

Modèle d'Est Conservatif

Benjamin Védrine ¹

Sorbonne Université

21 septembre 2020

¹Travail effectué sous la supervision d'Oriane Blondel à l'Université Claude Bernard Lyon 1.

Les modèles à contraintes cinétiques

Pour tout modèles à contraintes cinétiques modélisant un gaz (KCLG) sur $\{0, 1\}^{\mathbb{Z}^d}$, toute configuration $\eta \in \{0, 1\}^{\mathbb{Z}^d}$ et tout couple $e = (x, y)$ de sites voisins dans $\{0, 1\}^{\mathbb{Z}^d}$, on définit les contraintes $c_e(\eta) \in \{0, 1\}$:

- $c_e(\eta)$ ne dépend que d'un nombre fini de voisins de x et de y ,
- $c_e(\eta)$ ne dépend pas de $\eta(x)$ ou de $\eta(y)$,
- les contraintes sont invariantes par translation,
- si pour tout z , $\eta'(z) \leq \eta(z)$, alors $c_e(\eta) = 1 \implies c_e(\eta') = 1$.

Construction du processus

Définition (Générateur du modèle)

Pour toute fonction locale f sur $\{0, 1\}^{\mathbb{Z}}$

$$\mathcal{L}f(\eta) = \sum_{x \in \mathbb{Z}} c_{x-1,x}(\eta) [f(\eta^{x-1,x}) - f(\eta)]$$

où

$$\eta^{y,x}(z) = \begin{cases} \eta(y), & \text{si } z = x \\ \eta(x), & \text{si } z = y \\ \eta(z), & \text{si } z \notin \{y, x\} \end{cases}, \text{ et } c_{x-1,x}(\eta) = 1 - \eta(x+1).$$

Réversibilité

On définit ν_ρ la mesure produit de Bernoulli de paramètre ρ .

Définition (Réversibilité)

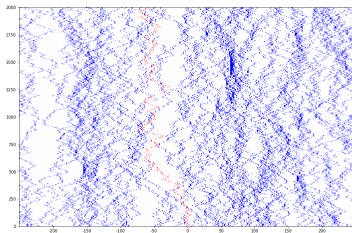
μ est dit réversible si pour toutes fonctions locales f et g :

$$\int f \mathcal{L}g d\mu = \int g \mathcal{L}f d\mu$$

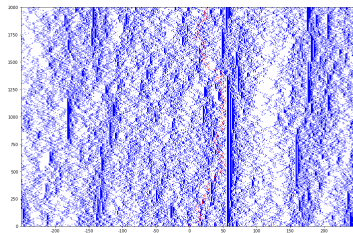
ν_ρ est réversible pour tout KCLG.

Simulations

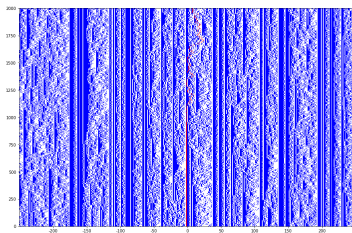
$$\rho = 0.1$$



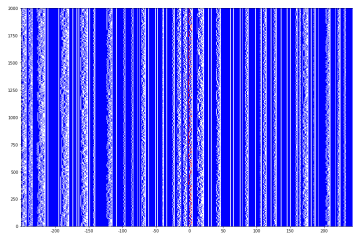
$$\rho = 0.3$$



$$\rho = 0.5$$



$$\rho = 0.7$$



Ergodicité

Définition (Ergodicité)

μ est dit ergodique si pour tout $f \in L^2(\mu)$ telle que $\mathcal{L}f = 0$ μ -p.s., alors f est constante μ -p.s.

$$\rho_c := \sup\{\rho \in [0, 1] : \nu_\rho \text{ est ergodique par rapport à } \mathcal{L}\}$$

Ergodicité

Définition (Ergodicité)

μ est dit ergodique si pour tout $f \in L^2(\mu)$ telle que $\mathcal{L}f = 0$ μ -p.s., alors f est constante μ -p.s.

$$\rho_c := \sup\{\rho \in [0, 1] : \nu_\rho \text{ est ergodique par rapport à } \mathcal{L}\}$$

Définition (Chemins et configurations échangeables)

Un chemin de longueur n entre $\eta^{(1)}$ et $\eta^{(n)}$ est une suite de configurations $(\eta^{(1)}, \eta^{(2)}, \dots, \eta^{(n)})$ telle que pour tout $i = 1, \dots, n-1$, il existe x tel que $\eta^{(i+1)} = (\eta^{(i)})^{x-1, x}$ et $c_x(\eta) = 1$.

On pose $\mathcal{E}_x := \{\eta \in \{0, 1\}^{\mathbb{Z}} : \text{il existe un chemin entre } \eta \text{ et } \eta^{x-1, x}\}$

$$\rho_{ex} := \sup\{\rho \in [0, 1] : \nu_\rho(\cap_{x \in \mathbb{Z}} \mathcal{E}_x) = 1\}$$

L'ergodicité vue selon l'échangeabilité

Proposition

ν_ρ est ergodique si et seulement si $\rho \leq \rho_{\text{ex}}$, en particulier $\rho_c = \rho_{\text{ex}}$.

L'ergodicité vue selon l'échangeabilité

Proposition

ν_ρ est ergodique si et seulement si $\rho \leq \rho_{\text{ex}}$, en particulier $\rho_c = \rho_{\text{ex}}$.

Lemme

$$\nu_\rho(\mathcal{E}_0) = \nu_\rho(\{\eta : \exists i \geq 0, \sum_{x=1}^{2i+1} \eta(x) \leq i\}).$$

L'ergodicité vue selon l'échangeabilité

Proposition

ν_ρ est ergodique si et seulement si $\rho \leq \rho_{\text{ex}}$, en particulier $\rho_c = \rho_{\text{ex}}$.

Lemme

$$\nu_\rho(\mathcal{E}_0) = \nu_\rho(\{\eta : \exists i \geq 0, \sum_{x=1}^{2i+1} \eta(x) \leq i\}).$$

Théorème

$$\rho_c = \frac{1}{2}.$$

Décroissance des corrélations

L'argument de la dualité pour le processus d'exclusion symétrique

Décroissance des corrélations

L'argument de la dualité pour le processus d'exclusion symétrique

Pour toute fonction locale f sur $\{0, 1\}^{\mathbb{Z}}$,

$$\mathcal{L}_{SSEP} f(\eta) = \sum_{x \in \mathbb{Z}} [f(\eta^{x-1, x}) - f(\eta)].$$

Théorème

Pour toute densité ρ , et tout $x \in \mathbb{Z}$:

$$\text{Cov}_{\nu_\rho}(\eta(x), \eta_t(x)) \asymp \frac{1}{\sqrt{t}},$$

où $f \asymp g \iff \exists k_1, k_2 > 0, \exists n_0 : \forall n > n_0, k_1 \cdot g(n) \leq f(n) \leq k_2 \cdot g(n)$.

Le processus vu depuis la particule marquée

On pose $\nu_\rho^* = \nu_\rho(\cdot | \eta(0) = 1)$ et on note X_t la position au temps t de la particule marquée partie de l'origine.

On pose $(\xi_t)_{t \geq 0} := (\tau_{X_t} \eta_t)_{t \geq 0}$, avec $(\tau_x \eta)(y) = \eta(x + y)$. Ainsi:

$$\xi_t(u) = \eta_t(X_t + u) \text{ pour } u \neq 0.$$

Deux cas si l'on autorise deux particules à s'échanger ou non.

1er cas: Deux sites échantent de valeurs

$(\xi_t)_{t \geq 0}$ est un processus de Markov défini par le générateur:

$$\mathcal{L}_0 f(\xi) = \sum_{y \sim 0} c_{0,y}(\xi) [f(\tau_y \xi^{0,y}) - f(\xi)] + \sum_{y \in \mathbb{Z} \setminus \{0,1\}} c_{y-1,y}(\xi) [f(\xi^{y-1,y}) - f(\xi)].$$

1er cas: Deux sites échantillant de valeurs

$(\xi_t)_{t \geq 0}$ est un processus de Markov défini par le générateur:

$$\mathcal{L}_0 f(\xi) = \sum_{y \sim 0} c_{0,y}(\xi) [f(\tau_y \xi^{0,y}) - f(\xi)] + \sum_{y \in \mathbb{Z} \setminus \{0,1\}} c_{y-1,y}(\xi) [f(\xi^{y-1,y}) - f(\xi)].$$

Lemme

Pour tout $\rho < \frac{1}{2}$, le processus ξ_t est réversible et ergodique par rapport à ν_ρ^ .*

Coefficient de diffusion de la particule marquée

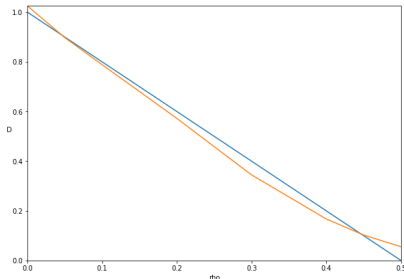
$$D := \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{\mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[X_t^2]}{2t} = \frac{1}{2} \sum_{e=\pm 1} \mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[c_{0,e}(\xi)] - \int_0^\infty \mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[j(\xi_0)j(\xi_u)] du$$

où $j(\xi) = c_{0,1}(\xi) - c_{-1,0}(\xi)$.

Coefficient de diffusion de la particule marquée

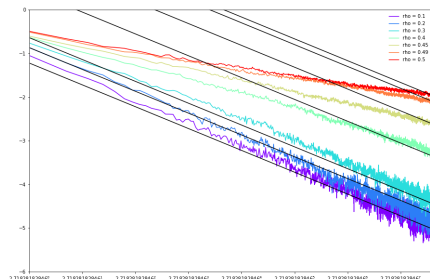
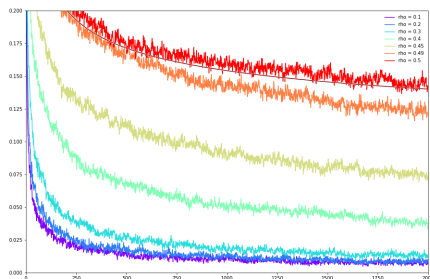
$$D := \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{\mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[X_t^2]}{2t} = \frac{1}{2} \sum_{e=\pm 1} \mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[c_{0,e}(\xi)] - \int_0^\infty \mathbb{E}_{\nu_\rho^*}[j(\xi_0)j(\xi_u)] du$$

où $j(\xi) = c_{0,1}(\xi) - c_{-1,0}(\xi)$.



Approximation de D obtenue par simulation pour $\rho \in \{0, 0.05, 0.1, 0.2, 0.3, 0.4, 0.45, 0.5\}$ comprenant chacune 5000 configurations, avec 8000 sites considérés jusqu'au temps $T = 2000$. La droite étant la fonction $2 \cdot (1/2 - \rho)$.

Probabilité de retour en l'origine d'une particule marquée



Les simulations semblent indiquer que $\frac{1}{\sqrt{t}} \lesssim \nu^*(X_t = 0) \lesssim \frac{1}{\ln(t)}$ pour tout $\rho \leq \frac{1}{2}$, et que $\nu^*(X_t = 0) \sim \frac{1}{\ln(t)}$.

2ème cas: les particules sautent sur des sites vides

$$\begin{aligned}\mathcal{L}'_0 f(\xi') &= \sum_{e=\pm 1} c_{0,e}(\xi')(1 - \xi'(e)) [f(\tau_e \xi'^{0,e}) - f(\xi')] \\ &\quad + \sum_{y \in \mathbb{Z} \setminus \{0,1\}} c_{y-1,y}(\xi') [f(\xi'^{y-1,y}) - f(\xi')].\end{aligned}$$

Remarque

Pour tout $\rho < \frac{1}{2}$, le processus ξ'_t est réversible et ergodique par rapport à ν_ρ^ .*

$$D' := \frac{1}{2} \sum_{e=\pm 1} \mathbb{E}_{\nu_\rho^*} [c_{0,e}(1 - \xi'(e))] - \int_0^\infty \mathbb{E}_{\nu_\rho^*} [j'(\xi_0)j'(\xi_u)] du$$

où $j'(\xi') = c_{0,1}(\xi')(1 - \xi'(1)) - c_{-1,0}(\xi')(1 - \xi'(-1))$.

Proposition

$D' = 0$.