(\omega\tau_1-\varphi)) \text{ d'où } \sin(-\varphi)=\sin(\omega\tau_1-\varphi)$$

$$\text{d'où } \omega\tau_1-\varphi=-(-\varphi+\pi) \text{ d'où } \omega\tau_1=2\varphi+\pi \text{ d'où } \sin(\omega\tau_1)=\sin(2\varphi+\pi)=-\sin(2\varphi)=-2\sin\varphi\cos\varphi$$

$$\text{or } \sin(\varphi)=\frac{1}{X_m}=\frac{1}{\sqrt{1+\alpha^2}} \text{ et } \cos(\varphi)=\frac{\alpha}{X_m}=\frac{\alpha}{\sqrt{1+\alpha^2}} . \text{ Finalement } \sin(\omega\tau_1)=\sin(\theta_1)=\frac{-2\alpha}{1+\alpha^2} .$$

$$\cos(\omega\tau_1)=\cos(2\varphi+\pi)=-\cos(2\varphi)=-\cos^2\varphi+\sin^2\varphi=\frac{-\alpha^2}{1+\alpha^2}+\frac{1}{1+\alpha^2} \text{ d'où}$$

$$\cos(\omega\tau_1)=\cos(\theta_1)=\frac{1-\alpha^2}{1+\alpha^2} .$$

18) $l(\tau)=x_A-x_H=x_A-(X_H-l_0)=x_A-X_H+l_0=v_0t+l_0-X_H=v_0t_0+l_0+v_0(t-t_0)-X_H=l(0)+v_0\tau-X_H$ d'

$$\text{où } l(\tau)=l(0)+v_0\tau-\frac{\alpha v_0}{\omega}[1-\cos(\omega\tau)]+\frac{v_0}{\omega}\sin(\omega\tau)-v_0\tau \text{ d'où}$$

$$l(\tau)=l(0)-\frac{\alpha v_0}{\omega}[1-\cos(\omega\tau)]+\frac{v_0}{\omega}\sin(\omega\tau) . \text{ D'où } l(\tau_1)=l(0)-\frac{\alpha v_0}{\omega}[1-\frac{1-\alpha^2}{1+\alpha^2}]-\frac{v_0}{\omega}\frac{2\alpha}{1+\alpha^2} \text{ d'où}$$

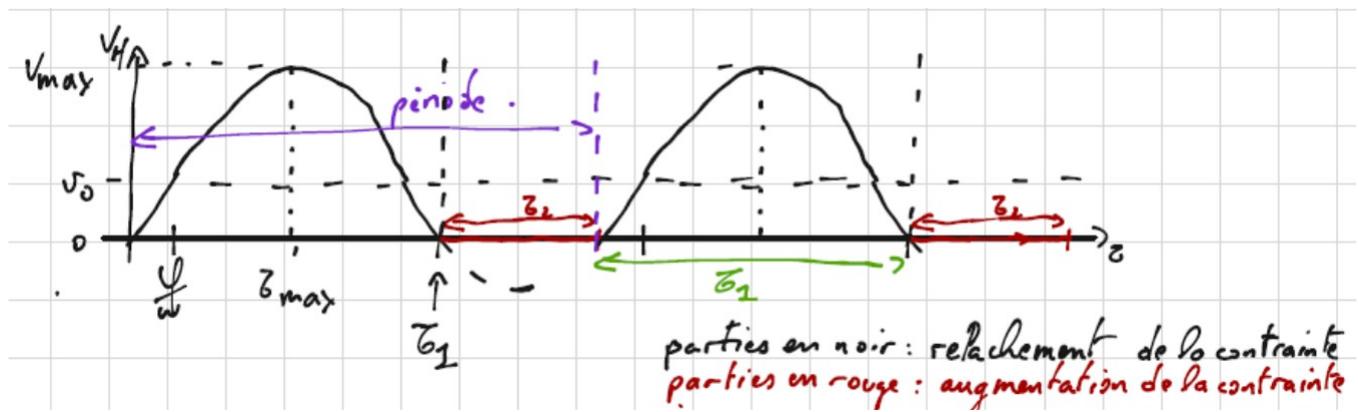
$$l(\tau_1)=l(0)-\frac{\alpha v_0}{\omega}[\frac{2\alpha^2}{1+\alpha^2}]-\frac{v_0}{\omega}\frac{2\alpha}{1+\alpha^2}=l(0)-\frac{\alpha v_0}{\omega}[\frac{2\alpha^2}{1+\alpha^2}]-\frac{v_0}{\omega}\frac{2\alpha}{1+\alpha^2}=l(0)-2\frac{\alpha v_0}{\omega}(\frac{1+\alpha^2}{1+\alpha^2}) \text{ d'où}$$

$$l(\tau_1)=l(0)-2\frac{\alpha v_0}{\omega} .$$

19) La phase collée durera jusqu'à ce que $k(l-l_0)=f_s M g$ et $l(\tau_1+\tau_2)=l(\tau_1)+v_0\tau_2$ soit

$$k(l(\tau_1)+v_0\tau_2-l_0)=f_s M g \text{ et } l(\tau_1)=l(0)-2\frac{\alpha v_0}{\omega} \text{ avec } l(0)=l_0+\frac{f_s M g}{k} \text{ d'où}$$

$$k(l_0+\frac{f_s M g}{k}-2\frac{\alpha v_0}{\omega}+v_0\tau_2-l_0)=f_s M g \text{ d'où } \tau_2=\frac{2\alpha}{\omega} .$$



20) $T = \tau_1 + \tau_2 = \frac{\theta_1}{\omega} + \frac{2\alpha}{\omega}$ d'où $\Omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi\omega}{\theta_1 + 2\alpha}$

21) V_H est max quand $\sin(\omega\tau - \varphi) = 1$ d'où $\sin(\theta_{max} - \varphi) = 1$ soit $\theta_{max} - \varphi = \frac{\pi}{2}$ d'où $\varphi = \theta_{max} - \frac{\pi}{2} = \frac{5\pi}{6} - \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{3}$.

Dans la question 16, on a vu que $\tan \varphi = \alpha$ d'où $\alpha = \sqrt{3}$ d'où $\cos(\omega\tau_1) = \cos(\theta_1) = \frac{1 - \alpha^2}{1 + \alpha^2} = \frac{1 - 3}{1 + 3} = \frac{-1}{2}$

D'où $\theta_1 = 2\frac{\pi}{3}$ d'où $\Omega = \frac{2\pi\omega}{2\frac{\pi}{3} + 2\sqrt{3}} = \frac{\pi\omega}{\frac{\pi}{3} + \sqrt{3}} = 3,14 \frac{\omega}{2,73} \approx \omega$ d'où

$\Omega = \frac{2\pi\omega}{2\frac{\pi}{3} + 2\sqrt{3}} = \frac{\pi\omega}{\frac{\pi}{3} + \sqrt{3}} = 3,14 \frac{\omega}{2,73} \approx \omega$ d'où

$\Omega = \frac{\gamma}{\alpha v_0} = (f_s - f_d) \frac{g}{\alpha v_0} = \frac{0,4 \times 10}{\sqrt{3} \times 10^{-2}} = 0,58 \times 400 = 232 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$

d'où $f = \frac{\Omega}{2\pi} = \frac{0,58 \times 400}{2\pi} = \frac{0,58 \times 2}{\pi} \times 100 = 0,58 \times 0,64 \times 100 = 37 \text{ Hz}$ domaine audible. Plus la vitesse est lente et plus le son émis est aigu.