

Corrigé partiel du TD1 :Le mouvement brownien : Einstein et Langevin

1 Le mouvement brownien selon Einstein

Corrigé en cours.

2 Équation de Langevin et corrélation des vitesses

▷ 2-1 On a

$$x(t) = \int_0^t v(t') dt',$$

donc

$$\langle x^2 \rangle (t) = \langle \int_0^t v(t') dt' \int_0^t v(t'') dt'' \rangle = \int_0^t dt' \int_0^t dt'' \langle v(t') v(t'') \rangle.$$

▷ 2-2 Comme à l'équilibre $\langle v^2(0) \rangle = \langle v^2(s) \rangle = K(0)$:

$$\langle (v(0) \pm v(s))^2 \rangle = \langle v^2(0) \rangle + \langle v^2(s) \rangle \pm 2 \langle v(0) v(s) \rangle = 2K(0) \pm 2K(s) \geq 0,$$

donc $|K(s)| \leq K(0)$. Par ailleurs, en choisissant $t_1 = t - s$

$$K(s) = \langle v(t) v(t+s) \rangle = \langle v(t_1) v(t_1+s) \rangle = \langle v(t-s) v(t) \rangle = K(-s).$$

Lorsque $s \rightarrow \infty$ (en fait pour des temps longs devant γ^{-1}), les vitesses $v(0)$ et $v(s)$ sont décorrelées et la moyenne du produit tend vers 0.

▷ 2-3 Avec le changement de variables : $s = t'' - t'$ on a

$$\langle x^2 \rangle (t) = \int_0^t dt' \int_{-t'}^{t-t'} ds \langle v(0) v(s) \rangle.$$

Or $0 \leq t' \leq t$ et $-t' \leq s \leq t - t'$ donc $-t \leq s \leq t$.

donc

$$\begin{aligned} \langle x^2 \rangle (t) &= \int_{-t}^0 ds \int_{-s}^t dt' K(s) + \int_0^t ds \int_0^{t-s} dt' K(s) \\ &= \int_{-t}^0 ds (t+s) K(s) + \int_0^t ds (t-s) K(s) \\ &= 2 \int_0^t ds (t-s) K(s), \end{aligned}$$

où l'on a fait le changement de variables $s \rightarrow -s$ dans la première intégrale.

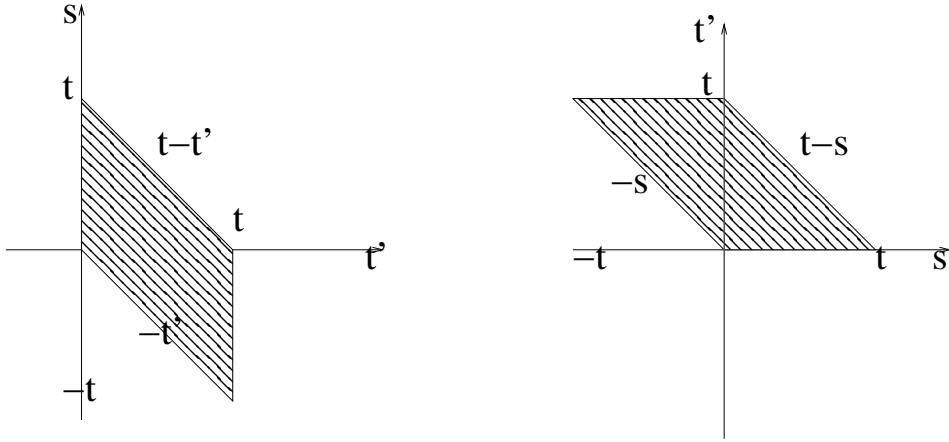


FIGURE 1 – Changement de variables du plan $t' - s$ au plan $s - t'$

▷ **2-4** L'équation de Langevin s'écrit :

$$\frac{dv}{dt} = -\gamma v + \frac{1}{m} \eta.$$

Intégrons entre s et $s + ds$ où $ds \ll \gamma^{-1}$:

$$\int_s^{s+ds} dt' \frac{dv}{dt'} = -\gamma \int_s^{s+ds} v(t') dt' + \frac{1}{m} \int_s^{s+ds} \eta(t') dt',$$

donc

$$v(s + ds) - v(s) = -\gamma v(s) ds + \frac{1}{m} \int_s^{s+ds} \eta(t') dt',$$

car $v(t)$ varie peu entre s et $s + ds$. En multipliant enfin par $v(0)$ et en prenant la moyenne d'ensemble :

$$\langle v(0)v(s + ds) \rangle - \langle v(0)v(s) \rangle = -\gamma \langle v(0)v(s) \rangle ds + \frac{1}{m} \int_s^{s+ds} \langle v(0)\eta(t') \rangle dt'.$$

La force aléatoire étant statistiquement indépendante de la vitesse initiale, le dernier terme vaut 0 :

$$\frac{d\langle v(0)v(s) \rangle}{ds} = -\gamma \langle v(0)v(s) \rangle.$$

Donc

$$K(s) = K(0)e^{-\gamma s},$$

pour $s \geq 0$ et comme $K(-s) = K(s)$ et $K(0) = \langle v^2(0) \rangle = kT/m$ (équipartition de l'énergie) :

$$K(s) = \frac{kT}{m} e^{-\gamma|s|}$$

pour tout s .

▷ **2-5** Finalement,

$$\begin{aligned} \langle x^2 \rangle(t) &= \frac{2kT}{m} \int_0^t ds (t - s) e^{-\gamma s} \\ &= \frac{2kT}{m} (t + \frac{\partial}{\partial \gamma}) \int_0^t ds e^{-\gamma s} \\ &= \frac{2kT}{m} (t + \frac{\partial}{\partial \gamma}) \left[\frac{1 - e^{-\gamma t}}{\gamma} \right] \\ &= \frac{2kT}{m} \left(t \frac{1 - e^{-\gamma t}}{\gamma} + \frac{t\gamma e^{-\gamma t} - 1 + e^{-\gamma t}}{\gamma^2} \right) \\ &= \frac{2kT}{\gamma m} \left(t - \frac{1}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t}) \right). \end{aligned}$$