

Causalité et relations de Kramers-Kronig

Tuteur : Pierre Illien (Laboratoire PHENIX, CNRS & Sorbonne Université)

Dans tout ce sujet on adoptera la convention suivante pour la transformation de Fourier :

$$\tilde{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt, \quad (1)$$

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{f}(\omega)e^{i\omega t} d\omega. \quad (2)$$

1 Causalité et analyticité dans le plan complexe

On considère un oscillateur harmonique amorti, soumis à un forçage dépendant du temps $f(t)$:

$$\ddot{x}(t) + 2\gamma\dot{x}(t) + \omega_0^2 x(t) = f(t), \quad (3)$$

pour $t \in]-\infty, \infty[$ et avec $0 < \gamma < \omega_0$. Le forçage $f(t)$ et sa réponse $x(t)$ sont des quantités réelles.

1. Dans un premier temps, on suppose que le forçage est harmonique : $f(t) = F(\omega)e^{i\omega t}$. On cherche une solution de l'équation différentielle satisfaite par x sous la forme $x(t) = \tilde{g}(\omega)F(\omega)e^{i\omega t}$. Déterminer $\tilde{g}(\omega)$.
2. Déterminer la parité des parties réelles et imaginaires de $\tilde{g}(\omega)$. Expliciter les pôles de $\tilde{g}(\omega)$.
3. $f(t)$ est désormais quelconque. En prenant la transformée de Fourier de l'équation différentielle satisfaite par x , montrer que sa solution s'écrit sous la forme

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t-\tau)f(\tau) d\tau, \quad (4)$$

en écrivant $g(t)$ sous la forme d'une transformée de Fourier inverse.

4. Calculer $g(t)$ à l'aide du théorème des résidus, en séparant les cas $t > 0$ et $t < 0$.
5. Le système respecte-t-il la causalité ? Quelle est la propriété sur les pôles de $\tilde{g}(\omega)$ impliquant que la causalité soit bien respectée ?

Remarque : On peut montrer rigoureusement, et on admet pour ce tutorat, qu'il y a équivalence entre cette propriété et la causalité du système.

6. Donner un exemple de situation physique pouvant être modélisée ainsi. Comment appelle-t-on généralement la fonction \tilde{g} ?

2 Relations de Kramers-Kronig

Système linéaire. — On considère désormais un système linéaire plus général $\mathcal{L}x(t) = f(t)$, où \mathcal{L} est un opérateur linéaire contenant des dérivations, intégrations, multiplication par des scalaires, et qui ne dépend pas explicitement du temps. La solution peut s'écrire sous la forme générale

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t-\tau)f(\tau) d\tau. \quad (5)$$

On ne spécifie pas l'expression de g , mais on suppose que le système est causal.

Partie principale de Cauchy.— On rencontre parfois en physique des intégrales de la forme :

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x - x_0} dx, \quad (6)$$

où x_0 est un réel, et où la fonction φ n'a pas de singularité sur l'axe réel et est supposée posséder les propriétés assurant la convergence de l'intégrale en $\pm\infty$. Si $\varphi(x_0) \neq 0$, cette intégrale a une divergence logarithmique à cause de la singularité de l'intégrand en x_0 . On peut alors proposer une régularisation particulière de cette intégrale, appelée *partie principale de Cauchy*, et qui s'écrit (si elle est définie) :

$$\mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x - x_0} dx \equiv \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \left[\int_{-\infty}^{x_0 - \epsilon} \frac{\varphi(x)}{x - x_0} dx + \int_{x_0 + \epsilon}^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x - x_0} dx \right]. \quad (7)$$

L'objectif de cette partie est de montrer que, pour un système causal, les parties réelles et imaginaires de $\tilde{g}(\omega)$ sont reliées à travers cette régularisation.

7. On commence par considérer une fonction φ telle que $\lim_{|z| \rightarrow \infty} |\varphi(z)| = 0$. En choisissant un contour d'intégration adapté, en appliquant un lemme de Jordan, et en utilisant le théorème des résidus, montrer la relation :

$$\mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x - x_0} dx = -i\pi\varphi(x_0) - 2i\pi \sum_{\substack{k \text{ tels que} \\ \text{Im}(z_k) < 0}} \text{Res} \left[\frac{\varphi(z)}{z - x_0}, z = z_k \right]. \quad (8)$$

8. En appliquant cette relation à la fonction \tilde{g} , montrer que

$$\tilde{g}(\omega) = \frac{i}{\pi} \mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\tilde{g}(x)}{x - \omega} dx. \quad (9)$$

9. En déduire les relations de Kramers-Kronig :

$$\text{Re}[\tilde{g}(\omega)] = -\frac{1}{\pi} \mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\text{Im}[\tilde{g}(x)]}{x - \omega} dx, \quad (10)$$

$$\text{Im}[\tilde{g}(\omega)] = \frac{1}{\pi} \mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\text{Re}[\tilde{g}(x)]}{x - \omega} dx. \quad (11)$$

10. Dans le cas général, que dire de la parité de $\text{Re}[\tilde{g}(\omega)]$ et $\text{Im}[\tilde{g}(\omega)]$?

11. Montrer que le travail du système $W = \int_{-\infty}^{\infty} \dot{x}(t)f(t) dt$ s'écrit

$$W = -\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \omega \text{Im}[\tilde{g}(\omega)] |\tilde{f}(\omega)|^2 d\omega. \quad (12)$$

Sur l'exemple de la fonction $\tilde{g}(\omega)$ déterminée à la partie 1, commenter le signe de W .

La partie imaginaire de $\tilde{g}(\omega)$ est donc reliée à la dissipation du système. Que représente sa partie réelle ?