

# 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  $\gamma^{-1}$ ), les vitesses  $v(0)$  et  $v(s)$  sont décorréliées 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.

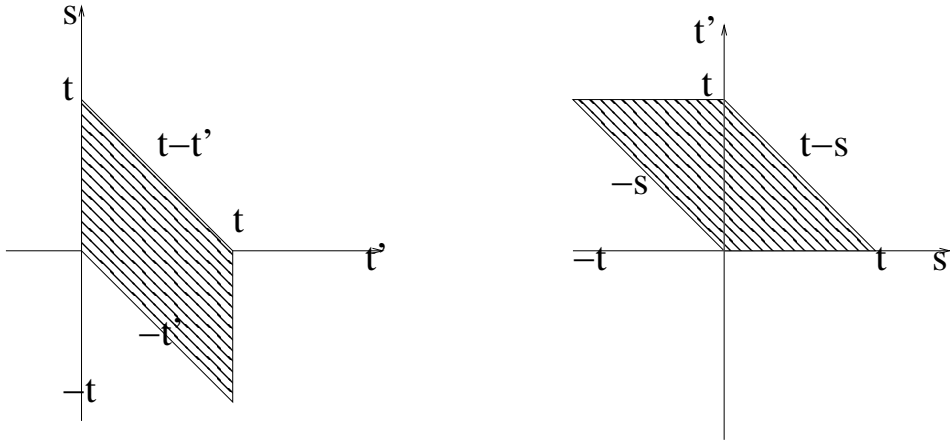


FIGURE 1 – Changement de variables du plan  $t' - s$  au plan  $s - t'$

▷ **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,

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