

Principes d'incertitude fractaux

Alix Deleporte

4 juillet 2019

Table des matières

1	Principe d'incertitude fractal d'après Shubin	2
2	Principe d'incertitude fractal d'après Bourgain et Dyatlov	4
2.1	Théorème de Beurling-Malliavin	4
2.2	Le principe d'incertitude fractal	7

1 Principe d'incertitude fractal d'après Shubin

On commence par définir les ensembles qu'on va utiliser.

Soit $\rho : x \mapsto \min(1, |x|^{-1})$. Un ensemble $E \subset \mathbb{R}^n$ est dit ϵ -fin lorsque, pour tout $x \in \mathbb{R}^n$, on a

$$|E \cap D(x, \rho(x))| \leq \epsilon |D(x, \rho(x))|.$$

Les ensembles fins peuvent ne pas être fractaux au sens propre, mais la précision avec laquelle ils sont fractaux augmente avec la distance à l'origine.

Théorème A. [2] Il existe $\epsilon > 0$ et $C < \infty$ tels que, si E et F sont ϵ -fins, on a, pour tout $f \in L^2(\mathbb{R}^n)$,

$$\|f\|_{L^2} \leq C(\|f\|_{L^2(E^c)} + \|\hat{f}\|_{L^2(F^c)}).$$

Le reste de cette section est consacrée à la preuve de ce théorème. Il utilise uniquement des outils d'analyse réelle.

On choisit une fonction test $\phi : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ telle que $0 \leq \hat{\phi} \leq 1$, $\text{supp} \hat{\phi} \subset D(0, 2)$ and $\hat{\phi} = 1$ sur $D(0, 1)$.

Pour $j \in \mathbb{Z}$, on pose

$$\phi_j : x \mapsto 2^{jn} \phi(2^j x),$$

de sorte que $\|\phi_j\|_{L^1} = \|\phi\|_{L^1}$ et $\hat{\phi}_j(\xi) = \hat{\phi}(2^{-j}\xi)$.

Maintenant on pose $\psi_0 = \hat{\phi}$ et $\psi_j = \hat{\phi}_j - \hat{\phi}_{j-1}$, de sorte que ψ est supportée dans $D(0, 2^{j+1}) \setminus D(0, 2^j)$, et $\sum \psi_j = 1$.

Les opérateurs de troncature qu'on introduit maintenant sont

$$S_N f = \sum_{j=0}^N \psi_j(\phi_j * f)$$

$$T_N f = \sum_{j=0}^N \psi_j(f - \phi_j * f).$$

En n'importe quel point il n'y a pas plus que trois des fonctions ψ_j qui sont non-nulles, et $\phi_j * f$ est très proche de f quand j est grand, donc au moins si $f \in \mathcal{S}$, on a $T_N f$ et $S_N f$ qui convergent dans la topologie de \mathcal{S} . On appelle S et T les opérateurs limites. Alors $S + T = I$ pour des fonctions dans \mathcal{S} .

On va montrer que les opérateurs limites ont un sens dans L^2 .

S_N est l'opérateur à noyau

$$S_N(x, y) = \sum_{j=0}^N \psi_j(x) \phi_j(x - y).$$

Pour montrer que l'opérateur limite est borné de L^2 dans L^2 , il suffit de montrer que $\|S_N(x, y)\|_{L^\infty L^1}$ est bornée et de même en échangeant les variables (Test de Schur).

On regarde d'abord $\int |S_N(x, y)| dy$. Pour x fixé il n'y a que trois valeurs de j différentes pour lesquelles $\psi_j(x)$ est non-nulle, donc

$$\int |S_N(x, y)| dy \leq 3 \sup_j \int |\psi_j(x) \phi_j(x - y)| dy \leq 3 \|\psi\|_\infty \|\phi\|_1.$$

La deuxième intégrale est plus astucieuse. $\phi \in \mathcal{S}$ donc par exemple

$$|\phi_j(x - y)| \leq C 2^{jn} (1 + 2^j |x - y|)^{-3n}.$$

Pour tout y , il y a au plus trois valeurs de j pour lesquelles $\text{dist}(y, \text{supp}(\psi_j)) < 1$. En les isolant, on a

$$\int |S_N(x, y)| dx \leq 3 \|\phi\|_1 + \int \sum |\psi_j(x)| 2^{jn} (1 + 2^j |x - y|)^{-3n} dx.$$

On a contrôlé par la somme d'une série géométrique.

On va montrer maintenant, indépendamment de N , que

$$\int_E |S_N(x, y)| dy \leq C\epsilon.$$

On fixe x et on prend j tel que $\psi_j(x) \neq 0$. Il suffit alors de prouver que $\int_E |\phi_j(x - y)| dy \leq C\epsilon$.

2^j est environ égal à $\rho(x)^{-1}$. Autrement dit, on peut remplacer l'estimée précédente sur ϕ_j par

$$|\phi_j(x - y)| \leq C \rho(x)^{-n} \left(1 + \frac{|x - y|}{\rho(x)}\right)^{-2n}.$$

Or, $(1 + \frac{|x-y|}{\rho(x)})^{-2n} \geq 2^{-2nk}$ si et seulement si $y \in D(x, 2^k \rho(x))$. Ainsi,

$$\int_E |\phi_j(x - y)| dy \leq C \rho(x)^{-n} \sum_k 2^{-2nk} |E \cap D(x, 2^k \rho(x))| \leq \rho(x)^{-n} \epsilon \sum_k 2^{-2nk} \rho(x)^n 2^{nk}.$$

Pour T_N c'est la même chose une fois qu'on a conjugué en Fourier.

Donc S et T sont bornés de L^2 dans L^2 , et de plus,

$$\|S \chi_E f\|_{L^2}^2 \leq \epsilon C \|f\|_{L^2}^2$$

et de même

$$\|\chi_{F^c} \widehat{T f}\|_{L^2}^2 \leq \epsilon C \|f\|_{L^2}^2.$$

Ainsi,

$$\widehat{f} = S(\widehat{\chi_{E^c} f}) + S(\widehat{\chi_E f}) + \chi_{F^c} \widehat{T f} + \chi_F \widehat{T f},$$

donc

$$\|f\|_{L^2}^2 \leq \|\chi_{E^c} f\|^2 + \|\chi_{F^c} \widehat{f}\|^2 + C\epsilon \|f\|_{L^2}^2.$$

2 Principe d'incertitude fractal d'après Bourgain et Dyatlov

Dans cette section on démontre un principe d'incertitude fractal utilisé dans [1].

2.1 Théorème de Beurling-Malliavin

On commence par parler de la transformée de Hilbert et de l'espace de Hardy.

Definition 2.1. Pour $f \in L^2(\mathbb{R})$, on pose

$$H(f)(x) = \mathcal{F}^{-1}(-i(\operatorname{sgn}\xi)\hat{f}(\xi)).$$

C'est un opérateur de multiplication en Fourier par $-i\operatorname{sgn}\xi$, qui est une fonction bornée. On a donc immédiatement $\|Hf\|_{L^2} \leq \|f\|_{L^2}$.

Par ailleurs, $\operatorname{sgn}(\xi)^2 = 1$, donc $H(H(f)) = f$ pour tout f .

La transformée de Hardy commute avec les translations (qui sont aussi des multiplications en Fourier) et avec les dilatations.

Si $f \in C_0^\infty$ alors $Hf \in C^\infty$, et on a $H(f') = (H(f))'$.

On a la représentation intégrale suivante :

$$Hf(x) = \frac{1}{\pi} \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \int_{|t| \geq \epsilon} \frac{f(x-t)}{t} dt.$$

A ϵ fixé, pour que l'intégrale converge il faut $f/(1+|x|) \in L^1(\mathbb{R})$.

La limite quand $\epsilon \rightarrow 0$ a alors un sens quelque soit f comme précédemment. C'est difficile, et c'est dû à Marcel Riesz.

On généralise cette transformée en des fonctions qui croissent plus vite en l'infini, en annulant la contribution de t^{-1} en l'infini :

$$\tilde{H}f(x) = \frac{1}{\pi} \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \int_{|t| \geq \epsilon} f(t) \left(\frac{1}{x-t} + \frac{t}{t^2+1} \right) dt.$$

Alors si $f/(1+|x|) \in L^1$, $\tilde{H}(f) = H(f) + c(f)$ avec

$$c(f) = \int_{\mathbb{R}} \frac{tf(t)}{t^2+1}.$$

Mais maintenant ça fait sens pour f tel que $f/(1+|x|)^2 \in L^1$, en particulier pour f constante. Comme l'intégrale c associée à une constante est nulle, on retrouve $\tilde{H}\tilde{H}f = -f + c(Hf)$ au moins pour $f \in L^2(\mathbb{R})$.

Proposition 2.2. On définit

$$\mathcal{L}(\omega) = \int_{\mathbb{R}} \frac{\log \omega(x)}{1+x^2} dx.$$

Soit $0 \leq \omega \in L^2$ tel que $\mathcal{L}(\omega) > -\infty$. Alors il existe $f \in L^2(\mathbb{R})$ tel que $\operatorname{supp} \hat{f} \subset \mathbb{R}^+$ et $|f| = \omega$.

Preuve. Par définition, si $\Omega = -\log \omega$, alors $\Omega/(1 + |x|)^2 \in L^1(\mathbb{R})$, donc $\tilde{H}\Omega = \tilde{\Omega}$ est bien définie.

Posons $f = e^{-(\Omega+i\tilde{\Omega})}$. Alors $|f| = \omega$ donc $f \in L^2$. Il faut montrer que f est dans l'espace de Hardy, donc que $Hf = -if$.

La régularisation commute avec la transformée de Hilbert, car c'est une multiplication en Fourier ; elle préserve aussi l'espace de Hardy. Donc si Ω_ϵ approche Ω , alors $\tilde{\Omega}_\epsilon$ approche $\tilde{\Omega}$, à une constante (réelle) près c_0 .

De plus,

$$\tilde{H}(\Omega_\epsilon + i\tilde{\Omega}_\epsilon) = \tilde{\Omega}_\epsilon + i\Omega_\epsilon - ic_1$$

où c_1 est une constante réelle. Comme $\tilde{H}(c_1) = 0$, on en déduit

$$\tilde{H}(\Omega_\epsilon + i\tilde{\Omega}_\epsilon + c_1) = -i(\Omega_\epsilon + i\tilde{\Omega}_\epsilon + c_1).$$

Appelons $g_\epsilon = \Omega_\epsilon + i\tilde{\Omega}_\epsilon + c_1$. On va montrer $\text{supp}\hat{g}_\epsilon \subset [0, +\infty)$, au sens des distributions.

Soit $\hat{\phi}$ une fonction test telle que $\text{supp}\hat{\phi} \subset [-R, -c]$. Étudions la distribution produit $\hat{g}_\epsilon\hat{\phi}$ en utilisant les propriétés de la transformée de Hilbert.

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(\hat{g}_\epsilon\mathcal{F}(H\phi))(x) &= \lim_{\eta \rightarrow 0} \iint_{|y-t| \geq \eta} g_\epsilon(x-y)\phi(t) \frac{1}{y-t} dt dy \\ &= \lim_{\eta \rightarrow 0} \iint_{|x-y-t| \geq \eta} g_\epsilon(y)\phi(t) \frac{1}{x-y-t} dt dy \\ &= \lim_{\eta \rightarrow 0} \iint_{|x-y| \geq \eta} g_\epsilon(y)\phi(t-y) \frac{1}{x-y} dt dy \\ &= \mathcal{F}(\mathcal{F}(\tilde{H}\hat{g}_\epsilon)\hat{\phi})(x) + \lim_{\eta \rightarrow 0} \iint_{|x-y| \geq \eta} g_\epsilon(y)\phi(t-y) \frac{y}{y^2+1} dt dy \end{aligned}$$

Comme $H\phi = i\phi$ et $\tilde{H}g_\epsilon = -ig_\epsilon$, et que le terme supplémentaire dans la dernière ligne est une constante, on en déduit que la fonction $\mathcal{F}(\hat{g}_\epsilon\hat{\phi})$ est constante. Autrement dit, $\hat{g}_\epsilon\hat{\phi}$ est une masse de Dirac en zéro, pour toute fonction test $\hat{\phi}$ dont le support est dans $] -\infty, 0[$.

Ainsi, en décomposant $\hat{\phi} = \hat{\phi}_1\hat{\phi}_2$ en produit de deux fonctions dont le support est dans $] -\infty, 0[$, on obtient que $\hat{g}_\epsilon\hat{\phi} = 0$, ce qui permet de conclure.

A ce stade, on dispose d'une fonction lisse g_ϵ dont la transformée de Fourier (au sens des distributions) est supportée dans \mathbb{R}^+ .

Par convolution, pour tout $K \in \mathbb{N}^*$, la fonction lisse g_ϵ^K jouit des mêmes propriétés. Comme de plus la somme associée converge, on a que $f_\epsilon = \exp(g_\epsilon)$ est telle que \hat{f}_ϵ est supportée sur \mathbb{R}^+ .

Or $f_\epsilon = e^{\Omega_\epsilon} e^{i\tilde{\Omega}_\epsilon} e^{c_1(\epsilon)}$.

On peut enlever la constante (qui ne modifie pas le support), et $e^{\Omega_\epsilon} \rightarrow e^\Omega$ dans L^2 , par convergence dominée ; pour la même raison $e^{i(\tilde{\Omega}_\epsilon - c_0(\epsilon))}$ converge uniformément sur les compacts vers $e^{i\tilde{\Omega}}$. Ceci permet de conclure. \square

En fait, on a quelque chose de beaucoup plus fort : la fonction f dans l'énoncé, dont on vient de construire un exemple, est unique à constante multiplicative près ; et toute fonction dans l'espace de Hardy s'exprime de cette manière.

De manière plus générale, on peut relaxer l'hypothèse $e^\Omega \in L^2$ et on appelle "fonction de sortie" une fonction de la forme $\exp(\Omega + i\tilde{H}(\Omega))$ lorsque $\Omega/(1+x^2) \in L^1$.

La dernière étape qui mène à Beurling-Malliavin est alors

Lemme 2.3. *Soit $\omega = e^{-\Omega} \in L^2$ avec $\mathcal{L}(\omega) > -\infty$.*

On suppose que $\omega^2 e^{2i\pi\sigma x}$ est une fonction de sortie. Alors il existe $\psi \in L^2$, avec $\text{supp } \psi \subset [0, \sigma]$ et $|\hat{\psi}| = \omega$.

Preuve. Comme précédemment on prend $f \in H^2$ avec $|f| = \omega$. Alors f^2 est une fonction de sortie (définie par 2Ω), avec $|f^2| = \omega^2$. Or $\omega^2 e^{2i\pi\sigma x}$ jouit des mêmes propriétés. Donc $f^2 = e^{i\theta} \omega^2 e^{2i\pi\sigma x}$, autrement dit, $f = e^{i\theta} \bar{f} e^{2i\pi\sigma x}$. Donc $\bar{f} e^{2i\pi\sigma x} \in H^2$, donc $\text{supp } \hat{f} \subset]-\infty, \sigma]$. Mais $f \in H^2$, donc $\text{supp } \hat{f} \subset [0, \sigma]$.

Finalement on prend $\psi = \hat{f}$. □

On peut maintenant énoncer et démontrer Beurling-Malliavin

Théorème B. *On prend $0 \leq \omega \leq 1$ avec $\mathcal{L} > -\infty$ et*

$$\|(\tilde{H}\Omega)'\|_{L^\infty} \leq \frac{\pi}{2}\sigma$$

avec $\sigma < 0, 1$. Alors il existe $\psi \in L^2$, avec $\text{supp } \psi \subset [0, \sigma]$ et $|\hat{\psi}| \leq \omega$, ainsi que

$$\|\hat{\psi}\|_{L^2[-1,1]} \geq \frac{\sigma^6}{600000} \min(\|\omega\|_{L^2(0.5,1)}, \|\omega\|_{L^2(-1,-0.5)}).$$

Preuve. On va trouver $\tilde{\omega} \leq \omega$ qui satisfait les conditions du lemme précédent. Pour que $\tilde{\omega}^2 e^{2i\pi\sigma x}$ soit une fonction de sortie, il est nécessaire et suffisant que

$$\tilde{H}(2 \log(\omega)) = 2\pi\sigma x + c \pmod{2\pi},$$

autrement dit,

$$\tilde{H}(\log(\tilde{\omega}/\omega)) = \pi\sigma x + c - \tilde{H}(\log \omega) \pmod{\pi}.$$

En chaque point on prend le "bon" multiple de π de sorte que le terme de droite soit dans $[-\pi/2, \pi/2[$. Cela définit une fonction bornée s et $\tilde{H}(s)$ est elle-même bornée (car on intègre une fonction qui oscille...).

Ensuite, comme s est Lipschitz on peut borner explicitement. □

2.2 Le principe d'incertitude fractal

Les ensembles fractaux utilisés ici sont les suivants :

Definition 2.4. Soit $X \subset \mathbb{R}$ non vide, $0 \leq \delta \leq 1$, $C_R \geq 1$, $0 \leq \alpha_0 \leq \alpha_1 \leq \infty$.

Alors X est $(\delta, C_R, \alpha_0, \alpha_1)$ -régulier, en fait δ -régulier avec constante C_R , sur les échelles de α_0 à α_1 , s'il existe une mesure positive μ_X sur \mathbb{R} telle que :

1. μ_X est supportée sur X (la mesure du complémentaire est nulle).
2. Pour tout intervalle I de taille comprise entre α_0 et α_1 , on a $\mu_X(I) \leq C_R |I|^\delta$.
3. Si de plus I est centré en un point de X , $\mu_X(I) \geq C_R^{-1} |I|^\delta$.

Par exemple, les ensembles de Cantor sont réguliers avec un δ qui correspond à leur dimension, et $\alpha_0 = 0$. Si on stoppe la procédure de récurrence qui mène à un Cantor, on obtient un ensemble régulier avec $\alpha_0 > 0$.

La constante α_1 n'est pas très importante, quitte à augmenter C_R on peut augmenter α_1 .

Les ensembles réguliers se comportent bien vis-à-vis des transformations Lipschitz, des intersections avec un intervalle, ou du découpage en ensembles réguliers plus petits.

Théorème C. On fixe $0 \leq \delta < 1$, $C_R \geq 1$, $N \geq 1$. Soit X et Y deux fermés de \mathbb{R} tq $X \subset [-1, 1]$ est $(\delta, C_R, N^{-1}, 1)$ -rég et $Y \subset [-N, N]$ est $(\delta, C_R, 1, N)$ -rég.

Alors il existe $\beta \geq 0$ et C qui ne dépendent que de δ, C_R tq, pour tout $f \in L^2(\mathbb{R})$,

$$\text{supp } \hat{f} \subset Y \Rightarrow \|f\|_{L^2(X)} \leq CN^{-\beta} \|f\|_{L^2(\mathbb{R})}.$$

La première étape est de construire une fonction Lipschitz ω sur \mathbb{R} , avec

$$\forall \xi \in \mathbb{R}, \omega(\xi) \leq \exp(-(1 + \xi^2)^{1/4})$$

et

$$\forall \xi \in Y, |\xi| \geq 10, \omega(\xi) \leq \exp(-\log |\xi|^{-\frac{1+\delta}{2}} |\xi|).$$

Alors en appliquant Beuglingh-Malliavin, on obtient une fonction à support compact dont la TF est assez petite sur Y :

Lemme 2.5. Si $Y \in [-\alpha_1, \alpha_1]$ est $(\delta, C_R, 2, \alpha_1)$ -rég, et $c_1 > 0$, alors il existe $c_2(\delta, C_R, c_1)$ et $\psi \in L^2(\mathbb{R})$ à support dans $[-c_1, c_1]$, telle que $\|\hat{\psi}\|_{L^2([-1,1])} \geq c_2$, et

$$\begin{aligned} \forall \xi \in Y, |\xi| \geq 10, |\hat{\psi}(\xi)| &\leq \exp(-\log |\xi|^{-\frac{1+\delta}{2}} |\xi|), \\ \forall \xi \in \mathbb{R}, |\hat{\psi}(\xi)| &\leq \exp(-c_2 \langle \xi \rangle^{1/2}). \end{aligned}$$

Preuve. On va construire un multiplicateur de Beurling-Malliavin adapté.

Soit $A_n = [-2^{n+1}, -2^n] \cup [2^n, 2^{n+1}]$. On pose $\rho_n = n^{-\frac{1+\delta}{2}} 2^n \geq 2$. Alors on peut inclure $Y \cap A_n$ dans des intervalles de taille ρ_n , qui sont en nombre plus petit que $Cn^{\frac{\delta(1-\delta)}{2}}$. On note \mathcal{J}_n leur union.

On pose une fonction de cutoff χ , à support dans $[-1, 1]$ et valant 1 sur $[-1/2, 1/2]$, et si J est un intervalle fermé on note χ_J la fonction de cutoff adaptée à J , multipliée par $|J|$. Alors $0 \leq \chi_J \leq |J|$ et χ_J est Lipschitz avec constante indépendante de J , de plus $\chi_J = |J|$ sur J .

On pose alors

$$\omega(\xi) = \exp(-(1 + \xi^2)^{1/4}) \prod_{n=1}^{\infty} \prod_{J \in \mathcal{J}_n} \exp(-10\chi_J).$$

Alors, en un point de $\xi \in Y$ (qui appartient à l'un des J_n), on a $n \geq C|\xi|$ donc $\rho_n \geq C(\log |\xi|)^{-\frac{1+\delta}{2}} |\xi|$, donc ω est petite sur Y comme demandé.

Il reste à vérifier que $\int \frac{\log(\omega)}{1 + \xi^2} d\xi \geq -\infty$, et que ω est Lipschitz.

Les intervalles J sont disjoints, donc chaque ξ n'appartient au plus qu'au support de trois fonctions χ_j (il faut faire attention aux bords de A_n , donc la somme des χ_J est Lipschitz.

Pour calculer l'intégrale, on minore par

$$-C \sum_{n=1}^{+\infty} n^{\frac{\delta(1-\delta)}{2}} \rho_n 2^{-2n},$$

qui est plus grand que

$$-C \sum_{n=1}^{+\infty} n^{-\frac{(1-\delta)^2}{2}} 2^{-n},$$

qui converge.

Donc on peut utiliser Beurling-Malliavin. \square

Le second ingrédient est directement un principe d'incertitude, pour contrôler les fonctions à TF à support compact sur des unions de petits intervalles.

Lemme 2.6. *Soit \mathcal{I} une collection d'intervalles disjoints, tous de taille 1. Pour chacun de ces intervalles I on choisit $I'' \subset I$ un sous-intervalle de taille c_0 indépendante de I .*

Alors il existe C qui ne dépend que de c_0 , tel que pour tout $0 < r < 1$, pour tout $0 < \kappa < e^{-C/r}$, pour tout $f \in L^2\mathbb{R}$ avec \hat{f} à support compact, on a :

$$\sum_{I \in \mathcal{I}} \|f\|_{L^2(I)}^2 \leq \frac{C}{r} \left(\sum_{I \in \mathcal{I}} \|f\|_{L^2(I'')}^2 \right)^\kappa \|e^{2\pi r|\xi|} \hat{f}(\xi)\|_{L^2}^{2(1-\kappa)}.$$

Démonstration. La première remarque est qu'on contrôle directement $\sum_{I \in \mathcal{I}} \|f\|_{L^2(I'')}^2$ par $\|e^{2\pi r|\xi|} \hat{f}(\xi)\|_{L^2}$, donc il suffit d'estimer la norme L^2 sur $I \setminus I''$.

Comme \hat{f} est à support compact, f a une extension holomorphe F à tout \mathbb{C} (donnée par la TF inverse de \hat{f}).

La fonction F est bornée sur $\{|\Im z| \leq r\}$ (par $e^{2\pi r}$ fois la norme L^1 de \hat{f}). D'ailleurs,

$$\int_{\mathbb{R}} |F(x + ir)|^2 dx = \int_{\mathbb{R}} |e^{-2\pi r\xi} \hat{f}(\xi)|^2 d\xi \leq \|e^{2\pi r|\xi|} \hat{f}(\xi)\|_{L^2}^2.$$

Pour chaque $I \in \mathcal{I}$ on prend I_0 l'intervalle avec même centre que I'' et de taille moitié. On définit alors $\sigma_I = \{|\Im z| < r\} \setminus I_0$.

Pour $t \in I$, on se demande avec quelle probabilité un mouvement brownien partant de t va taper I_0 avant de taper $\{\Im z = \pm r\}$.

Cette probabilité κ_I est plus grande que $\frac{c_0}{8} e^{-2/r} \geq e^{-C/r} \geq \kappa$. (On rappelle que C dépend de c_0).

Comme $\log(F)$ est sous-harmonique, si X désigne la variable aléatoire qui a comme loi l'endroit où un mouvement brownien partant de t tape le $\partial\sigma_I$, alors $2\log(|F(t)|) \leq \mathbb{E}(2\log(|F(X)|))$.

Selon que X appartienne, ou pas, à I_0 , on a

$$2\log(|f(t)|) \leq 4\kappa_I \mathbb{E}(\log |f(X)|/2 | X \in I_0) + (1 - \kappa_I) \mathbb{E}(\log |2F(X)| | X \notin I_0).$$

On a remplacé F par f lorsque la variable est réelle.

La fonction exponentielle est convexe, donc on applique Jensen :

$$|f(t)|^2 \leq \left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \right)^{4\kappa_I} \left(\mathbb{E}(F(X)^2 | X \notin I_0) \right)^{1-\kappa_I}.$$

On veut remplacer κ_I par $\kappa \leq \kappa_I$ dans cette expression.

Si $\left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \right)^4 < \mathbb{E}(F(X)^2 | X \notin I_0)$, alors

$$|f(t)|^2 \leq \left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \right)^{4\kappa} \left(\mathbb{E}(F(X)^2 | X \notin I_0) \right)^{1-\kappa}.$$

Dans le cas contraire,

$$|f(t)|^2 \leq \left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \right)^4.$$

Donc, dans tous les cas,

$$|f(t)|^2 \leq \left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \right)^{4\kappa} \left(\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0)^4 + \mathbb{E}(F(X)^2 | X \notin I_0) \right)^{1-\kappa}.$$

Les mesures sur I_0 et sur les deux copies de la droite réelle considérées sont en fait des mesures à densité par rapport à Lebesgue. La densité sur I_0 est dans L^p pour tout $p < 2$, avec norme bornée en fonction de la distance

de t à I_0 . De plus, la densité sur $\Im z = \pm r$ est majorée par $\frac{2}{r}e^{-\Re(z)}$. Ces résultats, comme la borne inf sur l'espérance d'atteindre I_0 , sont obtenus par une transformation conforme qui permet de calculer explicitement les mesures en question.

Alors

$$\mathbb{E}(|f(X)|^{1/2} | X \in I_0) \leq C \|f\|_{L^2(I_0)}^{\frac{1}{2}}$$

puisque la densité est $L^{4/3}$.

Finalement

$$|f(t)|^2 \leq \frac{C}{r} \|f\|_{L^2(I_0)}^{2\kappa} \left(\int_{\Im z \in \{-r, 0, r\}} e^{-d(\Re z, I)} |F(z)|^2 dz \right)^{1-\kappa}.$$

On intègre sur $I \setminus I''$ et on somme sur les intervalles. \square

En utilisant les deux propositions précédentes, on montre un principe d'incertitude pour les fonctions dont la TF a un support dans un ensemble régulier :

Lemme 2.7. *Soit $Z \subset [-\alpha_1, \alpha_1]$, qui soit $(\delta, C_R, 1, \alpha_1)$ -régulier avec $\alpha_1 \geq 2$ et $0 < \delta < 1$. Soit \mathcal{I} une collection d'intervalles disjoints, de taille $c_1 > 0$, tel que $I_j \subset [j, j+1]$.*

Alors pour tout $f \in L^2(\mathbb{R})$ dont la TF est supportée dans Z , pour tout $K > 10$ et $\kappa = \exp(-C(\log K)^{\frac{1+\delta}{2}})$, on a

$$\|\hat{f}\|_{L^2([-1,1])}^2 \leq CK^{21} \left(\|f\|_{H^{-10}(I)}^2 + \exp(-C^{-1}(\log K)^{-\frac{1+\delta}{2}} K) \|f\|_{H^{-10}}^2 \right)^\kappa \|f\|_{H^{-10}}^{2(1-\kappa)}.$$

Preuve. Soit $Y = \{y \in \mathbb{R}, d(y, Z) \leq 2\}$. Alors Y est $(\delta, 100C_R, 2, \alpha_1 + 2)$ -régulier. On applique le premier lemme, et on a ψ à support compact dont la transformée de Fourier décroît très vite sur Y .

Pour $|\eta| < 2$, on pose g_η telle que

$$\hat{g}_\eta(\xi) = \hat{f}(\xi - \eta) \hat{\psi}(\xi).$$

Le support de $\hat{f}(\cdot - \eta)$ est contenu dans Y par définition, donc par la construction précédente,

$$|\hat{g}_\eta(\xi)| \geq \exp\left(-c_2(\log(10 + |\xi|))^{-\frac{1+\delta}{2}} |\xi|\right) |\hat{f}_\eta(\xi)|.$$

Décomposons \hat{g}_η en $\hat{g}_1 + \hat{g}_2$, où \hat{g}_1 est constitué des fréquences plus petites que K .

Alors, par la dernière formule,

$$\|\hat{g}_2\|_{L^2} \leq C \exp(-C^{-1}(\log(K))^{\frac{1+\delta}{2}} K) \|f\|_{H^{-10}}.$$

Par ailleurs, pour $r(K)$ assez petit (mais plus grand que cK^{-1}),

$$\sup_{|\xi| \leq K} e^{2\pi r|\xi|} \exp(-c_2(\log(10 + |\xi|))^{-\frac{1+\delta}{2}} |\xi|) \leq 1.$$

Ainsi,

$$\|e^{2\pi r|\xi|} \hat{g}_1(\xi)\|_{L^2} \leq CK^{10} \|f\|_{H^{-10}}.$$

En appliquant le second lemme à g_1 , contrôler $\|g_1\|_{L^2}$ revient à contrôler $\|g_1\|_{L^2(\mathcal{I}'')}$, car

$$\|g_1\|_{L^2}^2 \leq \frac{CK^{20}}{r} \|g_1\|_{L^2(\mathcal{I}'')}^{2\kappa} \|f\|_{H^{-10}}^{2(1-\kappa)}.$$

Par convolution, si $\mathcal{I}'' \subset \mathcal{I}' \subset \mathcal{I}$, alors

$$\|g_1\|_{L^2(U'')} \leq C \|1_{\mathcal{I}'} f\|_{H^{-10}} + \|g_2\|_{L^2}.$$

Il ne reste plus qu'à dire que, comme ψ est grande sur $[-1, 1]$, alors

$$\|\hat{f}\|_{L^2((-1,1))}^2 \leq C \|g_\eta\|_{L^2}^2.$$

□

On peut alors démontrer

Proposition 2.8. *Comme précédemment on prend Z un ensemble $(\delta, 1, \alpha_1, C_R)$ -régulier, et pour tout intervalle $[j, j+1]$ on choisit un sous-intervalle I' de taille $c_1 > 0$, dont on note \mathcal{I}' l'union.*

Alors il existe $c_3(\delta, C_R, c_1)$ tel que, pour tout $f \in L^2(\mathbb{R})$, si $\text{supp } \hat{f} \subset Y$, alors

$$\|f\|_{L^2(U')} \geq c_3 \|f\|_{L^2}.$$

Preuve. Soit $\ell \in \mathbb{Z}$ avec $|\ell| \leq \alpha_1$. L'ensemble $Y + \ell$ est $(\delta, 1, \alpha_1, C_R)$ -régulier par translation.

Posons $f_\ell = e^{2i\pi\ell x} f$. Alors \hat{f}_ℓ est supportée sur $Y + \ell$. On applique le lemme précédent à \hat{f}_ℓ , alors on a

$$\|\hat{f}_\ell\|_{L^2((-1,1))}^2 \leq CK^{21} (\|1_{I'} f_\ell\|_{H^{-10}}^2 + \exp(-C^{-1} \log(K)^{-\frac{1+\delta}{2}} K) \|f_\ell\|_{H^{-10}}^2)^\kappa \|f_\ell\|_{H^{-10}}^{2(1-\kappa)}.$$

Maintenant

$$\|f\|_{L^2} \leq \sum_{|\ell| \leq \alpha_1} \|\hat{f}_\ell\|_{L^2((-1,1))}^2.$$

Par Hölder on peut rentrer les sommes dans les puissances, et

$$\sum_{\ell} \|f_\ell\|_{H^{-10}}^2 \leq C \|f\|_{L^2}^2,$$

de même que

$$\sum_{\ell} \|1_{I'} f_\ell\|_{H^{-10}}^2 \leq C \|f\|_{L^2(I')}^2.$$

Comme $\kappa = \exp(-C \log(K)^{\frac{1+\delta}{2}})$ avec $\delta < 1$, on a $\kappa > K^{-\frac{1}{2}}$, donc la contribution

$$K^{21} \exp(-C^{-1}(\log(K))^{-\frac{1+\delta}{2}} \kappa K)$$

est très petite si K est choisi assez grand. Finalement seulement l'autre contribution reste. \square

On peut maintenant conclure : en $C \log(N)$ étapes, on recouvre X par des intervalles disjoints de plus en plus fins. Si Ψ_k est une fonction lisse adaptée, avec $\Psi_k \geq 1$ sur X et qui s'annule non loin, alors si $\text{supp} \hat{f} \subset Y$ on a $\text{supp} \hat{\Psi}_k f \subset Z_k$ où $Z_k = \{y \in \mathbb{R}, d(y, Y) \leq N^{\alpha_k}\}$. Après un rescaling pour se ramener à des sous-intervalles de $[j, j+1]$, on a un ensemble $(C, \delta, 1, \alpha_k(N))$ -régulier à nouveau (on est dans un voisinage de taille 1 d'un ensemble $(C, \delta, N^{-\alpha_k}, \alpha_k(N))$ -régulier).

On contrôle donc $\|f\|_{L^2(X)}$ en mettant un truc à la puissance $c \log(N)$, ce qui permet de conclure.

Références

- [1] Jean Bourgain and Semyon Dyatlov. Spectral gaps without the pressure condition. *arXiv preprint arXiv :1612.09040*, 2016.
- [2] C. Shubin, R. Vakilian, and T. Wolff. Some harmonic analysis questions suggested by Anderson-Bernoulli models. *Geometric and Functional Analysis*, 8(5) :932–964, 1998.