

# Examen du cours de M2 : Méthodes numériques probabilistes

13 janvier 2016, 9h30-12h30.

*Les notes de cours sont autorisées.*

## Exercice : Equation de Langevin

On considère l'équation de Langevin

$$\begin{cases} dq_t = v_t dt \\ m dv_t = -\nabla\pi(q_t) dt - v_t dt + \sqrt{2\beta^{-1}}dW_t \end{cases}$$

avec  $m$  et  $\beta$  deux paramètres strictement positifs,  $(q_t, v_t)_{t \geq 0}$  un processus à valeurs dans  $\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d$ ,  $(W_t)_{t \geq 0}$  un brownien  $d$ -dimensionnel et  $\pi : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$  une fonction régulière. On suppose dans toute la suite que  $\int_{\mathbb{R}^d} \exp(-\beta\pi(q)) dq < \infty$  et que  $\nabla\pi$  est une fonction lipschitzienne.

**1** On s'intéresse tout d'abord à la mesure stationnaire pour ce processus.

**1.1** Ecrire l'équation de Fokker-Planck qui donne l'évolution de la loi de  $(q_t, v_t)$ .

**1.2** Montrer que la mesure de probabilité sur  $\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d$  de densité

$$f(q, v) = Z^{-1} \exp\left(-\beta\left(\pi(q) + \frac{m|v|^2}{2}\right)\right)$$

où  $Z = \int_{\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d} \exp\left(-\beta\left(\pi(q) + \frac{m|v|^2}{2}\right)\right) dqdv < \infty$ , est invariante pour la dynamique de Langevin.

**2** Dans cette question, on s'intéresse à la limite  $m \rightarrow 0$ .

**2.1** Montrer que pour tout  $t \geq 0$ ,

$$v_t = v_0 e^{-\frac{t}{m}} + \frac{1}{m} \int_0^t e^{-\frac{t-s}{m}} (-\nabla\pi(q_s) ds + \sqrt{2\beta^{-1}}dW_s).$$

**2.2** En déduire que pour tout  $t \geq 0$ ,

$$q_t = q_0 + v_0 m \left(1 - e^{-\frac{t}{m}}\right) + \int_0^t \left(1 - e^{-\frac{t-r}{m}}\right) (-\nabla\pi(q_r) dr + \sqrt{2\beta^{-1}}dW_r).$$

On introduit le processus  $X_t$  à valeurs dans  $\mathbb{R}^d$  et solution de

$$dX_t = -\nabla\pi(X_t) dt + \sqrt{2\beta^{-1}}dW_t$$

avec comme condition initiale  $X_0 = q_0$ . Montrer que pour tout  $t \geq 0$ ,

$$\begin{aligned} q_t - X_t &= v_0 m \left(1 - e^{-\frac{t}{m}}\right) - \int_0^t \left(1 - e^{-\frac{t-r}{m}}\right) (\nabla\pi(q_r) - \nabla\pi(X_r)) dr \\ &\quad + \int_0^t e^{-\frac{t-r}{m}} \nabla\pi(X_r) dr - \sqrt{2\beta^{-1}} \int_0^t e^{-\frac{t-r}{m}} dW_r. \end{aligned}$$

**2.3** Montrer que

$$\int_0^t e^{-\frac{t-r}{m}} dW_r = W_t e^{-\frac{t}{m}} - \frac{1}{m} \int_0^t e^{-\frac{t-r}{m}} (W_r - W_t) dr.$$

**2.4** (*Question plus difficile*) En déduire que pour tout  $T > 0$ , presque sûrement,

$$\lim_{m \rightarrow 0} \sup_{t \in [0, T]} \left| \int_0^t e^{-\frac{t-r}{m}} dW_r \right| = 0.$$

**2.5** Montrer qu'il existe  $C > 0$  tel que, pour  $T > 0$  fixé : presque sûrement

$$\forall t \in [0, T], \sup_{s \leq t} |q_s - X_s| \leq C \int_0^t \sup_{r \leq s} |q_r - X_r| ds + r_T(m)$$

avec  $\lim_{m \rightarrow 0} |r_T(m)| = 0$ . En déduire que presque sûrement

$$\lim_{m \rightarrow 0} \sup_{t \in [0, T]} |q_t - X_t| = 0.$$

## Problème : Modèles de spins

On considère un modèle de spins sur le réseau  $\{1, \dots, N\}$  : à chaque point  $i \in \{1, \dots, N\}$ , on associe un spin  $x_i \in \{-1, +1\}$ . Une configuration est donnée par  $x = (x_1, \dots, x_N)$  et l'espace des configurations est

$$\mathcal{X}_N = \{-1, +1\}^N.$$

La magnétisation d'une configuration est définie par :

$$\forall x \in \mathcal{X}_N, m_N(x) = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N x_i$$

et  $m_N \in \mathcal{M}_N$  avec

$$\mathcal{M}_N = \left\{ -1, -1 + \frac{2}{N}, \dots, 1 - \frac{2}{N}, 1 \right\}.$$

Les modèles de spins ont pour objectif d'expliquer le ferromagnétisme, c'est-à-dire le fait que certains matériaux sont magnétisés (leur magnétisation est non nulle), même en l'absence d'un champ magnétique extérieur.

**1** Dans cette première partie, on suppose que les spins interagissent avec leurs plus proches voisins : c'est le modèle d'Ising. On se donne la fonction potentiel :

$$\forall x \in \mathcal{X}_N, V(x) = - \sum_{i=1}^N x_i x_{i+1}$$

avec comme convention  $x_{N+1} = x_1$  (conditions aux limites périodiques). La mesure de Boltzmann associée donne à la configuration  $x \in \mathcal{M}_N$  la probabilité

$$\nu_N(x) = (Z_N^{\text{Ising}})^{-1} \exp(-\beta V(x))$$

avec  $\beta > 0$  un paramètre positif et  $Z_N^{\text{Ising}} = \sum_{x \in \mathcal{X}_N} \exp(-\beta V(x))$ . On considère l'algorithme suivant :  $X^0 \in \mathcal{X}_N$  est donné, et, pour  $k \geq 0$ ,  $X^{k+1}$  est construit à partir de  $X^k$  de la manière suivante :

— On tire un site  $I^k$  au hasard uniformément parmi  $\{1, \dots, N\}$  et on considère

$$Y^k = (X_1^k, \dots, X_{I^k-1}^k, -X_{I^k}^k, X_{I^k+1}^k, \dots, X_N^k).$$

— On calcule  $\alpha^k = \min\left(1, \exp(-\beta(V(Y^k) - V(X^k)))\right)$  et on tire une variable aléatoire  $U^k$  uniformément sur  $[0, 1]$ . Si  $U^k \leq \alpha^k$  on pose  $X^{k+1} = Y^k$ , sinon, on pose  $X^{k+1} = X^k$ .

**1.1** En utilisant des résultats du cours, rappeler pourquoi cet algorithme est ergodique par rapport à la mesure  $\nu_N$  au sens suivant : pour toute fonction  $\varphi : \mathcal{X}_N \rightarrow \mathbb{R}$ , presque sûrement,

$$\lim_{K \rightarrow \infty} \frac{1}{K} \sum_{k=1}^K \varphi(X^k) = \sum_{x \in \mathcal{X}_N} \varphi(x) \nu_N(x).$$

On note  $\tau_x = \inf\{n \geq 1, X^n = x \text{ pour la chaîne de condition initiale } X^0 = x\}$ , pour tout  $x \in \mathcal{X}_N$ . On suppose  $N$  pair et on introduit les points de  $\mathcal{X}_N$  :  $x_- = (-1, \dots, -1)$ ,  $x_0 = (-1, +1, \dots, -1, +1)$ , et  $x_+ = (+1, \dots, +1)$ . Comparer  $\mathbb{E}(\tau_{x_-})$ ,  $\mathbb{E}(\tau_{x_+})$  et  $\mathbb{E}(\tau_{x_0})$ .

**1.2** Proposer une modification de l'algorithme pour échantillonner la mesure

$$\nu_N^m(x) = (Z_N^m)^{-1} \exp(-\beta V(x)) \mathbf{1}_{\{m_N(x)=m\}}$$

où la magnétisation moyenne  $m \in \mathcal{M}_N$  est fixée, et  $Z_N^m = \sum_{x \in \mathcal{X}_N} \exp(-\beta V(x)) \mathbf{1}_{\{m_N(x)=m\}}$ .

**2** Dans cette deuxième partie, on suppose que les spins interagissent tous entre eux selon la fonction potentiel (modèle de Curie-Weiss) :

$$\forall x \in \mathcal{X}_N, H(x) = -\frac{1}{2N} \sum_{1 \leq i, j \leq N} x_i x_j.$$

La mesure de Boltzmann associée donne à la configuration  $x \in \mathcal{M}_N$  la probabilité

$$\mu_N(x) = (Z_N)^{-1} \exp(-\beta H(x))$$

avec  $\beta > 0$  un paramètre positif et  $Z_N = \sum_{x \in \mathcal{X}_N} \exp(-\beta H(x))$ . On s'intéresse à la loi de la magnétisation moyenne  $m_N(X)$  quand  $X$  est distribué selon  $\mu_N$ , noté  $X \sim \mu_N$  dans la suite.

**2.1** Montrer que, pour  $X \sim \mu_N$ ,

$$\forall m \in \mathcal{M}_N(x), \mathbb{P}(m_N(X) = m) = (Z_N)^{-1} \binom{N}{\frac{N(1-m)}{2}} \exp\left(\beta \frac{N}{2} m^2\right),$$

où pour  $n \geq 1$  et  $k \in \{0, \dots, n\}$ ,  $\binom{n}{k} = \frac{n!}{k!(n-k)!}$  dénote le coefficient binomial.

**2.2** (*Question optionnelle*) L'objectif de cette question est d'exhiber des bornes sur le coefficient binomial  $\binom{n}{k}$ . En utilisant la formule  $\sum_{\ell=0}^n \binom{n}{\ell} p^\ell (1-p)^{n-\ell} = 1$  (valable pour tout  $p$ ), montrer que

$$\forall k \in \{0, \dots, n\}, \frac{1}{n+1} \exp\left(nh \left(\frac{k}{n}\right)\right) \leq \binom{n}{k} \leq \exp\left(nh \left(\frac{k}{n}\right)\right)$$

où, pour tout  $x \in [0, 1]$ ,  $h(x) = -x \ln x - (1-x) \ln(1-x)$ . Indication : pour  $p \in [0, 1]$ , écrire  $\binom{n}{k} p^k (1-p)^{n-k} \leq \sum_{\ell=0}^n \binom{n}{\ell} p^\ell (1-p)^{n-\ell} \leq (n+1) \max_{\ell \in \{0, \dots, n\}} \binom{n}{\ell} p^\ell (1-p)^{n-\ell}$  et considérer  $p = k/n$ .

**2.3** Montrer que pour  $X \sim \mu_N$ ,

$$\forall m \in \mathcal{M}_N, \frac{1}{N+1} \exp(N\psi(m)) \leq Z_N \mathbb{P}(m_N(X) = m) \leq \exp(N\psi(m))$$

où, pour tout  $m \in [-1, 1]$ ,  $\psi(m) = \frac{\beta}{2} m^2 + h\left(\frac{1-m}{2}\right)$ .

**2.4** On note  $\psi^* = \sup_{m \in [-1, 1]} \psi(m)$ . Montrer que le suprémum est atteint en un point  $m^* \in (-1, 1)$  tel que

$$m^* = \tanh(\beta m^*)$$

où pour tout  $x \in \mathbb{R}$ ,  $\tanh(x) = \frac{e^x - e^{-x}}{e^x + e^{-x}}$ . Montrer que pour  $\beta \leq 1$ , le suprémum est atteint en un unique point  $m^* = 0$ , alors que pour  $\beta > 1$ , le suprémum est atteint en deux points  $\{m_-^*, m_+^*\}$  avec  $m_-^* = -m_+^*$  et  $m_+^* > 0$ .

**2.5** Montrer que pour tout  $N \geq 1$ ,

$$\frac{1}{N} \ln Z_N \leq \psi^* + \frac{1}{N} \ln(1+N)$$

**2.6** Montrer que qu'il existe  $C_0 > 0$  et  $N_0$  tel que pour tout  $N \geq N_0$ ,

$$\frac{1}{N} \ln Z_N \geq \psi^* - \frac{1}{N} \ln(1+N) - \frac{C_0}{N^2}$$

**2.7** On suppose  $\beta \leq 1$  et  $X \sim \mu_N$ . Montrer que pour tout  $\epsilon > 0$ , il existe  $C_1 > 0$  et  $N_1$  tel que pour tout  $N \geq N_1$

$$\mathbb{P}(|m_N(X)| \geq \epsilon) \leq \exp(-C_1 N).$$

**2.8** On suppose  $\beta > 1$  et  $X \sim \mu_N$ . Rappeler pourquoi pour tout  $\epsilon > 0$ ,  $\mathbb{P}(|m_N(X) - m_-^*| \geq \epsilon) = \mathbb{P}(|m_N(X) - m_+^*| \geq \epsilon)$ . Montrer que pour tout  $\epsilon > 0$ , il existe  $C_2 > 0$  et  $N_2$  tel que pour tout  $N \geq N_2$

$$\frac{1}{2} \leq \mathbb{P}(|m_N(X) - m_+^*| \geq \epsilon) \leq \frac{1}{2} + \exp(-C_2 N).$$

**2.9** Dédurre des questions précédentes que pour  $X \sim \mu_N$ , dans la limite  $N \rightarrow \infty$ , la loi de  $m_N(X)$  converge vers  $\delta_0$  si  $\beta \leq 1$  et vers  $\frac{1}{2} (\delta_{m_-^*} + \delta_{m_+^*})$  si  $\beta > 1$ . Commenter.