

MODÈLE SIMPLIFIÉ DE L'ÉVOLUTION D'UN QUASI-CRISTAL

Mots-clés : Modélisation, Combinatoire, Probabilités conditionnelles,...

Les quasi-cristaux sont des solides qui ont des propriétés macroscopiques comparables à celles d'un cristal, mais donc la structure microscopique n'est pas périodique. Le but du projet est d'étudier dans des questions théoriques (**T**) et expérimentales (**E**) un modèle simple de formation d'un quasi-cristal en dimension 1.

1 Construction et simulation du modèle

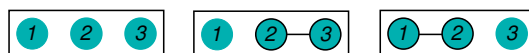
Soit $n \geq 2$, on considère une chaîne de n atomes identiques et immobiles. Dans une *configuration* de quasi-cristal de taille n , deux atomes voisins (mais pas plus) $i, i + 1$ peuvent être liés ensemble et forment alors une molécule, on note alors $i \leftrightarrow i + 1$.

On note \mathcal{S}_n l'ensemble des configurations de taille n . Pour $\sigma \in \mathcal{S}_n$, on note $M(\sigma)$ le nombre de molécules dans la configuration σ , on a $0 \leq M(\sigma) \leq n/2$. On note $\text{dens}(\sigma)$ la *densité* de la configuration σ la proportion d'atomes liés dans σ , c'est-à-dire $\text{dens}(\sigma) = 2M(\sigma)/n$.

Voici un exemple d'une configuration dans \mathcal{S}_8 dans laquelle on a les atomes $2 \leftrightarrow 3$ et $7 \leftrightarrow 8$. On a $M(\sigma) = 2$:



On pose $s_n = \text{card}(\mathcal{S}_n)$, par exemple $s_n = 3$:



1. (**T**) Démontrer que pour tout $n \geq 4$,

$$s_n = s_{n-1} + s_{n-2}.$$

Solution: Une configuration de \mathcal{S}_n se termine soit par une molécule, soit par un atome seul, on a donc une bijection

$$\mathcal{S}_n \simeq \mathcal{S}_{n-1} \cup \mathcal{S}_{n-2}.$$

On en déduit que (s_n) est une suite de Fibonacci et on a la formule (inutile de la redémontrer) $s_n = \frac{1}{\sqrt{5}}\varphi^{n+1} + o(1)$, avec $\varphi = (1 + \sqrt{5})/2$.

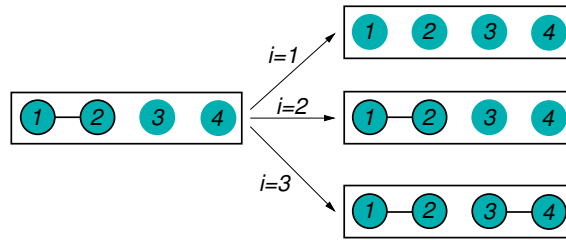
On définit maintenant le processus $(\sigma_t)_{t \in \mathbb{N}}$ à valeurs dans \mathcal{S}_n défini de la façon suivante :

- σ_0 est quelconque.
- Pour tout t , connaissant σ_t , on construit σ_{t+1} de la façon suivante :
 - On tire au hasard et indépendamment du passé une paire d'atomes voisins $(i, i + 1)$ uniformément parmi les $n - 1$ possibilités

$$(1, 2), (2, 3), \dots, (n - 1, n).$$

- Si $i \leftrightarrow i + 1$ dans σ_t alors on casse le lien ; si i et $i + 1$ ne sont liées à personne on crée le lien $i \leftrightarrow i + 1$; dans les autres cas on ne fait rien.

Voici un exemple des 3 possibilités pour une certaine configuration de \mathcal{S}_4 , selon la valeur de i (chacune des possibilités arrive donc avec probabilité $1/3$) :



2. **(E)** En partant de la configuration initiale dans laquelle il n'y a aucun lien, simuler le processus (σ_t) (prendre n de l'ordre de quelques dizaines). Afficher des sorties graphiques de σ à différents instants.

Pour les sorties graphiques, on peut utiliser la commande `Matplot(X)` qui transforme une matrice X de nombres entiers en cases de couleurs différentes.

3. **(T)** Soient s, s' deux éléments quelconques de \mathcal{S}_n , déterminer $\mathbb{P}(\sigma_{t+1} = s' \mid \sigma_t = s)$ pour $s = s'$ et $s \neq s'$.

Solution: Commençons par le cas où $s \neq s'$. On peut aller de s à s' dans le cas où s et s' ne diffèrent que d'une molécule, et alors $\mathbb{P}(s \rightarrow s') = \mathbb{P}(s' \rightarrow s) = 1/(n-1)$ (il faut tirer le bon lien).

Si $s = s'$, alors on doit tomber sur un lien qui n'est ni une molécule ni deux atomes non liés. Notons $N(\sigma)$ le nombre de couples $(i, i+1)$ tels que i et $i+1$ ne sont liés à personne. On a

$$\mathbb{P}(\sigma^{t+1} = s \mid \sigma^t = s) = 1 - \frac{M(s) + N(s)}{n-1}.$$

4. **(T)** On note μ_n la mesure uniforme sur \mathcal{S}_n . Démontrer que la mesure μ_n est *stationnaire* : si σ_0 est tirée suivant μ_n alors σ_1 suit également la loi μ_n .

Solution:

Preuve manuelle.

Soit s' une configuration fixée dans \mathcal{S}_n ,

$$\begin{aligned} \mathbb{P}(\sigma^1 = s') &= \sum_s \mathbb{P}(\sigma^{t+1} = s', \sigma^t = s) \\ &= \sum_{s \neq s'} \mathbb{P}(\sigma^1 = s' \mid \sigma^0 = s) \times \mathbb{P}(\sigma^0 = s) + \mathbb{P}(\sigma^1 = s' \mid \sigma^0 = s') \times \mathbb{P}(\sigma^0 = s') \quad (1) \\ &= \text{card} \{s \neq s', s \rightarrow s'\} \times \frac{1}{n-1} \mathbb{P}(\sigma^0 = s) + \left(1 - \frac{M(s') + N(s')}{n-1}\right) \mathbb{P}(\sigma^0 = s') \\ &= \text{card} \{s \neq s', s \rightarrow s'\} \times \frac{1}{(n-1)} \frac{1}{s_n} + \left(1 - \frac{M(s') + N(s')}{n-1}\right) \frac{1}{s_n}, \end{aligned}$$

où $\{s \rightarrow s'\}$ signifie que l'on peut aller de s à s' en une étape. Il y a justement $M(s')$ configurations qui mènent à s' en ajoutant un lien, et $N(s')$ configurations qui mènent à s' en supprimant un lien.

Finalement tout se simplifie :

$$\mathbb{P}(\sigma^1 = s') = \frac{1}{s_n},$$

donc σ^1 est tirée uniformément.

Preuve alternative : réversibilité.

On a clairement pour tous s, s' (éventuellement égaux)

$$\mathbb{P}(\sigma^{t+1} = s' \mid \sigma^t = s) = \mathbb{P}(\sigma^{t+1} = s \mid \sigma^t = s')$$

de sorte que (1) devient

$$\begin{aligned} \mathbb{P}(\sigma^1 = s') &= \sum_{s \neq s'} \mathbb{P}(\sigma^1 = s' \mid \sigma^0 = s) \times \mathbb{P}(\sigma^0 = s) \\ &= \frac{1}{s_n} \sum_{s \neq s'} \mathbb{P}(\sigma^1 = s \mid \sigma^0 = s') = \frac{1}{s_n} \times 1. \end{aligned}$$

2 Densité du quasi-cristal à l'équilibre

On se place ici dans le régime stationnaire : la configuration initiale σ_0 est tirée suivant la loi uniforme μ_n . L'objectif est d'estimer $\mathbb{E}[M(\sigma_0)]$. Pour $i = 1, 2, \dots, n-1$, on note

$$Y_i = \begin{cases} 1 & \text{si } i \leftrightarrow i+1 \text{ dans } \sigma_0, \\ 0 & \text{sinon.} \end{cases}$$

On a ainsi $M(\sigma_0) = \sum_{i=1}^{n-1} Y_i$.

5. (T) Calculer $\mathbb{P}(Y_i = 1)$ et en déduire que lorsque $n \rightarrow +\infty$

$$\mathbb{E}[M(\sigma_0)] \sim \frac{2}{\sqrt{5}(1+\sqrt{5})}n.$$

Solution: Comptons le nombre de configurations telles que $Y_i = 1$. Les atomes entre 1 et i peuvent être liés ou pas librement, les atomes entre $i+2$ et n également. On a donc

$$\begin{aligned} \mathbb{P}(Y_i = 1) &= \frac{s_{i-1}s_{n-i-1}}{s_n} \\ &= \frac{1}{\sqrt{5}} \frac{(\phi^i + \varepsilon_i)(\phi^{n-i} + \varepsilon_{n-i})}{\phi^{n+1} + \varepsilon_{n+1}}, \end{aligned}$$

où $\varepsilon_k \rightarrow 0$ quand $k \rightarrow +\infty$. On en déduit alors que

$$\begin{aligned} \mathbb{E}[M(\sigma_0)] &= \sum_{i=1}^{n-1} \mathbb{P}(Y_i = 1) \\ &= \frac{1}{\sqrt{5}} \sum_{i=1}^{n-1} \frac{(\phi^i + \varepsilon_i)(\phi^{n-i} + \varepsilon_{n-i})}{\phi^{n+1} + \varepsilon_{n+1}} \\ &\sim \frac{1}{\sqrt{5}\phi^{n+1}} \sum_{i=1}^{n-1} (\phi^n + \varepsilon_i\phi^{n-i} + \varepsilon_{n-i}\phi^i + \varepsilon_i\varepsilon_{n-i}) \sim \frac{n}{\sqrt{5}\phi}. \end{aligned}$$

3 Convergence vers l'équilibre

Nous revenons dans le cas général où σ_0 est arbitraire. Il est possible de démontrer, mais cela dépasse le cadre du cours de première année, que (σ_t) converge en loi vers la mesure uniforme μ_n . Autrement dit, on a pour toute configuration s dans \mathcal{S}_n

$$\mathbb{P}(\sigma_t = s) \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} \mu_n(s) = \frac{1}{s_n}.$$

6. **(E)** Pour illustrer ce phénomène, reprendre votre simulation du processus (σ_t) à partir de la configuration initiale σ_0 qui n'a aucun lien, et tracer l'évolution de $t \mapsto \text{dens}(\sigma_t)$. (Prendre n de l'ordre de quelques centaines et choisir t pour mettre en valeur la convergence.) Comparer avec le résultat théorique obtenu à la question 5.
7. **(T)-(E)** La démarche de la question précédente permet de constater uniquement la convergence de $\mathbb{E}[M(\sigma_t)]$ vers $\mathbb{E}[M(\sigma')]$, où $\sigma' \sim \mu_n$. Quelle procédure proposeriez-vous pour illustrer la convergence en loi de (σ_t) ? (Il n'est pas demandé de réellement mettre en oeuvre cette stratégie.)

Solution: Il faudrait estimer $\mathbb{P}(\sigma_t = s)$ par quelque chose de la forme suivante :

$$\frac{1}{T} \text{card} \{t \leq T; \sigma_t = s\}.$$

Toutefois, la convergence de cette variable aléatoire (quand $T \rightarrow +\infty$) vers $\frac{1}{s_n}$ risque d'être vraiment très longue.