

# Inégalités de Sobolev-Logarithmique et de Talagrand pour l'entropie libre non-microcanonique.

Yoann Dabrowski

Université Lyon 1 - Institut Camille Jordan

Rencontres Régionales d'Analyse-Probabilités  
27 Septembre 2012

- ① Rappels de probabilités libres.
  - Probabilités libres comme limite de matrices aléatoires
  - Etats de Gibbs libres
  - Mouvement brownien libre et EDS libres
- ② Entropie (libre), inégalités de Log-Sobolev et Talagrand.
  - Rappels dans le cas classique
  - Entropie libre microcanonique (via matrices aléatoires)
  - Inégalités de Log-Sobolev and Talagrand connues pour l'entropie libre microcanonique
- ③ Inégalités pour l'entropie libre non-microcanonique.
  - Rappels sur l'entropie libre non-microcanonique.
  - Inégalités de Log-Sobolev libres non-microcanoniques pour états de Gibbs à potentiel convexe
  - Inégalités de Talagrand libres non-microcanoniques.

- (Wigner) Si  $H_N$  matrice aléatoire hermitienne  $N \times N$  distribuée selon mesure  $P(dH) = \frac{1}{Z_N} e^{-N\text{Tr}(H^*H)/2} dH$  (loi GUE), alors p.s.  $\frac{1}{N} \text{Tr}(H_N^k) \rightarrow \tau(S^k) = \int_{-2}^2 x^k \sqrt{4 - x^2} dx / 2\pi$
- On dit que  $S$  de loi **semicirculaire** (anologue libre des **Lois Gaussiennes**).
- Les probabilités libres permettent de comprendre le cas à plusieurs matrices.
- L'indépendance de modèles de matrices aléatoires unitairement invariants implique liberté de la distribution limite.

# 1.1 Probabilités libres et matrices aléatoires

- (Wigner) Si  $H_N$  matrice aléatoire hermitienne  $N \times N$  distribuée selon mesure  $P(dH) = \frac{1}{Z_N} e^{-N\text{Tr}(H^*H)/2} dH$  (loi GUE), alors p.s.  $\frac{1}{N} \text{Tr}(H_N^k) \rightarrow \tau(S^k) = \int_{-2}^2 x^k \sqrt{4 - x^2} dx / 2\pi$
- On dit que  $S$  de loi **semicirculaire** (anologue libre des **Lois Gaussiennes**).
- Les probabilités libres permettent de comprendre le cas à plusieurs matrices.
- L'indépendance de modèles de matrices aléatoires unitairement invariants implique liberté de la distribution limite.

# 1.1 Probabilités libres et matrices aléatoires

L'indépendance de modèles de matrices aléatoires unitairement invariants implique la liberté de la distribution limite.

- (Voiculescu)  $H_{N,1}, \dots, H_{N,n}$  GUE indépendants, leurs moments  $\frac{1}{N} \text{Tr}(H_{N,i_1}^{k_1} \dots H_{N,i_m}^{k_m}) \rightarrow \tau(S_{i_1}^{k_1} \dots S_{i_m}^{k_m})$  p.s. avec  $S_1, \dots, S_n$  **semicirculaires libres**.
- Mouvement brownien matriciel (hermitien) a pour limite le mouvement brownien libre etc.
- $S_1, \dots, S_n$  ont un modèle naturel dans les algèbres d'opérateurs : en particulier dans l'algèbre de von Neumann des groupes libres  $\mathcal{L}(F_n)$ .

# 1.1 Lois non-commutatives

- Une mesure  $\mu$  à support compact dans  $[-R, R]$  est déterminée par ses moments  $\int d\mu(x)x^k$ .
- Une loi non-commutative est la donnée d'une forme linéaire (dite trace)  $\tau$  sur la  $*$ -algèbre des polynômes non-commutatifs :  $\tau : \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle \rightarrow \mathbb{C}$  ( $X_i^* = X_i$ ), tel que :

$$\tau(P^*P) \geq 0 \quad \tau(1) = 1 \quad \tau(PQ) = \tau(QP) \quad \tau(X_i^{2k}) \leq R^{2k}.$$

- Un meilleur cadre est de considérer des états sur une  $C^*$ -algèbre  $C$  (algèbre stellaire d'opérateurs de  $B(H)$ , normiquement fermée). Trace  $\tau$  remplace Proba :  $L^p(C, \tau) \dots$
- Plus précisément, on considère donc  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

## 1.1 Lois non-commutatives

- Une mesure  $\mu$  à support compact dans  $[-R, R]$  est déterminée par ses moments  $\int d\mu(x)x^k$ .
- Une loi non-commutative est la donnée d'une forme linéaire (dite trace)  $\tau$  sur la  $*$ -algèbre des polynômes non-commutatifs :  $\tau : \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle \rightarrow \mathbb{C}$  ( $X_i^* = X_i$ ), tel que :

$$\tau(P^*P) \geq 0 \quad \tau(1) = 1 \quad \tau(PQ) = \tau(QP) \quad \tau(X_i^{2k}) \leq R^{2k}.$$

- Un meilleur cadre est de considérer des états sur une  $C^*$ -algèbre  $C$  (algèbre stellaire d'opérateurs de  $B(H)$ , normiquement fermée). Trace  $\tau$  remplace Proba :  $L^p(C, \tau) \dots$
- Plus précisément, on considère donc  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

## 1.1 Lois non-commutatives

- Une mesure  $\mu$  à support compact dans  $[-R, R]$  est déterminée par ses moments  $\int d\mu(x)x^k$ .
- Une loi non-commutative est la donnée d'une forme linéaire (dite trace)  $\tau$  sur la  $*$ -algèbre des polynômes non-commutatifs :  $\tau : \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle \rightarrow \mathbb{C}$  ( $X_i^* = X_i$ ), tel que :

$$\tau(P^*P) \geq 0 \quad \tau(1) = 1 \quad \tau(PQ) = \tau(QP) \quad \tau(X_i^{2k}) \leq R^{2k}.$$

- Un meilleur cadre est de considérer des états sur une  $C^*$ -algèbre  $C$  (algèbre stellaire d'opérateurs de  $B(H)$ , normiquement fermée). Trace  $\tau$  remplace Proba :  $L^p(C, \tau) \dots$
- Plus précisément, on considère donc  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

- $A_1, \dots, A_n$  des sous- $*$ -algèbres de  $(C, \tau)$  sont dites *libres* si pour tout  $i_1 \neq i_2 \neq \dots \neq i_k$ ,  $a_k \in A_{i_k}$  avec  $\tau(a_k) = 0$  on a :

$$\tau(a_1 \dots a_n) = 0.$$

- Remarque, cela détermine  $\tau$  sur  $Alg(A_1, \dots, A_n)$  en fonction de  $\tau|_{A_i}$ .
- Des variables semicirculaires libres  $S_1, \dots, S_n$  sont telles que  $\tau_0(S_i^k) = \int_{-2}^2 x^k \sqrt{4 - x^2} dx / 2\pi$  et  $A_i = \mathbb{C}\langle X_i \rangle$  sont libres dans  $\mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- Cela donne  $\tau_0 \in \mathcal{S}_R^n, R \geq 2$ .

- $A_1, \dots, A_n$  des sous- $*$ -algèbres de  $(C, \tau)$  sont dites *libres* si pour tout  $i_1 \neq i_2 \neq \dots \neq i_k$ ,  $a_k \in A_{i_k}$  avec  $\tau(a_k) = 0$  on a :

$$\tau(a_1 \dots a_n) = 0.$$

- Remarque, cela détermine  $\tau$  sur  $Alg(A_1, \dots, A_n)$  en fonction de  $\tau|_{A_i}$ .
- Des variables semicirculaires libres  $S_1, \dots, S_n$  sont telles que  $\tau_0(S_i^k) = \int_{-2}^2 x^k \sqrt{4 - x^2} dx / 2\pi$  et  $A_i = \mathbb{C}\langle X_i \rangle$  sont libres dans  $\mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- Cela donne  $\tau_0 \in \mathcal{S}_R^n, R \geq 2$ .

## 1.2 États de Gibbs classiques

- Cas classique:  $\nu_V = \frac{1}{Z} e^{-V(x)} dLeb(x)$  est une mesure de Gibbs pour  $V : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  potentiel convexe.
- On peut les caractériser (IPP) par

$$\nu_V\left(\frac{\partial}{\partial x_i} P\right) = \nu_V\left(P \frac{\partial}{\partial x_i} V\right).$$

- Soit  $V = V^* \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  (ou  $C([-R, R])^{*n})(A_1, \dots, A_n) \mapsto Tr(V(A_1, \dots, A_n)$  convexe sur  $(H_R^N)^n$ . Le cas libre sera limite  $\tau_V(P)$  de

$$\int_{(H_R^N)^n} \frac{1}{N} Tr(P(A_1, \dots, A_n)) \frac{1}{Z_V} e^{-N Tr(V(A_1, \dots, A_n))} dLeb(A_1, \dots, A_n).$$

## 1.2 États de Gibbs classiques

- Cas classique:  $\nu_V = \frac{1}{Z} e^{-V(x)} dLeb(x)$  est une mesure de Gibbs pour  $V: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  potentiel convexe.
- On peut les caractériser (IPP) par

$$\nu_V\left(\frac{\partial}{\partial x_i} P\right) = \nu_V\left(P \frac{\partial}{\partial x_i} V\right).$$

- Soit  $V = V^* \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  (ou  $C([-R, R])^{*n}$ ) ( $A_1, \dots, A_n \mapsto Tr(V(A_1, \dots, A_n)$  convexe sur  $(H_R^N)^n$ ). Le cas libre sera limite  $\tau_V(P)$  de

$$\int_{(H_R^N)^n} \frac{1}{N} Tr(P(A_1, \dots, A_n)) \frac{1}{Z_V} e^{-N Tr(V(A_1, \dots, A_n))} dLeb(A_1, \dots, A_n).$$

## 1.2 Calcul différentiel non-commutatif

- On définit la **différence divisée libre**  
 $\partial_i : \mathcal{C} = \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle \rightarrow \mathcal{C} \otimes \mathcal{C}$  l'unique dérivation tel que :

$$\partial_i(X_j) = 1 \otimes 1 \delta_{i=j}$$

$$\partial_i(PQ) = P\partial_i(Q) + \partial_i(P)Q,$$

avec  $P(a \otimes b)Q = Pa \otimes bQ$ .

- On définit le **gradient cyclique**

$$D_i V = mflip \circ \partial_i(V)$$

avec  $mflip(a \otimes b) = ba$ . On peut remarquer que  $B \mapsto Tr(D_i V(A_1, \dots, A_n)B)$  est la différentielle de  $A_i \rightarrow Tr(V(A_1, \dots, A_n))$  en  $A_i$ .

## 1.2 États de Gibbs libres

- Un état  $\tau_V$  est dit **état de Gibbs libre** (de potentiel  $V = V^* \in \mathcal{C}$ ) si :

$$\forall i \forall P \in \mathcal{C} \quad \tau_V \otimes \tau_V(\partial_i(P)) = \tau_V(P(D_i V)).$$

- Pour  $V_0 = \sum_{i=1}^n X_i^2$ ,  $\tau_{V_0}$  est l'état des semicirculaires libres.
- Si  $V$  est localement strictement convexe  
[Guionnet-Shlyakhtenko] montrent qu'il existe un unique état de Gibbs libre associé à  $V$ .
- (Techniquement  $\forall c > 0 \exists M_0$ , ceci est valable pour tout  $V$  ( $c, M$ )-convexe  $M \geq M_0$ , si  $\sum_i (D_i V(X) - D_i V(Y)).(X_i - Y_i) \geq c \sum_i (X_i - Y_i)^2$  pour toute variable  $\|X_i\|, \|Y_i\| \leq M$ . Ici  $a.b = \frac{ab+ba}{2}$ )

## 1.2 États de Gibbs libres

- Un état  $\tau_V$  est dit **état de Gibbs libre** (de potentiel  $V = V^* \in \mathcal{C}$ ) si :

$$\forall i \forall P \in \mathcal{C} \quad \tau_V \otimes \tau_V(\partial_i(P)) = \tau_V(P(D_i V)).$$

- Pour  $V_0 = \sum_{i=1}^n X_i^2$ ,  $\tau_{V_0}$  est l'état des semicirculaires libres.
- Si  $V$  est localement strictement convexe  
[Guionnet-Shlyakhtenko] montrent qu'il existe un unique état de Gibbs libre associé à  $V$ .
- (Techniquement  $\forall c > 0 \exists M_0$ , ceci est valable pour tout  $V$  ( $c, M$ )-convexe  $M \geq M_0$ , si  $\sum_i (D_i V(X) - D_i V(Y)).(X_i - Y_i) \geq c \sum_i (X_i - Y_i)^2$  pour toute variable  $\|X_i\|, \|Y_i\| \leq M$ . Ici  $a.b = \frac{ab+ba}{2}$ )

## 1.2 États de Gibbs libres

- Un état  $\tau_V$  est dit **état de Gibbs libre** (de potentiel  $V = V^* \in \mathcal{C}$ ) si :

$$\forall i \forall P \in \mathcal{C} \quad \tau_V \otimes \tau_V(\partial_i(P)) = \tau_V(P(D_i V)).$$

- Pour  $V_0 = \sum_{i=1}^n X_i^2$ ,  $\tau_{V_0}$  est l'état des semicirculaires libres.
- Si  $V$  est localement strictement convexe  
[Guionnet-Shlyakhtenko] montrent qu'il existe un unique état de Gibbs libre associé à  $V$ .
- (Techniquement  $\forall c > 0 \exists M_0$ , ceci est valable pour tout  $V$  **( $c, M$ )-convexe**  $M \geq M_0$ , si  $\sum_i (D_i V(X) - D_i V(Y)).(X_i - Y_i) \geq c \sum_i (X_i - Y_i)^2$  pour toute variable  $\|X_i\|, \|Y_i\| \leq M$ . Ici  $a.b = \frac{ab+ba}{2}$ )

# 1.3 Mouvement Brownien libre

Une famille  $(S_t^i)$  (dans  $(M, \tau)$  algèbre de von Neumann avec une trace) est mouvement brownien libre si :

- $S_0^i = 0$
- Pour  $t > s$ ,  $(S_t^1 - S_s^1, \dots, S_t^n - S_s^n)$  sont des semicirculaires libres de variance  $(t - s)$ .
- Pour  $t > s$ ,  $Alg(S_t^1 - S_s^1, \dots, S_t^n - S_s^n)$  est libre de  $\mathcal{F}_s = Alg(S_u^i, u \leq s)$ .

On a une notion d'intégrale stochastique du type Ito, étendant le cas adapté étagé  $U = a \otimes b 1_{(s,t]}$ ,  $a, b \in \mathcal{F}_s$ ,

$$\int U_u \# dS_u^i = a(S_t^i - S_s^i)b,$$

étendue par isométrie à  $L^2_{ad}([0, T], L^2(M \otimes M, \tau \otimes \tau))$ .

## 1.3 Mouvement Brownien libre

Une famille  $(S_t^i)$  (dans  $(M, \tau)$  algèbre de von Neumann avec une trace) est mouvement brownien libre si :

- $S_0^i = 0$
- Pour  $t > s$ ,  $(S_t^1 - S_s^1, \dots, S_t^n - S_s^n)$  sont des semicirculaires libres de variance  $(t - s)$ .
- Pour  $t > s$ ,  $Alg(S_t^1 - S_s^1, \dots, S_t^n - S_s^n)$  est libre de  $\mathcal{F}_s = Alg(S_u^i, u \leq s)$ .

On a une notion d'intégrale stochastique du type Ito, étendant le cas adapté étagé  $U = a \otimes b 1_{(s,t]}$ ,  $a, b \in \mathcal{F}_s$ ,

$$\int U_u \# dS_u^i = a(S_t^i - S_s^i)b,$$

étendue par isométrie à  $L_{ad}^2([0, T], L^2(M \otimes M, \tau \otimes \tau))$ .

# 1.3 Quelques EDS libres

Soit  $(X_0^1, \dots, X_0^n)$  libre de  $(S_t^i)$  mouvement brownien libre.

- On sait résoudre (en un sens fort) pour  $V \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t D_i V(X_s^1, \dots, X_s^n) ds + S_t^i.$$

- Stationnaire si  $(X_0^1, \dots, X_0^n)$  de loi  $\tau_V$ .

En général, pour  $V$   $(c, M)$ -convexe, la loi de  $(X_t^1, \dots, X_t^n)$  tend vers  $\tau_V$ .

- Cas stationnaire [D.]. On sait résoudre en un sens faible si  $\xi^i = \partial_i^* 1 \otimes 1 \in L^2(W^*(X_0^1, \dots, X_0^n), \tau)$  :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t \xi_s^i ds + S_t^i.$$

Alors la loi est stationnaire :

$$\forall t \geq 0, \quad \tau|_{\mathbb{C}\langle X_0^1, \dots, X_0^n \rangle} = \tau|_{\mathbb{C}\langle X_t^1, \dots, X_t^n \rangle}$$

(le cas précédent d'un état de Gibbs est  $\xi^i = D_i V$ )

## 1.3 Quelques EDS libres

Soit  $(X_0^1, \dots, X_0^n)$  libre de  $(S_t^i)$  mouvement brownien libre.

- On sait résoudre (en un sens fort) pour  $V \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t D_i V(X_s^1, \dots, X_s^n) ds + S_t^i.$$

- Stationnaire si  $(X_0^1, \dots, X_0^n)$  de loi  $\tau_V$ .

En général, pour  $V$   $(c, M)$ -convexe, la loi de  $(X_t^1, \dots, X_t^n)$  tend vers  $\tau_V$ .

- Cas stationnaire [D.]. On sait résoudre en un sens faible si  $\xi^i = \partial_i^* 1 \otimes 1 \in L^2(W^*(X_0^1, \dots, X_0^n), \tau)$  :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t \xi_s^i ds + S_t^i.$$

Alors la loi est stationnaire :

$$\forall t \geq 0, \quad \tau|_{\mathbb{C}\langle X_0^1, \dots, X_0^n \rangle} = \tau|_{\mathbb{C}\langle X_t^1, \dots, X_t^n \rangle}$$

(le cas précédent d'un état de Gibbs est  $\xi^i = D_i V$ )

- ① Rappels de probabilités libres.
  - Probabilités libres comme limite de matrices aléatoires
  - Etats de Gibbs libres
  - Mouvement brownien libre et EDS libres
- ② Entropie (libre), inégalités de Log-Sobolev et Talagrand.
  - Rappels dans le cas classique
  - Entropie libre microcanonique (via matrices aléatoires)
  - Inégalités de Log-Sobolev and Talagrand connues pour l'entropie libre microcanonique
- ③ Inégalités pour l'entropie libre non-microcanonique.
  - Rappels sur l'entropie libre non-microcanonique.
  - Inégalités de Log-Sobolev libres non-microcanoniques pour états de Gibbs à potentiel convexe
  - Inégalités de Talagrand libres non-microcanoniques.

## 2.1 Rappel sur l'entropie et l'information de Fisher

- Pour  $\mu, \nu$  probabilités sur  $\mathbb{R}^P$ , l'entropie relative est définie par la formule de Shannon :

$$\text{Ent}(\mu|\nu) = \begin{cases} - \int_{\mathbb{R}^P} f(x) \log f(x) d\nu(x) & \text{if } \mu(dx) = f(x) d\nu(x) \\ -\infty & \text{if } \mu \not\ll \nu \end{cases}$$

- De même on définit l'information de Fisher relative :

$$I(\mu|\nu) = \begin{cases} \int_{\mathbb{R}^P} |\nabla \log f(x)|^2 d\mu(x) & \text{if } \mu(dx) = f(x) d\nu(x) \\ \infty & \text{if } \mu \not\ll \nu \end{cases}$$

- On appelle  $\nabla \log f(x) = \nabla f(x)/f(x) = (\partial_{x_1}^* 1, \dots, \partial_{x_n}^* 1)$  fonction score (cas  $\nu = \text{Leb}$ ).
- Pour  $\nu = \nu_V = \frac{1}{Z} e^{-V} d\text{Leb}(x)$  état de Gibbs de potentiel  $V : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  strictement convexe, cela devient  $\nabla \log f(x) = \nabla \rho(x)/\rho(x) - \nabla V$  avec  $\mu(dx) = \rho(x) d\text{Leb}(x)$ . De plus  $\text{Ent}(\mu|\nu_V) = \text{Ent}(\mu|\text{Leb}) - \mu(V) + C$ .

## 2.1 Rappel sur l'inégalité de Log-Sobolev (LSI) classique

- Pour  $\nu = \nu_V$  ( $V$  de hessienne plus grande que  $c > 0$ ), on a l'inégalité de Log-Sobolev :

$$-Ent(\mu|\nu_V) \leq \frac{1}{2c} I(\mu|\nu_V).$$

- Si on considère la diffusion brownienne solution de :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t \partial_{x_i} V(X_s) ds + B_t^i, \quad \mu_0 = Law(X_0), \quad \mu_t = Law(X_t)$$

(stationnaire pour  $\nu_V$ ). LSI est déduite de la décroissance exponentielle de l'information de Fisher [Bakry-Emery] :

$$I(\mu_t|\nu_V) \leq e^{-t/c} I(\mu_0|\nu_V).$$

(Rappel  $Ent(\mu_0|\nu_V) = -\frac{1}{2} \int_0^\infty I(\mu_t|\nu_V) dt$ )

## 2.1 Rappel sur l'inégalité de Log-Sobolev (LSI) classique

- Pour  $\nu = \nu_V$  ( $V$  de hessienne plus grande que  $c > 0$ ), on a l'inégalité de Log-Sobolev :

$$-Ent(\mu|\nu_V) \leq \frac{1}{2c} I(\mu|\nu_V).$$

- Si on considère la diffusion brownienne solution de :

$$X_t^i = X_0^i - \frac{1}{2} \int_0^t \partial_{x_i} V(X_s) ds + B_t^i, \quad \mu_0 = Law(X_0), \quad \mu_t = Law(X_t)$$

(stationnaire pour  $\nu_V$ ). LSI est déduite de la décroissance exponentielle de l'information de Fisher [Bakry-Emery] :

$$I(\mu_t|\nu_V) \leq e^{-t/c} I(\mu_0|\nu_V).$$

$$(Rappel \ Ent(\mu_0|\nu_V) = -\frac{1}{2} \int_0^\infty I(\mu_t|\nu_V) dt)$$

## 2.1 Rappel sur l'inégalité de Talagrand classique

- Rappelons la notion de distance de Wasserstein. On considère des couplages  $\pi$  probabilité sur  $\mathbb{R}^{2n}$  avec première marginale  $\pi_1 = \mu$ , et deuxième marginale  $\pi_2 = \nu_V$ . On définit :

$$d_W(\mu, \nu_V) = \inf \left\{ \sqrt{\int d\pi(x, y) \sum_i |x_i - y_i|^2} \mid \pi_1 = \mu, \pi_2 = \nu_V \right\}.$$

- L'inégalité de Talagrand [Otto-Villani/Bobkov-Gentil-Ledoux] s'énonce alors :

$$d_W(\mu, \nu_V) \leq \sqrt{-\frac{2}{c} Ent(\mu|\nu_V)}.$$

## 2.2 Cas libre

Idée 1 dans le cas libre : prendre la limite de modèles de matrices aléatoires.

Obtenir des inégalités pour l' "Entropie libre microcanonique".

## 2.2 Cadre pour l'Entropie libre microcanonique de Voiculescu

- Soit  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  les polynômes non-commutatifs.
- Base de la topologie  $*$ -faible :

$$V_{\epsilon, K}(\tau) = \{ \sigma \in \mathcal{S}_R^n \mid \forall m \text{ monomials of degree less than } K \\ |\tau(m(X_1, \dots, X_n)) - \sigma(m(X_1, \dots, X_n))| < \epsilon \}$$

- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

## 2.2 Cadre pour l'Entropie libre microcanonique de Voiculescu

- Soit  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  les polynômes non-commutatifs.
- Base de la topologie  $*$ -faible :

$$V_{\epsilon, K}(\tau) = \{ \sigma \in \mathcal{S}_R^n \mid \forall m \text{ monomials of degree less than } K \\ |\tau(m(X_1, \dots, X_n)) - \sigma(m(X_1, \dots, X_n))| < \epsilon \}$$

- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

## 2.2 Cadre pour l'Entropie libre microcanonique de Voiculescu

- Soit  $\mathcal{S}_R^n$  l'ensemble des états traciaux sur la  $C^*$ -algèbre produit libre universel  $C([-R, R])^{*n} \supset \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$  les polynômes non-commutatifs.
- Base de la topologie  $*$ -faible :

$$V_{\epsilon, K}(\tau) = \{ \sigma \in \mathcal{S}_R^n \mid \forall m \text{ monomials of degree less than } K \\ |\tau(m(X_1, \dots, X_n)) - \sigma(m(X_1, \dots, X_n))| < \epsilon \}$$

- Ex : Pour  $n$  matrices aléatoires ( $\|M_i\| \leq R$ )  
 $M = (M_1, \dots, M_n) \in (H_N^R)^n$  de loi  $\mu$  on obtient  $\tau_\mu \in \mathcal{S}_R^n$  :

$$\tau_\mu(P) = E_\mu\left(\frac{1}{N} \operatorname{Tr}(P(M_1, \dots, M_n))\right), \quad \forall P \in \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle.$$

## 2.2 l'Entropie libre microcanonique de Voiculescu

- **Entropie libre microcanonique** :  $\tau \in \mathcal{S}_R^n$

$$\chi_R(\tau) = \lim_{K \rightarrow \infty, \epsilon \rightarrow 0} \limsup_{N \rightarrow \infty} \left( \frac{1}{N^2} \sup_{\mu: \tau_\mu \in V_{\epsilon, K}(\tau)} Ent(\mu | Leb) + \frac{n}{2} \log N \right)$$

(originellement avec contrainte  $d\mu/dLeb(M) \in \{0, \lambda\}$  pour  $\lambda \in \mathbb{R}$ .)

- Cas 1 variable ( $\tau \simeq \mu$  mesure supportée sur  $[-R, R]$ ) :

$$\chi_R(\mu) = \int \int \log |x - y| d\mu(x) d\mu(y) + \frac{1}{4} + \frac{1}{2} \log(2\pi).$$

## 2.3 LSI libre microcanonique

- LSI libre cas  $n = 1$  relatif à  $\nu_V$  ( $V'' \geq c$ ),  $\mu = p(x)dx, p \in L^3$ .

$$\chi(\mu|\nu_V) := \chi(\mu) - \mu(V) - (\chi(\nu_V) - \nu_V(V))$$

$$\Phi^*(\mu|\nu_V) := \int d\mu(x) |Hp(x) - V'(x)|^2$$

$$Hp(x) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int \frac{x - y}{(x - y)^2 + \epsilon^2} p(y) dy$$

- LSI libre [Biane] s'énonce :

$$-\chi(\mu|\nu_V) \leq \frac{1}{2c} \Phi^*(\mu|\nu_V).$$

## 2.3 Inégalité de Talagrand libre microcanonique

- La distance de Wasserstein non-commutative est définie par Biane and Voiculescu pour  $\tau_j \in \mathcal{S}_R^n, j \in \{0, 1\}$  :

$$d_W(\tau_0, \tau_1)^2 = \inf \left\{ \tau \left[ \sum_i (X_i - X_{n+i})^2 \right] : \tau \in \mathcal{S}_R^{2n}, \tau|_{\mathbb{C}(X_{jn+1}, \dots, X_{jn+n})} = \tau_j \right\}$$

- Inégalité de Talagrand libre pour  $\chi$  [Biane-Voiculescu  $n=1$ , Hiai-Ueda  $n \geq 1$ ], if  $V = V_1(X_1) + \dots + V_n(X_n)$ ,  $V_i : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  convexe  $V_i'' \geq c$ ,  $\tau V_i \sim \nu V_i$ ,  $\tau V = \tau V_1 * \dots * \tau V_n$ :

$$d_W(\tau, \tau_V) \leq \sqrt{-\frac{2}{c} \chi(\tau|\tau_V)},$$

$$\chi(\tau|\tau_V) := \chi(\tau) - \tau(V) - \chi(\tau_V) + \tau_V(V).$$

## 2.3 Inégalité de Talagrand libre microcanonique

- La distance de Wasserstein non-commutative est définie par Biane and Voiculescu pour  $\tau_j \in \mathcal{S}_R^n, j \in \{0, 1\}$  :

$$d_W(\tau_0, \tau_1)^2 = \inf \left\{ \tau \left[ \sum_i (X_i - X_{n+i})^2 \right] : \tau \in \mathcal{S}_R^{2n}, \tau|_{\mathbb{C}(X_{jn+1}, \dots, X_{jn+n})} = \tau_j \right\}$$

- Inégalité de Talagrand libre pour  $\chi$  [Biane-Voiculescu  $n=1$ , Hiai-Ueda  $n \geq 1$ ], if  $V = V_1(X_1) + \dots + V_n(X_n)$ ,  $V_i : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  convexe  $V_i'' \geq c$ ,  $\tau V_i \sim \nu V_i$ ,  $\tau V = \tau V_1 * \dots * \tau V_n$ :

$$d_W(\tau, \tau_V) \leq \sqrt{-\frac{2}{c} \chi(\tau|\tau_V)},$$

$$\chi(\tau|\tau_V) := \chi(\tau) - \tau(V) - \chi(\tau_V) + \tau_V(V).$$

- **But** : Trouver une preuve probabilistique libre (d'analyse fonctionnelle sans matrices aléatoires) des inégalités précédentes. (+ améliorations: cas non-microcanonique relatif à  $B$ )
- **Méthode** : Calcul stochastique libre (et pas par transport monotone libre encore embryonnaire).
- **Difficulté** : La preuve classique de LSI par le critère  $\Gamma_2$  de Bakry-Emery utilise fortement la commutativité :
  - la formule de Shannon avec  $\rho \ln(\rho)$
  - Le Carré du champ  $\Gamma$  associé au semigroupe  $\phi_t = e^{-t\Delta}$  de la diffusion brownienne de potentiel  $V$   
$$(\Gamma(a, b) = 1/2(\Delta(a)b + a\Delta(b) - \Delta(ab)))$$

## 2.4 Problèmes

- **But** : Trouver une preuve probabilistique libre (d'analyse fonctionnelle sans matrices aléatoires) des inégalités précédentes. (+ améliorations: cas non-microcanonique relatif à  $B$ )
- **Méthode** : Calcul stochastique libre (et pas par transport monotone libre encore embryonnaire).
- **Difficulté** : La preuve classique de LSI par le critère  $\Gamma_2$  de Bakry-Emery utilise fortement la commutativité :
  - la formule de Shannon avec  $\rho \ln(\rho)$
  - Le Carré du champ  $\Gamma$  associé au semigroupe  $\phi_t = e^{-t\Delta}$  de la diffusion brownienne de potentiel  $V$   
$$(\Gamma(a, b) = 1/2(\Delta(a)b + a\Delta(b) - \Delta(ab)))$$

- ① Rappels de probabilités libres.
  - Probabilités libres comme limite de matrices aléatoires
  - Etats de Gibbs libres
  - Mouvement brownien libre et EDS libres
- ② Entropie (libre), inégalités de Log-Sobolev et Talagrand.
  - Rappels dans le cas classique
  - Entropie libre microcanonique (via matrices aléatoires)
  - Inégalités de Log-Sobolev and Talagrand connues pour l'entropie libre microcanonique
- ③ Inégalités pour l'entropie libre non-microcanonique.
  - Rappels sur l'entropie libre non-microcanonique.
  - Inégalités de Log-Sobolev libres non-microcanoniques pour états de Gibbs à potentiel convexe
  - Inégalités de Talagrand libres non-microcanoniques.

- **L'entropie libre non-microcanonique**  $\chi^*$  donne une formule alternative pour l'entropie libre utilisant les EDS libres et l'information de Fisher libre.
- On s'attend à ce qu'elle soit égale.
- On sait juste  $\chi \leq \chi^*$  par un résultat de [Biane-Capitaine-Guionnet], même  $\chi(\tau_V) = \chi^*(\tau_V)$  inconnu pour  $V = V_0 + \beta W, \beta \neq 0$ .
- Définition par l'analogue libre de la formule :

$$Ent(\mu_0|\nu_V) = -\frac{1}{2} \int_0^\infty I(\mu_t|\nu_V) dt$$

### 3.1 Information de Fisher libre

- On part de  $\tau \in \mathcal{S}_R^n$  donnant un état sur  $\mathcal{C} = \mathbb{C}\langle X_1, \dots, X_n \rangle$ .
- On définit la **différence divisée libre**  $\partial_i : \mathcal{C} \rightarrow \mathcal{C} \otimes \mathcal{C}$  l'unique dérivation avec :  $\partial_i(X_j) = 1 \otimes 1 \delta_{i=j}$ .
- On regarde  $\partial_i : L^2(\mathcal{C}, \tau) \rightarrow L^2(\mathcal{C}, \tau) \otimes L^2(\mathcal{C}, \tau)$  ( $\|a\|_2^2 = \tau(a^* a)$ ).
- On définit la **variable conjuguée** (analogie libre de la fonction score)

$$\xi_i = \partial_i^* 1 \otimes 1 \in L^2(M, \tau)$$

si elle existe.

- L'information de Fisher libre est alors définie par :

$$\Phi^*(\tau) = \sum_{i=1}^n \|\xi_i\|_2^2,$$

ou, pour l'analogie relativement à un potentiel, par :

$$\Phi_V^*(\tau) = \Phi_V^*(X_1, \dots, X_n) = \sum_{i=1}^n \|\xi_i - D_i V(X_1, \dots, X_n)\|_2^2.$$

- Un état de Gibbs libre a donc  $\Phi_V^*(\tau_V) = 0$ .

### 3.1 Rappel sur l'entropie libre non-microcanonique

- Soit la solution forte de l'EDS :

$$X_{i,t} = X_{i,0} - \frac{1}{2} \int_0^t ds X_{i,s} + S_{i,t},$$

$S_{i,t}$  mouvement brownien libre, et  $\xi_{i,t}$  variable conjuguée pour  $X_{1,s}, \dots, X_{n,s}$  (de loi  $\tau_s$ ), **l'entropie libre** (relative aux variables semicirculaires,  $V_0 = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n X_i^2$ ) est définie par :

$$\begin{aligned}\chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0} | \tau_{V_0}) &= \chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0}) - \frac{1}{2} \sum_i \tau(X_{i,0}^2) - \frac{n}{2} \log(2\pi) \\ &:= - \int_0^\infty \sum_i \frac{1}{2} \|\xi_{i,t} - X_{i,t}\|_2^2 dt \\ &= - \int_0^\infty \frac{1}{2} \Phi_{V_0}^*(\tau_t) dt\end{aligned}$$

- Rappel dans le cas  $V_0 = \frac{1}{2} \sum_i X_i^2$  [Voiculescu] :

### Theorem (Voiculescu)

$$-\chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0} | \tau_{V_0}) \leq \frac{1}{2} \Phi_{V_0}^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0}).$$

- Point clef de la preuve de Voiculescu : Calculer la variable conjuguée  $\xi_{i,t}$  pour

$$X_{i,t} = X_i - \frac{1}{2} \int_0^t ds X_{i,s} + S_{i,t}$$

d'une façon particulière.

- Rappel dans le cas  $V_0 = \frac{1}{2} \sum_i X_i^2$  [Voiculescu] :

Theorem (Voiculescu)

$$-\chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0} | \tau_{V_0}) \leq \frac{1}{2} \Phi_{V_0}^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0}).$$

- Point clef de la preuve de Voiculescu : Calculer la variable conjuguée  $\xi_{i,t}$  pour

$$X_{i,t} = X_i - \frac{1}{2} \int_0^t ds X_{i,s} + S_{i,t}$$

d'une façon particulière.

### 3.2 LSI libre : Cas potentiel quadratique

- En loi  $X_{i,t} \simeq e^{-t/2}X_i + \sqrt{1 - e^{-t}}S_{i,1} = \hat{X}_{i,t}$ , et dans ce modèle la variable conjuguée est donnée par différente formule :
  - (i)  $\hat{\xi}_{i,t} = \frac{1}{\sqrt{1-e^{-t}}}E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(S_{i,1})$  (utilisée dans la définition de  $\chi^*(\cdot | \tau V_0)$  pour avoir existence de  $\hat{\xi}_{i,t}$ )
  - (ii)  $\hat{\xi}_{i,t} = E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(e^{-t/2}\xi_i + \sqrt{1 - e^{-t}}S_{i,1})$
- Le point crucial est que l'on peut alors écrire  $\hat{\xi}_{i,t} - \hat{X}_{i,t} = e^{-t/2}E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(\hat{\xi}_{i,0} - \hat{X}_{i,0})$  et estimer :
$$\|\hat{\xi}_{i,t} - \hat{X}_{i,t}\|_2^2 \leq e^{-t}\|\hat{\xi}_{i,0} - \hat{X}_{i,0}\|_2^2$$
- Formulation en terme d'EDS :  $\xi_{i,t} = E_{W^*(X_{1,t}, \dots, X_{n,t})}(\tilde{\xi}_{i,t})$  avec

$$\tilde{\xi}_{i,t} = \xi_{i,0} - \frac{1}{2} \int_0^t ds \tilde{\xi}_{i,s} + S_{i,t}.$$

L'inégalité vient alors du lemme de Gronwall puisque  
 $\tilde{\xi}_{i,t} - X_{i,t} = (\xi_{i,0} - X_{i,0}) - \frac{1}{2} \int_0^t ds (\tilde{\xi}_{i,s} - X_{i,s}).$

### 3.2 LSI libre : Cas potentiel quadratique

- En loi  $X_{i,t} \simeq e^{-t/2}X_i + \sqrt{1 - e^{-t}}S_{i,1} = \hat{X}_{i,t}$ , et dans ce modèle la variable conjuguée est donnée par différente formule :
  - (i)  $\hat{\xi}_{i,t} = \frac{1}{\sqrt{1-e^{-t}}} E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(S_{i,1})$  (utilisée dans la définition de  $\chi^*(\cdot | \tau V_0)$  pour avoir existence de  $\hat{\xi}_{i,t}$ )
  - (ii)  $\hat{\xi}_{i,t} = E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(e^{-t/2}\xi_i + \sqrt{1 - e^{-t}}S_{i,1})$
- Le point crucial est que l'on peut alors écrire  $\hat{\xi}_{i,t} - \hat{X}_{i,t} = e^{-t/2}E_{W^*(\hat{X}_{1,t}, \dots, \hat{X}_{n,t})}(\hat{\xi}_{i,0} - \hat{X}_{i,0})$  et estimer :
$$\|\hat{\xi}_{i,t} - \hat{X}_{i,t}\|_2^2 \leq e^{-t}\|\hat{\xi}_{i,0} - \hat{X}_{i,0}\|_2^2$$
- Formulation en terme d'EDS :  $\xi_{i,t} = E_{W^*(X_{1,t}, \dots, X_{n,t})}(\tilde{\xi}_{i,t})$  avec

$$\tilde{\xi}_{i,t} = \xi_{i,0} - \frac{1}{2} \int_0^t ds \tilde{\xi}_{i,s} + S_{i,t}.$$

L'inégalité vient alors du lemme de Gronwall puisque  
 $\tilde{\xi}_{i,t} - X_{i,t} = (\xi_{i,0} - X_{i,0}) - \frac{1}{2} \int_0^t ds (\tilde{\xi}_{i,s} - X_{i,s}).$

- Soit plus généralement un polynôme non-commutatif  $V = V^*$  (et toujours  $D_i V = m \circ \sigma \partial_i V$ ). Soit donnée une solution de :

$$X_{i,t} = X_i - \frac{1}{2} \int_0^t ds D_i V(X_{1,s}, \dots, X_{n,s}) + S_{i,t}$$

Alors on a une formule de la variable conjuguée modelée pour s'approcher de  $D_i V(X_{1,s}, \dots, X_{n,s})$  (rappelons la notation  $(a \otimes b) \# c = acb$ )

### 3.2 LSI libre : Cas potentiel convexe

#### Theorem (D.)

$X_{1,t}, \dots, X_{n,t}$  ci-dessus ont une variable conjuguée  $\xi_t^i$  for  $t > 0$  (dans  $M$ ). Si on suppose de plus le résultat vrai pour  $t = 0$  et si on considère la solution  $\tilde{\xi}_{V,t}^i = \xi_t^i - D_i V(X_{1,t}, \dots, X_{n,t})$  de l'EDS linéaire :

$$\tilde{\xi}_{V,t}^i = \tilde{\xi}_{V,0}^i - 1/2 \sum_j \int_0^t \partial_j(D_i V(X_s)) \#(\tilde{\xi}_{V,s}^j) ds.$$

Alors  $\xi_s^i = E_{W^*(X_{1,s}, \dots, X_{n,s})}(\tilde{\xi}_s^i)$  est la  $i$ -ème variable conjuguée de  $(X_{1,s}, \dots, X_{n,s})$ .

Si de plus  $(\partial_j D_i V)_{ij} \geq c(1 \otimes 1)_{ij}$  in  $M_n(\mathcal{C} \otimes_{\text{alg}} \mathcal{C}^{\text{op}})$ , alors l'infirmation de Fisher libre relative à  $V$  :

$\Phi_V^*(X^1, \dots, X^n) = \sum_i \|\xi^i - DV_i\|_2^2$  vérifie

$$\Phi_V^*(X_t^1, \dots, X_t^n) \leq e^{-c(t-s)} \Phi_V^*(X_s^1, \dots, X_s^n).$$

### 3.2 LSI libre : Cas potentiel convexe

#### Theorem (D.)

$X_{1,t}, \dots, X_{n,t}$  ci-dessus ont une variable conjuguée  $\xi_t^i$  for  $t > 0$  (dans  $M$ ). Si on suppose de plus le résultat vrai pour  $t = 0$  et si on considère la solution  $\tilde{\xi}_{V,t}^i = \xi_t^i - D_i V(X_{1,t}, \dots, X_{n,t})$  de l'EDS linéaire :

$$\tilde{\xi}_{V,t}^i = \tilde{\xi}_{V,0}^i - 1/2 \sum_j \int_0^t \partial_j(D_i V(X_s)) \#(\tilde{\xi}_{V,s}^j) ds.$$

Alors  $\xi_s^i = E_{W^*(X_{1,s}, \dots, X_{n,s})}(\tilde{\xi}_s^i)$  est la  $i$ -ème variable conjuguée de  $(X_{1,s}, \dots, X_{n,s})$ .

Si de plus  $(\partial_j D_i V)_{ij} \geq c(1 \otimes 1)_{ij}$  in  $M_n(\mathcal{C} \otimes_{\text{alg}} \mathcal{C}^{\text{op}})$ , alors l'infirmation de Fisher libre relative à  $V$  :

$$\Phi_V^*(X^1, \dots, X^n) = \sum_i \|\xi^i - DV_i\|_2^2 \text{ vérifie}$$

$$\Phi_V^*(X_t^1, \dots, X_t^n) \leq e^{-c(t-s)} \Phi_V^*(X_s^1, \dots, X_s^n).$$

### 3.2 LSI libre : Cas potentiel convexe

$$X_{i,t} = X_{i,0} - \frac{1}{2} \int_0^t ds D_i V(X_{1,s}, \dots, X_{n,s}) + S_{i,t}$$

On peut définir l'entropie libre relative à  $V$  par :

$$\chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0} | \tau_V) := - \int_0^\infty \frac{1}{2} \|\xi_{i,t} - D_i V(X_{1,t}, \dots, X_{n,t})\|_2^2 dt$$

- On remarque alors que l'on a la forme usuelle de LSI pour un potentiel convexe ( $c > 0$ )

$$-\chi^*(X_1, \dots, X_n | \tau_V) \leq \frac{1}{2c} \sum_i \|\xi_i - D_i V(X_1, \dots, X_n)\|^2$$

- Conjecture : On s'attend à avoir la relation (classiquement équivalente à un changement de variable) **inconnue** pour  $\chi^*$  :

$$\chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0} | \tau_V) = \chi^*(X_{1,0}, \dots, X_{n,0}) - \tau(V(X_{1,0}, \dots, X_{n,0})) - C.$$

### 3.3 Inégalité de Talagrand libre

#### Theorem (D.)

Soit  $V$  comme précédemment et  $\tau_V$  l'état de Gibbs libre, alors :

$$d_W(\tau, \tau_V) \leq \sqrt{-\frac{2}{c} \chi^*(\tau | \tau_V)}$$

**Rmq :** Ceci généralise la variante avec entropie libre  $\chi$  puisque :  $\chi^*(\tau | \tau_V) \geq \chi(\tau | \tau_V) := \chi(\tau) - \tau(V(X)) - C$ .

**Idée de preuve** [suivant Otto-Villani/Biane-Voiculescu  $n = 1$ ]: Soit une solution (faible) stationnaire de l'EDS libre ( $t \geq s$ ) :

$$Y_t^{(i)} = Y_s^{(i)} - \frac{1}{2} \int_s^t \xi_u^{Y^{(i)}} du + S_t^{(i)} - S_s^{(i)} \text{ avec } Y_s^{(i)} = X_s^{(i)}.$$

Rappel :  $X_t^{(i)} = X^{(i)} - \frac{1}{2} \int_0^t ds D_i V(X_s^{(1)}, \dots, X_s^{(n)}) + S_t^{(i)}$ . On en déduit une estimée infinitésimale pour la distance de Wasserstein :

$$d_W((X(t)), (X(s)))^2 \leq \frac{(t-s)^2}{4} \Phi_V^*(X_s^1, \dots, X_s^n) + o((t-s)^2).$$

### 3.3 Inégalité de Talagrand libre

Theorem (D.)

Soit  $V$  comme précédemment et  $\tau_V$  l'état de Gibbs libre, alors :

$$d_W(\tau, \tau_V) \leq \sqrt{-\frac{2}{c} \chi^*(\tau | \tau_V)}$$

**Rmq :** Ceci généralise la variante avec entropie libre  $\chi$  puisque :  $\chi^*(\tau | \tau_V) \geq \chi(\tau | \tau_V) := \chi(\tau) - \tau(V(X)) - C$ .

**Idée de preuve** [suivant Otto-Villani/Biane-Voiculescu  $n = 1$ ]: Soit un solution (faible) stationnaire de l'EDS libre ( $t \geq s$ ) :

$$Y_t^{(i)} = Y_s^{(i)} - \frac{1}{2} \int_s^t \xi_u^{Y^{(i)}} du + S_t^{(i)} - S_s^{(i)} \text{ avec } Y_s^{(i)} = X_s^{(i)}.$$

Rappel :  $X_t^{(i)} = X^{(i)} - \frac{1}{2} \int_0^t ds D_i V(X_s^{(1)}, \dots, X_s^{(n)}) + S_t^{(i)}$ . On en déduit une estimée infinitésimale pour la distance de Wasserstein :

$$d_W((X(t)), (X(s)))^2 \leq \frac{(t-s)^2}{4} \Phi_V^*(X_s^1, \dots, X_s^n) + o((t-s)^2).$$

### 3.3 Inégalité de Talagrand libre : Idée de preuve

On calcule en dérivant (pour  $X$  de loi  $\tau_V$ ):

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\epsilon} f(\epsilon) &:= \frac{d}{d\epsilon} \left( d_W(X(t+\epsilon), X) - \left( -\frac{2}{c} \chi^*(X(t+\epsilon)|\tau_V) \right)^{1/2} \right) \\ &\geq -\frac{1}{2} (\Phi_V^*(X(t)))^{1/2} + \frac{1}{\sqrt{8c}} (\Phi_V^*(X(t))) (-\chi^*(X(t)|\tau_V))^{-1/2} \\ &\geq 0. \end{aligned}$$

avec la dernière inégalité venant de LSI libre. On obtient donc une fonction croissante et l'inégalité tend vers l'inégalité voulue  $f(0) \leq f(+\infty) = 0$ .

# Conclusion

- Question : Peut-on obtenir les LSI libres par un critère du type  $\Gamma_2$  de Bakry-Emery?
- En particulier si on considère  $\Gamma : \mathcal{C} \times \mathcal{C} \rightarrow \mathcal{C} \otimes \mathcal{C}^{op}$  donnée (pour  $P, Q \in \mathcal{C}$ ) par :

$$\Gamma^\otimes(P, Q) = \sum_i \partial_i(P) \# \sigma(\partial_i(Q))$$

(avec  $\sigma(a \otimes b) = b \otimes a$  et  $(a \otimes b) \# (c \otimes d) = ac \otimes db$ )

- Ceci est relié au générateur  $\Delta$  (comme class. si  $S = 1$ ) du semigroupe  $e^{-t\Delta/2}$  de la diffusion brownienne libre (pour  $R, S \in \mathcal{C}$ ) :

$$\tau \otimes \tau [(\Gamma^\otimes(P, Q)(R^* \otimes S^*))]$$

$$= \frac{1}{2} \tau (R^*(\Delta(PS^*))Q + P\Delta(S^*Q) - \Delta(PS^*Q) - P\Delta(S^*)Q).$$

- De plus, si on définit (avec  $\Delta^\otimes = \Delta \otimes 1 + 1 \otimes \Delta$ ) :

$$\Gamma_2^\otimes(P, Q) = \frac{1}{2} (\Gamma^\otimes(\Delta(P), Q) + \Gamma^\otimes(P, \Delta(Q)) - \Delta^\otimes(\Gamma^\otimes(P, Q)))$$

Alors pour  $V$  potentiel  $c$ -convexe, on a un analogue du critère  $\Gamma_2$  qui est vérifié:

$$\Gamma_2^\otimes(P, P^*) \geq c \Gamma^\otimes(P, P^*)$$

- Question : Peut-on obtenir les LSI libres par un critère du type  $\Gamma_2$  de Bakry-Emery? Peut-on améliorer le résultat par estimation sur  $\partial_i g$  si  $\xi_i = D_i g$  ?

Merci de votre attention.  
Et bon appétit !

- De plus, si on définit (avec  $\Delta^\otimes = \Delta \otimes 1 + 1 \otimes \Delta$ ) :

$$\Gamma_2^\otimes(P, Q) = \frac{1}{2} (\Gamma^\otimes(\Delta(P), Q) + \Gamma^\otimes(P, \Delta(Q)) - \Delta^\otimes(\Gamma^\otimes(P, Q)))$$

Alors pour  $V$  potentiel  $c$ -convexe, on a un analogue du critère  $\Gamma_2$  qui est vérifié:

$$\Gamma_2^\otimes(P, P^*) \geq c\Gamma^\otimes(P, P^*)$$

- Question : Peut-on obtenir les LSI libres par un critère du type  $\Gamma_2$  de Bakry-Emery? Peut-on améliorer le résultat par estimation sur  $\partial_i g$  si  $\xi_i = D_i g$  ?

Merci de votre attention.  
Et bon appétit !