

Ondes et Vibrations

IUT, année 2008–09

Exercices, Corrigé sommaire

Jean-Marc Richard et Yann Chapuis

16 mars 2009

I Exercices : rappels mathématiques, oscillations

I.1 Analyse dimensionnelle

Comme $[g] = \text{m.s}^{-2}$, on voit que $[g/l] = \text{s}^{-2}$, soit $T \propto \sqrt{l/g}$ et donc $\alpha = 0$ et $\beta = -\gamma = 1/2$ et donc une période indépendante de la masse. Dans l'équation du mouvement, $m\ell^2\ddot{\theta} + mgl \sin \theta$, où l'on remplace $\sin \theta$ par θ pour de petites oscillations, la masse inerte m du premier terme et la masse gravitationnelle du second se simplifient.

I.2 Équation d'oscillation, conditions limites

i) Si on cherche $x(t) = 2 \cos(t - \phi)$, on doit avoir $2 \cos \phi = -1$ et $\sin \phi > 0$, ce qui donne $\phi = 2\pi/3$.

ii) Le plus simple est d'écrire $x(t) = -\cos(t) + \sin(t) = \sqrt{2} \cos(t - 3\pi/4)$

iii) On sait gérer des conditions initiales à $t = 0$, soit $x(t) = x_0 \cos(\omega t) + [v_0/\omega] \sin(\omega t)$ que l'on sait réécrire avec amplitude et phase. Il suffit de décaler l'origine des temps, soit de remplacer t par $t - t_1$, et donc $x(t) = x_1 \cos(\omega(t - t_1)) + [v_0/\omega] \sin(\omega(t - t_1))$

iv) on pourra sauter ; on arrive à

$$x(t) = x_0 \frac{\sin[\omega(t - t_1)]}{\sin[\omega(t_0 - t_1)]} + x_1 \frac{\sin[\omega(t - t_0)]}{\sin[\omega(t_1 - t_0)]},$$

qui ressemble à l'interpolation linéaire de Lagrange pour une fonction $F(x)$ connue en x_0 et en x_1

$$F(x) = F(x_1) \frac{x - x_2}{x_1 - x_2} + F(x_2) \frac{x - x_1}{x_2 - x_1}.$$

I.3 Amplitude

On peut ici oublier la loi horaire et utiliser l'énergie.

a) En faisant un bilan entre le départ et un point d'élongation maximale, on trouve $m\dot{x}_0^2/2 + kx_0^2/2 = ka^2/2$ qui donne a , choisi positif.

b) En ce point, $m\dot{x}_0^2/2 + kx_0^2/2 = m\dot{x}^2/2 + kx^2/2$. On connaît x^2 , on peut donc calculer \dot{x} au signe près, car la vitesse a la même valeur absolue à l'aller et au retour, à gauche ou à droite.

I.4 Comparaison de deux équations

La première équation correspond à des oscillations, donc à des valeurs finies. On le voit, si par exemple, $x > 0$, alors $\ddot{x} < 0$, la concavité a tendance à renvoyer la fonction vers la région $x = 0$. Pour la deuxième équation, c'est l'inverse, la concavité accentue les effets. On a un régime explosif. La solution est d'ailleurs $x(t) = a \exp(\omega t) + b \exp(-\omega t)$ qui est infinie à $t \rightarrow \infty$ si $a \neq 0$ ou à $t \rightarrow -\infty$ si $b \neq 0$.

I.5 Amplitude et phase

Voir cours.

I.6 Circuits oscillants

i) On fait un bilan de tension.

ii) On cherche des solutions particulières $w(t) = a \exp(xt)$, que l'on pourra ensuite superposer en utilisant la linéarité de l'équation.

iii) Les cas correspondant au signe du discriminant, donc à deux solutions réelles positives, une racine double réelle ou deux solutions complexes conjuguées pour x . Voir cours. Pour le cas *b)* la solution de l'équation différentielle est $w(t) = (a + bt) \exp[-Rt/(2L)]$, où a et b sont des constantes qui dépendent des conditions initiales.

I.7 Équations trigonométriques

$x = -\pi/6$ ou $-5\pi/6$. $x = \pm 109.5^\circ$. $x = -18.4^\circ + n 180^\circ$. Pour la dernière, on peut se ramener à une équation algébrique, par exemple si $t = \tan(x/2)$, $6t + 4(1 - t^2) = 5(1 + t^2)$, soit $9t^2 - 6t + 1 = 0$ qui a une racine double $t = 1/3$, d'où $x \simeq 36.9$. Ou bien on élève au carré $3 \sin x = 5 - 4 \cos x$ et obtient $16 - 20 \cos x + 25 \cos^2 x = 0$, qui a une racine double $\cos x = 4/5$, soit $x = \pm 36.9$, dont on lève l'ambiguïté de signe en revenant à l'équation initiale (on a perdu de l'information en élevant au carré). La résolution trigonométrique s'inspire de la manière d'écrire de deux façons la solution d'une équation d'oscillation. En posant $\cos \alpha = 4/5$ et $\sin \alpha = 3/5$, l'équation se réécrit $\cos(x - \alpha) = 1$ et on retrouve le résultat. La méthode graphique, recommandée, consiste à chercher $X = \cos x$ et $Y = \sin x$ et donc dans le plan $\{X, Y\}$, l'intersection du cercle $X^2 + Y^2 = 1$ et de la droite $3Y + 4X = 5$.

I.8 Représentation par complexes et applications

a) $\cos(2\theta) + i \sin(2\theta) = (\cos \theta + i \sin \theta)^2$ et on développe pour retrouver les formules habituelles pour $\cos(2\theta)$ et $\sin(2\theta)$.

$\cos(3\theta) + i \sin(3\theta) = (\cos \theta + i \sin \theta)^3$ et on développe. D'où $\cos(3\theta) = \cos^3 \theta - 3 \cos(\theta) \sin^2 \theta$, et $\sin(3\theta) = -\sin^3 \theta + 3 \sin(\theta) \cos^2 \theta$. On généralise avec les coefficients binomiaux.

b) $z = z_0 \exp(i\omega t)$, $z = a \exp(i\omega t) + b \exp(-i\omega t)$, qui peut se réarranger en sinus et cosinus. Si on prend des axes tels que $\Omega = (0, 0, \omega)$, la partie horizontale de \mathbf{v} tourne, car on vérifie que le complexe $u(t) = v_x + i v_y$ vérifie $\dot{u} = i\omega u$, soit $v_x(t) + i v_y(t) = v_0 \exp(i\omega t)$, mais la partie verticale est constante.

Pour une particule dans un champ magnétique, on a $m\dot{\mathbf{v}} = q\mathbf{v} \times \mathbf{B}$, soit le mouvement précédent, avec $\Omega = -q\mathbf{B}/m$. On trouve aussi une équation de ce type pour le mouvement d'une toupie à l'approximation gyroscopique.

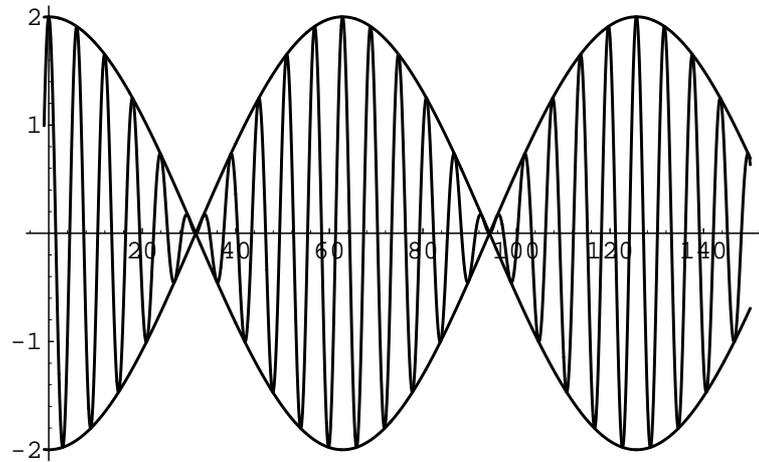


FIGURE 1 – La courbe $\pm 2 \cos(0.05t)$ est l'enveloppe de $\cos(t) + \cos(1.1t)$

I.9 Puissance moyenne

On trouve $\langle P \rangle = I_0 U_0 \cos(\phi) / 2 = I_{\text{eff}} U_{\text{eff}} \cos(\phi)$, si on pose $I_{\text{eff}} = I_0 / \sqrt{2}$ et de même pour la tension.

I.10 Battements

Voir la figure. L'identité $\cos(t) + \cos(1,1t) = 2 \cos(0,05t) \cos(1,05t)$ est lue comme une oscillation rapide avec une amplitude lentement variable.

I.11 Interférences

Un peu de trigonométrie donne $2 \cos(\phi/2)$, qui est, dans la construction de Fresnel, la diagonale d'un losange de côté 1 et d'angle ϕ .