

Méthodes mathématiques pour physiciens

(LP 206)

Corrigé et barème

(7 février 2007 – durée : 2h)

Barème approximatif :

Exercice I : 3 pts

Exercice II : 6 pts

Exercice III : 12 pts

Les calculatrices et les documents ne sont pas autorisés

Les exercices sont indépendants

2 pages imprimées

Par défaut, les notations sont celles du cours

Exercice I

Convergence d'une intégrale

En justifiant la réponse, préciser la convergence de l'intégrale suivante :

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{e^x - e^{-x}}{x(x^2 + 1)} dx, \quad (1)$$

Il y a convergence en 0, divergence à l'infini.

[1.5+1.5]

Exercice II

Série d'exponentielles

1. Soit la série géométrique $1 + v + \dots \equiv \sum_{n=0}^{+\infty} v^n$, où v est un nombre complexe de module strictement inférieur à 1.

(a) On considère d'abord la somme partielle $s_N = 1 + v + \dots + v^N$. Montrer que dans la différence $s_N - vs_N$, presque tous les termes se compensent et que $s_N - vs_N = 1 - v^{N+1}$. En déduire l'expression de s_N .
 $s_N = 1 + v + \dots + v^N$, $vs_N = v + \dots + v^N + v^{N+1}$, donc $s_N - vs_N = (1 - v)s_N = 1 - v^{N+1}$, $s_N = \frac{1 - v^{N+1}}{1 - v}$. [1]

(b) La suite s_N a-t-elle une limite quand $N \rightarrow \infty$? Pourquoi ? Que peut-on en conclure sur la convergence de la série s et sur sa somme ?

$|v| < 1 \Rightarrow v^{N+1} \rightarrow 0$ quand $N \rightarrow \infty$. Donc $s_N \rightarrow \frac{1}{1-v}$. La série $\sum v^n$ converge absolument pour $|v| < 1$ puisque la somme partielle a une limite et sa somme est $s = \frac{1}{1-v}$. [1]

2. En utilisant le résultat de la question 1, calculer la somme $S(t)$:

$$S(t) = \sum_{n=0}^{+\infty} r^n e^{int}, \quad r \in \mathbb{R}, \quad r \in]-1, 1[\quad (2)$$

$$S(t) = \frac{1}{1 - re^{it}} = \frac{1 - r \cos t}{|1 - re^{it}|^2} \quad [1]$$

3. En égalant les parties réelles de l'expression (2) et de sa somme, déterminer la série de Fourier de

$$F(t) = \frac{1 - r \cos t}{1 - 2r \cos t + r^2} .$$

$$\Re(S(t)) = \sum_{n=0}^{\infty} r^n \cos nt = \frac{1-r \cos t}{1-2r \cos t+r^2} = F(t) : \text{le } n\text{-ième coefficient de Fourier de } F(t) \text{ vaut } r^n. \quad [1]$$

4. Un oscillateur harmonique de pulsation propre ω_0 et d'amortissement négligeable est soumis à la force $F(t)$. Il satisfait donc l'équation

$$\ddot{x}(t) + \omega_0^2 x(t) = F(t) . \quad (3)$$

(a) Donner une solution particulière de cette équation sous forme d'un développement en série de Fourier.

$$x(t) = \sum x_n \cos nt \text{ avec } (\omega_0^2 - n^2)x_n = r^n. \quad [1]$$

(b) Montrer que quand $\omega_0 \rightarrow 3$, un terme de ce développement diverge. Lequel ? Quel est le phénomène en jeu ?

Quand $\omega_0 \rightarrow 3$, x_3 diverge : c'est le phénomène de résonance, ici non amorti. [1]

Exercice III

Bifurcation

Un point matériel M de masse m se déplace sans frottement sur un cercle fixe de rayon a placé dans un plan vertical. Ce point est soumis d'une part à son poids, de l'autre à la force de rappel d'un ressort de raideur k fixé au point A le plus haut sur le cercle (voir Figure 1a). La longueur au repos du ressort est ℓ , supposée plus petite que le diamètre $2a$ du cercle.

On rappelle sur la Figure 1b quelques propriétés géométriques simples : si l'angle $\widehat{BOM} = \theta$, alors l'angle $\widehat{BAM} = \theta/2$, et \widehat{BMA} est un angle droit. On rappelle aussi les identités trigonométriques

$$\sin \theta = 2 \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} \quad \text{et} \quad \cos \theta = 2 \cos^2 \frac{\theta}{2} - 1 .$$

1. (a) Calculer la longueur du ressort AM en fonction de a et de θ ; en déduire le module de la force de rappel s'exerçant sur M .

Le triangle AOM est isocèle, donc longueur du ressort = $AM = 2a \cos(\theta/2)$; force de rappel le long de AM : $k(2a \cos(\theta/2) - \ell)$. [1]

(b) Quelle est la composante sur un axe Mx orthogonal à OM de la somme des forces appliquées à M ?

$$k(2a \cos \theta/2 - \ell) \sin(\theta/2) - mg \sin \theta \quad [1]$$

(c) En déduire que le principe fondamental de la dynamique s'exprime par l'équation suivante pour θ :

$$m a \ddot{\theta} = k \left(2a \cos \frac{\theta}{2} - \ell \right) \sin \frac{\theta}{2} - mg \sin \theta . \quad (4)$$

[0.5]

2. On supposera dans la suite que $k > mg/a$. Quelle est l'équation en $\frac{\theta}{2}$ satisfaite par les solutions stationnaires (indépendantes du temps) de l'équation (4) ?

$$k(2a \cos \frac{\theta}{2} - \ell) \sin \frac{\theta}{2} - 2mg \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} = 0 \text{ soit } \sin \frac{\theta}{2} (2(ak - mg) \cos \frac{\theta}{2} - k\ell) = 0 \quad [1]$$

Montrer que cette équation admet une ou plusieurs solutions selon la valeur de k , et donner les valeurs θ_s correspondantes.

$\theta_s/2 = 0$, donc $\theta_s = 0$, est toujours solution. L'autre solution $\frac{1}{2}\theta_s = \text{Arccos} \frac{k\ell}{2(ak-mg)}$ existe ssi $k\ell \leq 2(ak-mg)$, soit $k > 2mg/(2a-\ell)$ [0.5+1]

3. Écrire le développement limité au premier ordre inclus du membre de droite de (4) autour d'une valeur quelconque θ_0 .

$$(ka - mg) \sin \theta - k\ell \sin \frac{\theta}{2} = (ka - mg) \sin \theta_0 - k\ell \sin \frac{\theta_0}{2} + \left((ka - mg) \cos \theta_0 - \frac{1}{2}k\ell \cos \frac{\theta_0}{2} \right) (\theta - \theta_0) + \dots \quad [1]$$

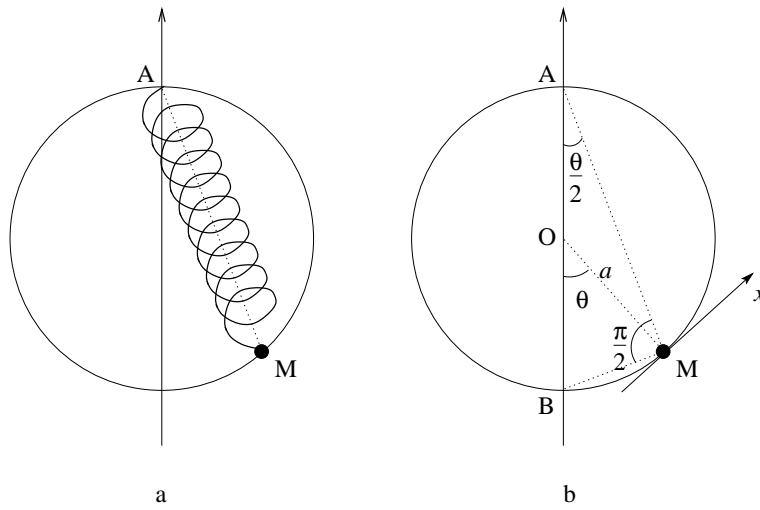


Figure 1: Le point matériel M sur son cercle.

4. En déduire la linéarisation de l'équation (4) autour de ses solutions stationnaires θ_s et discuter la stabilité de chacune d'entre elles.

Si on pose $\theta = \theta_s + \alpha$, l'équation linéarisée est $ma\ddot{\alpha} = \left[(ka - mg) \cos \theta_s - \frac{1}{2}k\ell \cos \frac{\theta_s}{2} \right] \alpha$. [1]

Il y a stabilité de la solution θ_s triviale $\theta_s = 0$ si $[\dots] = (ka - mg) - \frac{1}{2}k\ell < 0$ c'est-à-dire si $k < \frac{2mg}{2a - \ell}$; [1]

Il y a stabilité de la solution θ_s non triviale ssi $[\dots] < 0$, soit en reportant $\cos \frac{\theta_s}{2} = \frac{k\ell}{2(ka - mg)}$ et en utilisant la deuxième identité trigonométrique ci-dessus, $(ka - mg) \left(\frac{k^2 \ell^2}{2(ka - mg)^2} - 1 \right) - \frac{1}{2} \frac{k^2 \ell^2}{2(ka - mg)} = \frac{k^2 \ell^2}{4(ka - mg)} - (ka - mg)$ qui est < 0 ssi $k\ell < 2(ka - mg)$ soit $k > \frac{2mg}{2a - \ell}$. [1]

5. En utilisant cette équation linéarisée, donner la pulsation des oscillations au voisinage de chacune des solutions stables.

Le carré de la pulsation au voisinage d'une solution θ_s est donné par $\omega^2 = -\frac{1}{ma}[\dots]$, donc pour la solution $\theta_s = 0$, $\omega_0^2 = -\frac{k(a - \frac{1}{2}\ell) - mg}{ma}$ et pour la solution non triviale $\omega_s^2 = \frac{1}{ma} \left((ka - mg) - \frac{k^2 \ell^2}{4(ka - mg)} \right)$. [1+1]

6. Tracer le schéma (ou diagramme) de bifurcation donnant la solution stable en fonction de k .

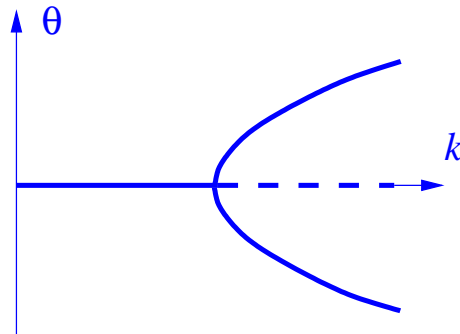


Figure 2: Bifurcation de la solution triviale vers la non triviale.

[1]