SÉMINAIRE D'ANALYSE FONCTIONNELLE ÉCOLE POLYTECHNIQUE

L. SCHWARTZ

Mouvement brownien

Séminaire d'analyse fonctionnelle (Polytechnique) (1969-1970), exp. nº 15, p. 1-23 http://www.numdam.org/item?id=SAF_1969-1970____A16_0

© Séminaire Laurent Schwartz (École Polytechnique), 1969-1970, tous droits réservés.

L'accès aux archives du séminaire d'analyse fonctionnelle implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (http://www.numdam.org/conditions). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.



ECOLE POLYTECHNIQUE

CENTRE DE MATHÉMATIQUES

17, RUE DESCARTES - PARIS V Téléphone : MÉDicis 11-77 (633)

SEMINAIRE L. SCHWARTZ 1969-1970

MOUVEMENT BROWNIEN

§ 1. DEFINITION DE LA FONCTION ALEATOIRE DU MOUVEMENT BROWNIEN

C'est une fonction aléatoire f sur R à valeurs réelles : $\mathbf{R} \rightarrow L^0(\Omega,\mu \;;\; \mathbf{R}) = L^0(\Omega,\mu), \; \text{ayant les 2 propriétés suivantes : }$

- 1) Pour $t_1 \le t_2 \le t_3 \dots \le t_n$, les variables aléatoires $f(t_2) f(t_1)$, $f(t_3) f(t_2), \dots, f(t_n) f(t_{n-1})$, sont indépendantes, et f(0) = 0.
- 2) Pour $t \le t'$, f(t') f(t) est une variable aléatoire gaussienne, de paramètre $\sqrt{t'-t}$.

Cette définition demande quelques précisions. Des variables aléatoires $f_i:(\Omega,\mu)\to X_i$, $i\in I$ fini or a lambrable, sont dites indépendantes, si la loi $f(\mu)$ de la variable aléatoire $f=\prod_{i\in I}f_i:(\Omega,\mu)\to\prod_{i\in I}X_i$, est le produit tensoriel des lois des $f_i:f(\mu)=\bigotimes_{i\in I}f_i(\mu)$.

D'autre part, la loi de Gauss normale $\gamma_1^{(\bullet)}$ est la probabilité $e^{-\pi x^2}$ dx sur R; la loi de Gauss γ_σ de paramètre σ est son homothétique de rapport $\sigma \geq 0$, soit $e^{-\pi x^2/\sigma^2} \frac{dx}{\sigma}$, pour $\sigma > 0$, et δ pour $\sigma = 0$. Si une variable aléatoire f suit la loi de gauss de paramètre σ , la variable aléatoire kf suit la loi de Gauss de paramètre σ , la transformée de Fourier de σ est σ , celle de σ est σ est σ est σ est la probabilité σ est σ est

Les constantes de normalisation ne sont pas les mêmes que celles qui sont normalement utilisées en probabilités, où γ_1 est $\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$ e^{-x^2/2} dx. De même, les probabilistes définissent usuellement \mathfrak{F}_μ par \int e^{-i τx} d $\mu(x)$, et pour nous ce sera ici \int e^{-2i $\pi \tau x$} d $\mu(x)$.

Proposition (XV,1;1) : La fonction aléatoire du mouvement brownien existe, et est unique à une isonomie près.

Or la loi marginale μ_{t_1,t_2,\ldots,t_n} sur \mathbb{R}^n peut se décrire comme suit. On peut toujours se borner à un système cofinal et supposer que l'une des valeurs du temps, soit ι_k , est nulle. Alors $f(t_k)=0$, de sorte que $f(t_2)-f(t_1)$, $f(t_3)-f(t_2),\ldots,f(t_n)-f(t_{n-1})$, $f(t_k)=0$, sont indépendantes et suivent les lois gaussiennes données ; l'image de μ_{t_1,\ldots,t_n} par la bijection linéaire de \mathbb{R}^n sur \mathbb{R}^n : $(u_1,\ldots,u_n)\mapsto (v_1=u_2-u_1,\ldots,v_2=u_3-u_2,\ldots,v_{n-1}=u_n-u_{n-1},v_n=u_k)$, est le produit tensoriel $\gamma_{\sqrt{t_2-t_1}}$ $\gamma_{\sqrt{t_3-t_2}}$ $\gamma_{\sqrt{t_3-t_2}}$ $\gamma_{\sqrt{t_n-t_{n-1}}}$ $\gamma_{\sqrt{t_n-t_$

linéaire de \mathbb{R}^{n+1} sur \mathbb{R}^{n+1} :

$$\begin{array}{l} (\mathbf{u}_{1}, \mathbf{u}_{2}, \ldots, \mathbf{u}_{i}, \mathbf{u}, \mathbf{u}_{i+1}, \ldots, \mathbf{u}_{n}) & \longrightarrow \\ \\ (\mathbf{w}_{1} = \mathbf{u}_{2} - \mathbf{u}_{1}, \ldots, \mathbf{w}_{i} = \mathbf{u} - \mathbf{u}_{i}, \ \mathbf{w} = \mathbf{u}_{i+1} - \mathbf{u}, \ \mathbf{w}_{i+1} = \mathbf{u}_{i+2} \\ \\ - \mathbf{u}_{i+1}, \ldots, \mathbf{w}_{n-1} = \mathbf{u}_{n} - \mathbf{u}_{n-1}, \ \mathbf{w}_{n} = \mathbf{u}_{k}) & \text{est} \\ \\ \gamma_{\sqrt{t_{2} - t_{1}}} & \otimes & \gamma_{\sqrt{t_{3} - t_{2}}} & \otimes \cdots \otimes & \gamma_{\sqrt{t-t_{i}}} & \otimes & \gamma_{\sqrt{t_{i+1} - t}} & \otimes \cdots \otimes & \gamma_{\sqrt{t_{n} - t_{n-1}}} & \otimes & \delta \end{array} .$$

La projection "oubli du temps t" se traduit par l'application de ${I\!\!R}^{n+1}$ sur ${I\!\!R}^n$:

$$(w_1, w_2, \dots, w_i, w, w_{i+1}, \dots, w_n) \longrightarrow (v_1 = w_1, v_2 = w_2, v_{i-1} = w_{i-1}, v_i = w_i + w, v_{i+1} = w_{i+1}, \dots, v_n = w_n).$$

Par cette application, l'image de

$$\gamma_{\sqrt{t_2-t_1}} \otimes \gamma_{\sqrt{t_3-t_2}} \otimes \ldots \otimes \gamma_{\sqrt{t-t_i}} \otimes \gamma_{\sqrt{t_{i+1}-t}} \otimes \ldots \otimes \gamma_{\sqrt{t_n-t_{n-1}}} \otimes \delta$$

est
$$\gamma_{\sqrt{t_2-t_1}} \otimes \gamma_{\sqrt{t_3-t_2}} \otimes \ldots \otimes (\gamma_{\sqrt{t-t_i}} * \gamma_{\sqrt{t_{i+1}-t}}) \otimes \ldots \otimes \gamma_{\sqrt{t_n-t_{n-1}}} \otimes \delta$$
;

comme
$$\gamma \sqrt{t-t_i} * \gamma \sqrt{t_{i-1}t} = \gamma \sqrt{t_{i+1}-t_i}$$
,

la compatibilité cherchée est démontrée, c q f d.

Proposition (XV,1;2): si k \neq 0, si f est la fonction aléatoire du mouvement brownien, la fonction aléatoire g définie par g(t) = $\frac{1}{\sqrt{|\mathbf{k}|}}$ f(kt) est isonome à f.

En effet, elle satisfait à la condition 1 de la définition de f, et aussi à la condition 2, parce que f(kt') - f(kt) suit la loi de Gauss γ , donc $\frac{1}{\sqrt{|\mathbf{k}|}}$ $(f(\mathbf{k}t')$ - $f(\mathbf{k}t))$ la loi de Gauss γ , et il suffit d'appliquer l'unicité à une isonomie près de la proposition précédente.

§ 2. LA PROBABILITE CYLINDRIQUE DU MOUVEMENT BROWNIEN.

La fonction $f: \mathbb{R} \to L^0(\Omega,\mu)$ du mouvement brownien est continue de R dans $L^p(\Omega,\mu)$, pour n'importe quel p fini ≥ 0 ; elle est même höldérienne d'ordre 1/2, puisque, pour $t \leq t'$, $\frac{f(t')-f(t)}{\sqrt{t'-t}}$ suit la loi de Gauss normale, et que $\|\gamma_1\|_p < +\infty$ pour tout p fini. Ne nous occupons que des valeurs $p \ge 1$; alors $L^p(\Omega,\mu)$ est un Banach. Une fonction continue f de $I\!\!R$ dans $L^p(\Omega,\mu)$ est alors un élément du produit tensoriel $C(\mathbf{R})$ $\hat{\otimes}_{\Gamma}$ $L^p(\Omega,\mu)$ (voir, par exemple, Schwartz, Fonctions différentiables à valeurs vectorielles, Journal d'Analyse de Jérusalem, 1954/55, \$1). En outre, si v est une mesure de Radon à support compact sur R, c'est-à-dire, un élément du dual C' de C, f est v-integrable, et définit donc $\int_{\Sigma} f(t) dv(t) \in L^p(\Omega,\mu)$ comme une variable aléatoire ; et on sait que $C(\mathbf{R}) \stackrel{\circ}{\otimes}_{\epsilon} L^{\mathbf{p}}(\Omega,\mu) \simeq \mathfrak{L}(C_{\mathbf{c}}^{\prime}; L^{\mathbf{p}}(\Omega,\mu)), \text{ autrement dit } \nu \mapsto \int_{\mathbf{R}} f(t) d\nu(t) \text{ est conti-}$ nue de C_c^i dans $L^p(\Omega,\mu)$, où C_c^i est le dual C^i muni de la topologie de la convergence uniforme sur les parties compactes de C. A fortiori cette application est continue de C' fort dans $L^p(\Omega,\mu)$, donc définit une probabilité cylindrique sur l'espace C des fonctions réelles continues sur R, et cette probabilité cylindrique est de type p pour tout p fini ≥ 0. Mais il est préférable de tenir compte de ce que f(0) = 0. Appelons C_{\bullet} le sous espace de C formé des fonctions nulles à l'origine ; son dual est le quotient C'/\mathbb{R} δ de C' par le sous-espace vectoriel de C' engendré par δ . Alors, bien évidemment, $\vee \mapsto \int_{\mathbb{R}} f(t) dv(t)$ est continue de C' dans $L^p(\Omega,\mu)$ et nulle sur $\mathbb{R} \delta$, donc continue de $C'_{\mathbf{c}}/\mathbb{R} \delta = (C_{\bullet})'_{\mathbf{c}}$ dans $L^{\mathbf{p}}(\Omega,\mu)$, donc f définit une probabilité cylindrique $\lambda_{C_{\bullet}}$ de type p sur C_{\bullet} .

L'image de cette probabilité cylindrique par l'injection $C_\bullet \to \mathfrak{D}'$ est une probabilité cylindrique de type p, $\lambda_{\mathfrak{D}'}$, sur l'espace \mathfrak{D}' des dis-

tributions; et celle-ci, par la proposition (XIV,2;2), est une probabilité de Radon d'ordre p sur \mathfrak{D}' . Le théorème (XIV,2;2) dit plus, l'application identique de \mathfrak{D}' est p-radonifiante et l'application identique de \mathfrak{D} est p-décomposante : autrement dit, la fonction aléatoire $\psi \mapsto \int_{\mathfrak{D}} \varphi(t) f(t) dt$, linéaire continue de \mathfrak{D} dans $L^p(\Omega,\mu)$, est décomposée, et la distribution aléatoire T ainsi définie est p-presque sûrement une distribution. On peut donc définir une application u-mesurable $\mathfrak{T}:\omega\mapsto T(\omega)$ de Ω dans \mathfrak{D}' , telle que, pour toute $\varphi\in\mathfrak{D},\ \omega\to T(\omega),\varphi>$ soit la variable aléatoire $\int_{\mathfrak{R}} \varphi(t)f(t)dt$. T désignera indistinctement les applications $\mathfrak{D}\to L^p(\Omega,\mu)$ et $\Omega\to\mathfrak{D}'$, on écrira $\langle T,\varphi\rangle$ et $T(\omega)$, et par suite $\langle T(\omega),\varphi\rangle$.

§ 3. DERIVEE DE LA FONCTION DU MOUVEMENT BROWNIEN : LE BRUIT BLANC

La fonction aléatoire finiest pas dérivable de \mathbb{R} dans $L^{\mathbf{p}}(\Omega,\mu)$, puisqu'elle est höldérienne d'ordre exactement 1/2. Mais la distribution associée T admet une dérivée T', définie comme toujours, par $\langle T', \varphi \rangle = -\langle T, \varphi' \rangle$; pour tout $\omega.T^{\dagger}(\omega)$ est la dérivée de la distribution $T(\omega)$.

Proposition (XV,3;1) : Pour toute $\psi \in \mathfrak{T}$, $\neg \Gamma', \varphi > \text{ est une variable aléatoire gaussienne, de paramètre } \|\varphi\|_{L^2}$

Démonstration :

$$\langle \mathbf{T}', \varphi \rangle = -\langle \mathbf{T}, \psi' \rangle = -\int_{\mathbf{R}} \psi'(\tau) f(\tau) d\tau = -\lim_{\Lambda \to \mathbf{I}} \sum_{i} \varphi'(\tau_{i}) f(\tau_{i}) (\tau_{i+1} - \tau_{i}),$$

limite suivant les decompositions Δ , suivant la méthode habituelle dans l'intégrale de Riemann. Mais $|\phi'(t_i)|(t_{i+1}-t_i)-(\phi(t_{i+1})-\phi(t_i))|\leq \frac{1}{2}(t_{i+1}-t_i)^2 \max|\phi''|$, et $\Sigma f(t_i)(t_i-t_i)^2$ tend vers 0 lorsque le plus grand des $t_{i+1}-t_i$ tend vers 0. Donc on a aussi :

$$\langle T', \varphi \rangle = -\lim_{\Delta \in \mathbf{i}} \sum_{i} f(t_i) (\varphi(t_{i+1}) - \varphi(t_i)) = \lim_{\Delta \in \mathbf{i}} \sum_{i} \varphi(t_i) (f(t_i) - f(t_{i-1}))$$

Mais les variables aléatoires $\varphi(t_i)(f(t_i) - f(t_i-1))$ sont indépendantes, et suivent des lois de Gauss de paramètres $|\varphi(t_i)|\sqrt{t_i-t_{i-1}}$; donc leur somme est gaussienne, de paramètre $(\sum_i |\varphi(t_i)|^2 (t_i-t_{i-1}))^{1/2}$.

Suivant le filtre des décompositions Δ , cette somme de Riemann converge, dans $L^p(\Omega,\mu)$, vers $\langle T^{\,\prime},\phi \rangle$; donc les lois de probabilités convergent étroitement, et par suite $\langle T^{\,\prime},\phi \rangle$ est gaussienne, de paramètre

$$\lim_{\Delta i} (\sum_{i} |\varphi(t_{i})|^{2} (t_{i} - t_{i-1}))^{1/2} = (\int_{\mathbb{R}} |\varphi(t)|^{2} dt)^{1/2} = ||\varphi||_{L^{2}}, \quad c \neq f d.$$

Probabilité cylindrique de Gauss.

Soit E un espace vectoriel euclidien de dimension finie n sur R. La probabilité qui, dans une base orthonormée, s'écrit $-\pi x_1^2 \qquad -\pi x_2^2 \qquad -\pi x_1^2 \qquad dx_2 \otimes \ldots \otimes e \qquad dx_n \quad s'écrit de la même manière dans$

e $dx_1 \otimes e dx_2 \otimes ... \otimes e dx_n$ s'écrit de la même manière dans toute autre base orthonormée et, par conséquent, ne dépend que de la structure euclidienne de E; en effet, elle s'écrit

 $e^{-\pi |x|^2}$ dx, où dx est la mesure de Lebesgue de E. Son image de Fourier est $-\pi (\xi_1^2 + \xi_2^2 + \ldots + \xi_n^2) = -\pi |\xi|^2$ e sur le dual, muni de la structure euclidienne duale. On l'appelle la probabilité de Gauss de E. Soit F un sousespace vectoriel de E ; en choisissant une base orthonormée de E prolongeant une base orthonormée de F, on voit que l'image de la probabilité de Gauss de E par la projection orthogonale E \rightarrow F est la probabilité de Gauss de F (en appelant δ la probabilité de Gauss de F si F = $\{0\}$).

Soit maintenant E un espace hilbertien sur R. Si G est un sousespace vectoriel fermé de codimension finie, on peut identifier E/G à G⁺; et, si $G_1 \subseteq G_2$, l'application canonique $E/G_1 \to E/G_2$ est alors identifiée à la projection orthogonale de G_1^+ sur G_2^+ . On peut donc définir une probabilité cylindrique λ sur E, en définissant une famille $(\lambda_F)_{F \in \mathfrak{F}}$ de probabilités sur les sous-espaces F de dimension finie de E, de manière que, si $F_1 \supseteq F_2$, λ_{F_2} soit l'image de λ_{F_1} par la projection orthogonale de F_1 sur F_2 .

En particulier, prenons pour λ_F la probabilité de Gauss de F. Alors la probabilité cylindrique γ ainsi définie s'appelle probabilité cylindrique de Gauss sur E. Son image de Fourier (exposé II, page 5) est

 $\xi \mapsto e^{-\pi \|\xi\|^2}$. Cette fonction est continue sur E', donc γ est scalairement concentrée sur la famille des boules (exposé II, théorème page 6). En outre, elle est de type p pour tout p fini ≥ 0 ; en effet, la probabilité $\xi(\mu)$, d'image de Fourier $\tau \to e^{-\pi \|\tau\xi\|^2}$, est la loi de Gauss $\gamma \|\xi\|$ de paramètre $\|\xi\|$, de sorte que

$$\|\gamma\|_{\mathbf{p}}^{*} = \sup_{\|\xi\| \le 1} \|\gamma\|_{\mathbf{p}}^{*} = \left(\int_{-\infty}^{+\infty} |\tau|^{\mathbf{p}} e^{-\pi \tau^{2}} d\tau\right)^{\frac{1}{\mathbf{p}}}$$

pour p > 0 fini.

Soit g une fonction aléatoire $E' \to L^0(\Omega,\mu)$ telle que $\lambda_g = \gamma$. Alors, pour tout $\xi \in E'$, $g(\xi)$ est gaussienne de paramètre $\|\xi\|$. En outre, si ξ_1,ξ_2,\ldots,ξ_n sont des éléments deux à deux orthogonaux de E' et qu'on peut supposer de norme 1, les variables aléatoires $g(\xi_1),g(\xi_2),\ldots,g(\xi_n)$, sont indépendantes. En effet, l'application $(\xi_1,\xi_2,\ldots,\xi_n)$ de E dans \mathbf{R}^n se factorise par une projection orthogonale $E \to F$, où F est un sousespace de dimension G0 de G1 de G2 de G3 savoir l'orthogonal de l'intersection des noyaux de G4, G5, G6, G7, suivie d'une isométrie de G8 sur G9, alors G9, G9, soit

Si $E = L^2(\mathbf{R}; dx)$, une fonction aléatoire sur $E' = L^2$, associée à la loi de Gauss de E, s'appelle le bruit blanc (white noise) (défini à une isonomie près). En restreignant à $\mathfrak{D} \subset L^2$ cette fonction aléatoire, on définit le bruit blanc comme distribution aléatoire, de type $p \geq 0$ fini arbitraire, donc comme p-presque sûrement une distribution $S: \phi \mapsto \langle S, \phi \rangle$, ou $\omega \mapsto S(\omega)$, d'où $(\phi, \omega) \mapsto \langle S(\omega), \phi \rangle$ (prop. (XIV,2;2)). Cette distribution aléatoire possède de remarquables propriétés. Par exemple :

Proposition (XV,3;2): Le bruit blanc S est isonome à ses transformés par les translations de \mathbb{R} , et à $\sqrt{|\mathbf{k}|}$ fois son transformé par une homothétie de rapport $\mathbf{k} \neq 0$ de \mathbb{R} ; il est tempéré, et son image de Fourier $\mathbf{w} \rightarrow \mathfrak{I}(S(\mathbf{w}))$ lui est isonome.

 $\frac{D\text{\'e}monstration}{\text{taires de L}^2, \text{ donc conservent sa probabilit\'e cylindrique de Gauss.}}$

Soit maintenant θ_k l'homothétie de ${\rm I\!R}$, de centre origine, de rapport k; alors l'image $\theta_k(\phi)$ de $\phi \in L^2$ est la fonction $x \mapsto \phi(\frac{x}{k})$, et alors $\|x \to \phi(\frac{x}{k})\|_{L^2} = \sqrt{\|k\|} \|\phi\|_{L^2}$, de sorte que $\frac{1}{\sqrt{\|k\|}} \theta_k$ est un opérateur unitaire de L^2 , donc il ønserve sa probabilité cylindrique de Gauss.

Enfin, $L^2 \subset \mathfrak{S}^i$, qui est conucleaire comme \mathfrak{D}^i , de sorte que, pour μ -presque tout $\omega \in \Omega$, $S(\omega) \in \mathfrak{S}^i$, S est p-presque sûrement dans \mathfrak{S}^i pour tout p fini ≥ 0 . Comme \mathfrak{F} est une isométrie de L^2 , il laisse invariante sa probabilité cylindrique de Gauss, c q f d.

Remarque : Ce sont, semble-t-il, ces propriétés qui justifient le nom de bruit blanc. L'image de Fourier S est isonome elle aussi à ses translatées ce qui signifie que, dans S, le spectre des fréquences est homogène.

Proposition (XV,3 3 3): La dérivée de la fonction aléatoire brownienne est le bruit blanc (tous deux sont définis à une isonomie près); autrement dit, l'image par D = d/dx de la probabilité brownienne $\lambda_{\mathfrak{D}^{\dagger}}$ est l'image par l'injection $L^2 \to \mathfrak{D}^{\dagger}$ de la probabilité cylindrique de Gauss de L^2 .

Ceci va nous permettre d'avoir une autre représentation de la probabilité cylindrique du mouvement brownien.

L'opération D = d/dx est injective de C_• dans \mathfrak{D}^{\dagger} ; l'image récleproque de L² est l'espace $(L^2)^1_{\bullet}$ des fonctions sur \mathbb{R} , à dérivée $\in L^2$, et nulles à l'origine. Donc D est une bijection de $(L^2)^1_{\bullet}$ sur L². La bijection

réciproque D⁻¹ est $\varphi \mapsto D^{-1}\varphi$, $(D^{-1}\varphi)(x) = \int_{0}^{x} \varphi(t)dt$. Elle permet de transporter la structure hilbertienne de L² sur $(L^2)_{\bullet}^{1}$: pour $\psi_1, \psi_2 \in (L^2)_{\bullet}^{1}$, leur produit scalaire sera $(\psi_1|\psi_2)_{(L^2)_{\bullet}^{1}} = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1'(t) \; \psi_2'(t)dt$.

Alors D⁻¹ transporte la probabilité de Gauss sur $(L^2)_o^1$. Mais $(L^2)_o^1$ s'injecte continuement dans C_o ; d'où une probabilité cylindrique de type p, que nous appellerons encore D⁻¹ γ , sur C_o , et dont l'image, par D: $C_o \to \mathfrak{D}^i$, est aussi l'image de γ par l'injection $L^2 \to \mathfrak{D}^i$, c'est-à-dire la même que l'image par D de la probabilité cylindrique brownienne sur C_o . Donc λ_{C_o} , probabilité cylindrique brownienne sur C_o , et D^{-1}_{γ} , sont deux probabilités cylindriques sur C_o , de même image par l'injection D: $C_o \to \mathfrak{D}^i$. Donc elles coincideront, d'après la prop. (XI,4;1), si elles sont toutes deux scalairement concentrées sur les parties faiblement compactes convexes de C_o . Or λ_{C_o} est scalairement concentrée sur les compacts de C_o (voir §2); $D^{-1}\gamma$ est scalairement concentrée sur les boules de $(L^2)_i^1$, faiblement compactes convexes, donc aussi son image dans C_o , d'où le résultat. Ainsi :

Proposition (XV,3;4) : La probabilité cylindrique brownienne λ_{C_0} sur C_0 est l'image par l'injection $(L^2)^1_o \to C_o$ de la probabilité cylindrique de Gauss de l'espace hilbertien $(L^2)^1_o$.

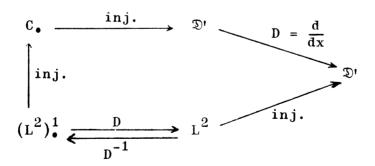


Diagramme commutatif

Remarque : il est généralement commode d'identifier un objet et son image par une application injective ; et aussi d'identifier une fonction aléatoire $E' \to L^0(\Omega,\mu)$, définie à une isonomie près, à la probabilité cylin-

drique qu'elle définit sur E. Aussi appelle-t-on bruit blanc, indifféremment :

la probabilité cylindrique de Gauss sur $L^2(\mathbf{R}\;;\;\mathbf{dx})$, ou son image (de Radon) dans \mathfrak{S}' ou \mathfrak{D}' ; ou la fonction aléatoire linéaire qu'elle définit sur L^2 , ou la restriction de celle-ci à \mathfrak{S} ou \mathfrak{D} , c'est-à-dire la distribution tempérée presque sûre notée antérieurement S. De même, le mouvement brownien sera indifféremment la probabilité cylindrique brownienne $D^{-1}\gamma$ sur $(L^2)^1_\bullet$ ou $\lambda_{\mathbf{C}}$ ou son image (de Radon) dans \mathfrak{S}' ou \mathfrak{D}' ; ou la fonction aléatoire f du \mathfrak{S} 1, ou la distribution tempérée presque sûre, notée antérieurement T, qu'elle définit. Et on aura T'=S (toutes deux définies à une isonomie près).

§ 4. CONTINUITE PRESQUE SURE ET PROPRIETES HÖLDERIENNES DU MOUVEMENT BROWNIEN.

Proposition (XV,4;1): la probabilité cylindrique brownienne est de Radon sur l'espace C. Bien plus, pour tout $\beta < \frac{1}{2}$, et tout p fini, elle est d'ordre p sur l'espace C^{\beta} (voir les espaces W^{\beta} de l'exposé XIV, § 3).

Ainsi elle est de Radon sur C ; comme elle est cylindriquement portée par le sous-espace faiblement fermé C_{\bullet} , elle est de Radon sur C_{\bullet} (voir \S 5 de l'exposé 11).

Corollaire : pour tout p fini, la fonction aléatoire brownienne f est p-presque sûrement une fonction continue localement höldérienne de tout ordre $\beta < \frac{1}{2}$.

Démonstration : comme il a été dit à la prop. (XIV,3;1), à la note (*), C^{β} est identifiable à un sous-espace fermé de $\mathfrak{D}'x$ C; donc ses parties compactes sont métrisables. Alors la prop. (XIII,3;1) montre que toute fonction aléatoire $(C^{\beta})' \to L^{0}(\Omega,\mu)$ associée à la probabilité brownienne est décomposée, par une application p-intégrable $\Omega \to C^{\beta}$. Notons encore f cette application ; désormais, pour μ -presque tout $\omega \in \Omega$, $f(\omega)$ sera un élément de C^{β} , et son image par l'injection $C^{\beta} \to \mathfrak{D}'$ est la distribution brownienne $T(\omega)$ du § 2 ; les masses ponctuelles $\delta_{(t)}$, $t \in \mathbb{R}$, sont dans $(C^{\beta})'$, et, pour tout $t \in \mathbb{R}$, $\omega \mapsto (f(\omega))(t)$ sera un représentant de la variable aléatoire f(t) du § 1.

On sait aussi que toute fonction de C^{β} est localement höldérienne de tout ordre < β (voir Zygmund, Trigonometrical series, nouvelle édition, 1955, 9.82, 11, page 227), ce qui prouve le théorème.

On peut préciser. Considérons seulement un intervalle borné [-A, +A] de R. Alors, pour $\phi \in C^\beta$, la quantité

$$\sup_{\mathbf{t}',\mathbf{t}''\in[-A,+A]} \frac{|\varphi(\mathbf{t}')-\varphi(\mathbf{t}'')|}{|\mathbf{t}'-\mathbf{t}''|^{\beta}}$$

est une semi-norme continue sur $C^{\overline{\beta}}$, pour tout $\overline{\beta} > \beta$. Comme, pour tout $\beta < \frac{1}{2}$, il existe $\overline{\beta}$ avec $\beta < \overline{\beta} < \frac{1}{2}$, la distinction entre β et $\overline{\beta}$ sera sans importance. Alors : pour μ -presque tout $\omega \in \Omega$,

$$\sup_{t',t'' \in [-A,+A]} \frac{|f(\omega)|(t')-(f(\omega))(t'')|}{|t'-t''|^{\beta}} < + \cdot ;$$

je dirai mėme plus, pour tout A fini, tout $\beta < \frac{1}{2}$, tout p fini :

$$\sum_{\Omega} \left\langle \sup_{t', t'' \in [-A, +A]} \frac{|(f(\omega))(t') - (f(\omega))(t')|}{|t' - t''|^{\beta}} \right\rangle^{p} d_{\mu}(\omega) < +\infty$$

 $\frac{Remarque}{avec~\Omega = {R \over R}} \begin{array}{c} 1 \\ R \\ \end{array} \begin{array}{c} Au~\S~1,~nous~avons~d\'efini~un~mod\`ele~particulier~de~f. \\ \\ t_1,t_2,\ldots,t_n \end{array}$

$$\mathbf{f}\left(\mathbf{t}\right) = \boldsymbol{\pi}_{\mathbf{t}} : \overset{\mathbf{V}}{\mathbf{R}} \overset{\mathbf{R}}{\rightarrow} \overset{\mathbf{V}}{\mathbf{R}} \overset{\mathbf{t}}{\rightarrow} \overset{\mathbf{V}}{\mathbf{R}} .$$

Pour ce modèle (comme pour tout autre), si f est la fonction presque sûre du corollaire de la prop. XV, alors, pour tout $t \in \mathbb{R}$, $\omega \mapsto (f(\omega))(t)$ est la même variable aléatoire que π_t . Mais, dans ce modèle, π_t n'est pas seulement une variable aléatoire, c-à-d. une μ -classe de fonctions C'est une application vraie de Ω dans $\mathbb{R} = \mathbb{R}^{\{t\}}$. On peut alors dire plus; pour μ -presque tout $\omega \in \Omega$, $f(\omega)$ est exactement la fonction $t \mapsto \pi_t(\omega)$. Autrement dit, non seulement : "pour tout t, pour μ -presque tout ω .

 $(f(\omega))(t) = \pi_t(\omega)$ ", mais : "pour μ -presque tout ω , pour tout t, $(f(\omega))(t) = \pi_t(\omega)$ ", ce qui est plus fort.

En effet, la première affirmation entraîne la deuxiè, si on se borne à t parcourant un ensemble dénombrable dense de R. Mais la probabilité brownienne sur C, qui est de Radon, a les mêmes lois marginales μ_{t_1,t_2,\ldots,t_n} que μ , donc elle a pour image μ dans R autrement dit μ est portée par $C \subseteq \mathbb{R}^n$; donc, pour μ -presque tout $\omega \in \Omega$, ω est dans C, $t \mapsto \pi_t(\omega)$ est une application continue de R dans R; si elle cofneide avec $f(\omega)$, aussi continue, sur un ensemble dénombrable dense, elle lui est identique.

Remarque 2: La probabilité brownienne ne provient même pas d'une probabilité cylindrique de type $p \ge 0$ sur C^β si $\beta > 1/2$; en effet, pour $1/2 < \beta_1 < \beta$, $(\delta_{(t^i)} - \delta_{(t^{ii})})|t^i - t^i|^{\beta_1}$ tend vers 0 dans $(C^\beta)!$ quand $t^i - t^{ii}$ tend vers 0, avec $t^i, t^{ii} \in [-A, +A]$; donc, si la probabilité était de type p sur C^β , la fonction aléatoire brownienne f vérificrait, pour $t^i, t^{ii} \in [-A, +A]$,

Par ailleurs, on remarquera que, en tant que fonction aléatoire $\mathbf{R} \to \mathbf{L}^{\mathbf{p}}(\Omega,\mu)$, f est holdérienne d'ordre exactement 1/2; mais on peut montrer que, presque sûrement, f n'est pas holdérienne d'ordre 1/2.

Remarque 3: Le passage par l'intermédiaire de L² et du bruit blanc est important pour bien d'autres raisons. Mais il n'était pas nécessaire pour donner la prop. (XV,4;1) ou son corollaire.

En effet, <u>directement</u>, $f: \mathbb{R} \to L^p(\Omega,\mu)$, $p \geq 1$ fini, est höldérienne d'ordre 1/2; cela suffit à prouver qu'elle définit un élément de $C^{\alpha} \stackrel{\circ}{\otimes}_{\epsilon} L^p(\Omega,\mu)$, pour tout $\alpha < 1/2$; donc une fonction aléatoire $(C^{\alpha})_{\mathbf{c}}^{\mathbf{r}} \to L^p(\Omega,\mu)$, et par suite une probabilité cylindrique de type p sur C^{α} . Or, si $\beta < \alpha < 1/2$, il existe p_0 tel que $\alpha - \beta > \frac{1}{p_0}$; pour tout $p \geq p_0$, $C^{\alpha} \to C^{\beta}$ est p-radonifiante, et comme la probabilité cylindrique est de type p sur C^{α} , elle est de Radon d'ordre p sur C^{β} .

Remarque 4: Nous avons utilisé le fait que $(L_{loc}^2)^1 \to C^\beta$ était p-radonifiante, toujours pour des p > 2 (car $\beta < \frac{1}{2} - \frac{1}{p}$). On peut voir que $(L_{loc}^2)^1 \to C$ ($\beta = 0$) n'est pas 2-radonifiante. Si en effet il en était ainsi, en raisonnant sur le tore T = R/Z, on voit que $(L^2)^1 \to C$ serait 2-radonifiante; mais $C \to L^2$ est 2-radonifiante; et un théorème de Pietsch dit que le produit de 2 applications 2-sommantes est nucléaire; or $(L^2)^1 \to L^2$ n'est pas nucléaire (alors que $(L^2)^{1+\epsilon} \to L^2$ est nucléaire).

§ 5. LES LOIS STABLES D'EXPOSANT s,0 < s < 2, ET LES FONCTIONS ALEATOIRES ASSOCIEES.

Nous admettrons que la fonction $\tau \to e^{-\left|\tau\right|^{S}}$, 0 < s < 2, est de type positif sur R. Elle est donc l'image de Fourier d'une probabilité, appelée probabilité stable d'indice s. On sait aussi que celle-ci est de la forme $\theta_{s}(x)dx$, et que $\theta_{s}(x)$, pour x infini, est comparable à $\frac{constante}{\left|x\right|^{S+1}}$ donc $\int_{R} \left|x\right|^{P} \theta_{s}(x)dx < +\infty$ pour tout p < s, ce qui distingue nettement le cas s < 2 du cas gaussien s = 2 où l'intégrale est finie pour tout p fini. La probabilité stable d'indice s et de paramètre c est alors δ pour c = 0, et pour $c \neq 0$, l'image par l'homothétie de rapport c sur R; son image de Fourier est $\tau \mapsto E^{-\left|c\tau\right|^{S}}$. Si n variables aléatoires sont indépendantes et suivent des lois d'indice s, de paramètres c_1, c_2, \ldots, c_n , leur somme suit la loi d'indice s et de paramètre $\left(\sum\limits_{i=0}^{n} \left|c_i\right|^{S}\right)^{1/s}$.

On appelle alors fonction aléatoire s-brownienne une fonction aléatoire f: ${I\!\!R} \to L^0(\Omega,\mu)\,,$ vérifiant les 2 propriétés :

- 1) Pour $t_1 < t_2 < \dots < t_n$, les variables aléatoires $f(t_2) f(t_1)$, $f(t_3) f(t_2), \dots, f(t_n) f(t_{n-1}), \text{ sont indépendantes, et } f(0) = 0;$
- 2) Pour t < t', f(t') f(t) suit la loi stable d'indice s, et de paramètre $(t' t)^{1/s}$.

^(*) On pourra consulter Paul Lévy, Processus stochastiques et mouvement brownien, chap. V.

On démontre, comme au §1, l'existence d'une telle fonction, et son unicité à une isonomie près.

On a ensuite des résultats analogues à ceux du $\S 2$, pourvu que s>1; on doit en effet prendre $p\geq 1$ pour que $L^p(\Omega,\mu)$ soit un Banach, or p< s; [si $s\leq 1$, on a p<1, et je ne sais plus si $f: \mathbb{R} \to L^p(\Omega,\mu)$, continue et même holdérienne d'ordre 1/s exactement $(\frac{f(t')-f(t)}{|t'-t|^{1/s}}$, suivant la loi stable d'indice s et de paramètre 1, est de quasi-norme fixe dans $L^p(\Omega,\mu)$, définit encore une distribution aléatoire].

Passons aux propriétés du §3. La proposition (XIV,3;1) s'étend sans modification : la dérivée T' est telle que, pour $\phi \in \mathfrak{D}$, $\langle \mathtt{T}', \phi \rangle$ ait pour probabilité la loi stable d'indice s, de paramètre $\|\phi\|_{L^{\mathbf{S}}}$. Ceci permet d'introduire un s-bruit blanc, 1 < s < 2, dont l'existence résulte de l'existence de f = T et du calcul de sa dérivée T'. En effet, $\phi \mapsto \langle \mathtt{T}', \phi \rangle$, $\mathfrak{D} \to L^{\mathbf{p}}(\Omega, \mu)$, nécessairement s'étend en une fonction aléatoire linéaire continue $L^{\mathbf{S}} \to L^{\mathbf{p}}(\Omega, \mu)$, puisque $\|\langle \mathtt{T}', \phi \rangle\|_{L^{\mathbf{p}}(\Omega, \mu)} = \|\theta_{\mathbf{x}}(\mathbf{x}) \mathrm{d}\mathbf{x}\|_{\mathbf{p}} \|\phi\|_{L^{\mathbf{S}}}$. Le s-bruit blanc est une fonction aléatoire $\mathbf{g} : L^{\mathbf{p}}(\Omega, \mu) \to L^{\mathbf{p}}(\Omega, \mu)$, 1 < s < 2, $0 \le \mathbf{p} < s$, linéaire continue, telle que, pour $\phi \in L^{\mathbf{S}}$, son image $\mathbf{g}(\phi)$ suive la loi stable d'indice s, de paramètre $\|\phi\|_{L^{\mathbf{S}}}$; sa probabilité cylindrique associée est l'unique probabilité cylindrique γ (de type $\mathbf{p} < s$) sur $L^{\mathbf{S}'}(\frac{1}{s} + \frac{1}{s}, \mathbf{p})$, telle que, pour toute $\phi \in L^{\mathbf{S}}$, $\phi(\gamma)$ soit la probabilité stable d'indice s et de paramètre $\|\phi\|_{L^{\mathbf{S}}}$.

L'image de Fourier $\Im \gamma$ de γ est donc, sur L^s , la fonction $\varphi \to e^{-||\varphi||}L^s$ Alors la dérivée de la fonction s-brownienne, prise dans \mathfrak{D}' , est le s-bruit blanc. L'espace $(L^2)^{\frac{1}{\bullet}}$ du $\S 3$ peut donc être remplacé par $(L^{s'})^{\frac{1}{\bullet}}$.

Mais ici, une différence essentielle apparaît. On démontre que f est presque sûrement une fonction (au sens de \mathfrak{D}' , c'est-à-dire une fonction localement Lebesgue-intégrable sur \mathbf{R}), mais que presque sûrement elle n'est pas une fonction continue. Nous voyons en tout cas immédiatement que la méthode du cas s = 2 échouerait : l'application $(\mathbf{L_{loc}^{s'}})^1 \to \mathbf{C}^\beta$ ne serait

p-radonifiante par application du ω rollaire de la prop. (XIV,4;1), que pour 1 - $\beta > \frac{1}{s}$, + $\frac{1}{p}$, ou $\beta < \frac{1}{s}$ - $\frac{1}{p}$, qui est < 0 pour p < s. Mais :

Proposition (XV,5;1): La probabilité cylindrique du mouvement s-brownien est de Radon d'ordre p, pour tout p < s, sur l'espace $(L_{loc}^s)^{\beta}$, pour tout $\beta < 1/s$.

Remarque: On peut aussi trouver que la probabilité est de Radon d'ordre p < s sur des $(L_{loc}^b)^\beta$, avec des $b \neq s$; mais ce n'est pas plus avantageux, c'est avec b = s qu'on a le meilleur résultat.

En effet, prenons d'abord b < s. De toute façon on a p < s, et alors $1-\beta>\frac{1}{s}$, $(\frac{1}{p}-\frac{1}{b})^+$ donc $\beta<\frac{1}{s}-(\frac{1}{p}-\frac{1}{b})^+$ donc $(\frac{1}{s},\frac{1}{s})^+$ avec $(\frac{1}{s},\frac{1}{p},\frac{1}{p})^+$ donc $(\frac{1}{s},\frac{1}{p})^+$ arbitraire puisque p peut être pris arbitrairement proche de s. Mais c'est une conséquence du résultat relatif à s, puisque l'injection $(L_{loc}^s)^\beta \to (L_{loc}^b)^\gamma$ a lieu dès que $(\frac{1}{s},\frac{1}{s})^+$ donc $(\frac{1}{s},$

En effet $(L_{loc}^s)^\beta$ est isomorphe à un sous-espace fermé de $L_{loc}^s \times \mathfrak{T}^*$ (note (*) page (XIV,9)), donc a ses parties compactes métrisables, et il suffit d'appliquer la prop. (XIII,3;1).

Remarque 0 : L'appartenance à $(L_{loc}^b)^{\gamma}$ donne des conditions de Hölder locales de tout ordre $<\gamma$ dans L^b . Donc : pour tout $b \ge s$ fini, pour tout p < s, pour tout $\gamma < \frac{1}{b}$, pour tout A fini :

$$\int_{\Omega} \frac{\sup_{|\mathbf{h}| \leq A} \left\langle \frac{\mathbf{f}(\omega, t+h) - \mathbf{f}(\omega, t)}{|\mathbf{h}|^{\gamma}} \right\rangle^{b} dt}{|\mathbf{h}|^{\gamma}} d\mu(\omega) \leq 10^{-10}.$$

Remarque 1: Dans la définition interale de la fonction aléatoire s-brownienne f, f(t) était défini pour tout $t \in \mathbb{R}$, mais seulement comme une μ -classe de fonctions réelles μ -mesurables sur Ω . Maintenant, c'est $f(\omega)$ qui est défini pour tout ω ou μ -presque tout $\omega \in \Omega$; mais c'est seulement un élément de L^b_{loc} . If fini, Jone une de-classe de fonctions de-mesurables sur \mathbb{R} . La jonction est facile à faire entre les deux : la première est dans $C(\mathbb{R}; L^p(\Omega, \mu))$, la deuxième dans $L^p(\Omega, \mu; L^b_{loc}(\mathbb{R}; \mathrm{d} t))$, donc toutes les deux dans $L^p_{loc}(\Omega \times \mathbb{R}, \mu \otimes \mathrm{d} t)$ (isomorphe à $L^p(\Omega, \mu; L^b_{loc}(\mathbb{R}, \mathrm{d} t))$) comme à $L^p_{loc}(\mathbb{R}, \mathrm{d} t; L^p(\Omega, \mu))$), et elles sont alors égales (parce que, pour toute $\omega \in \mathbb{R}$, leur intégrales en ω -presque tout ω

Par contre, une chose qui se produisait pour s=2 n'est plus valable pour s<2. Dans le modèle canonique de la fonction aléatoire s-brownienne, Ω est $\mathbb{R}^{\mathbb{N}}$, μ est la limite projective des $\mu_{1}, t_{2}, \dots, t_{n}$, et f(t) est la projection $\pi_{t}: \mathbb{R}^{\mathbb{N}} \to \mathbb{R}^{\{t\}} = \mathbb{R}$. Ici, pour s<2, il n'y a plus aucune raison d'imaginer que, pour μ -presque tout $\mu \in \Omega$, μ soit la classe (de Lebesgue) la fonction μ in μ controller μ in μ d'autres termes, si nous reprenons la fonction ci-dessus μ in μ controller μ in μ de μ in μ definite n'est sans doute pas μ du μ dt)-mesurable.

Remarque 2 : En utilisant les martingales, on montre que f est presque sûrement une fonction réglée (n'ayant que des discontinuités de lère espèce).

et continue à droite, donc appartenant à L_{loc}^{∞} . On ne peut pas le démontrer par les méthodes précédentes, qui ne distinguent jamais L_{loc}^{∞} de C, puisque presque sûrement f n'est pas continue J Par contre, bien sûr, il n'y a aucune propriété höldérienne dans L_{loc}^{∞} , sans quoi il y aurait continuité.

Remarque 3: Comme pour s = 2, le bruit blanc n'est pas nécessaire pour trouver les propriétés höldériennes. Du seul fait que la fonction aléatoire $f: \mathbb{R} \to L^p(\Omega, \mu)$, p < s, est höldérienne d'ordre 1/s, on déduit qu'elle est dans C^γ & $L^p(\Omega, \mu)$, donc définit une probabilité cylindrique de type p sur C^γ . pour tout $\gamma < 1/s$. Alors elle sera p-presque sûrement dans $(L^s_{loc})^\beta$, si $C^\gamma \to (L^s_{loc})^\beta$ est p-radonifiante pour p assez grand < s, ce qui est vrai si $\gamma - \beta > (1/p - 1/s)$ pour p assez grand < s, donc si $\gamma - \beta > 0$, donc si $\beta < 1/s$.

§ 6. LFS BRUITS BLANCS ET LES IMMERSIONS DES ESPACES LP.

Proposition (XV,6;1): Soient X un espace topologique, ν une mesure de Radon ≥ 0 sur X. Pour tout s, $1 < s \leq 2$, il existe une probabilité cylindrique $\lambda_s = \lambda$ sur $L^{S'}(X,\nu)$, dont l'image de Fourier est, sur $L^{S}(X,\nu)$, la fonction de type positif $\Phi \mapsto e^{-\|\Phi\|_L^S}$. Cette probabilité cylindrique est de type p, pour tout p fini si s = 2, pour tout p $\leq s$ si $s \leq 2$.

Si $\frac{g}{|x|} > g(\varphi)$ est une fonction aléatoire $g = g_s : L^s(X, v) \xrightarrow{g} > L^0(\Omega, u)$, qui la réalise, g est un morphisme strict de $L^s(X, v)$ dans $L^0(\Omega, \mu)$, et même une isométrie à un facteur près de $L^s(X, v)$ dans $L^p(\Omega, \mu)$, pour tout p fini > 0 si s = 2, pour 0 si <math>s < 2. Les mêmes résultats subsistent pour $s \le 1$, en remplaçant $L^{s'}(X, v)$ par $L^\infty(X, v)$ muni de la topologie $e(L^\infty, L^1)$ si s = 1, et par le dual algébrique $e(L^s(X, v))$ muni de la topologie $e(L^\infty, L^1)$ si $e(L^s(X, v))$ si $e(L^s(X, v))$.

C'est le s-bruit blanc généralisé, où (R; dt) est remplacé par (X,\cdot) .

 $\frac{-\|\phi\|^{8}}{L^{8}}$ est une fonction de type positif sur $L^{8}(X,v)$. Il faut montrer que, si $\phi_{1},\phi_{2},\ldots,\phi_{n}$ sont des

éléments de $L^{s}(X, v)$, et z_1, z_2, \ldots, z_n , des nombres complexes, on a :

Comme Γ est continue sur $L^{\mathbf{S}}(\mathbf{X}, \mathbf{v})$, il suffit de le montrer pour des ϕ_i d'un sous-ensemble dense, on peut donc supposer les ϕ_i étagées. Mais alors cela revient à montrer la propriété lorsque μ est combinaison d'un nombre fini de masses ponctuelles, ou encore pour $\mathbf{X} = \mathbf{R}$, $\mu = \mathbf{d}\mathbf{x}$, les ϕ_i étant étagées ; cela résulte alors des résultats du §5, donc du résultat admis antérieurement : $\tau \mapsto e^{-\left|\tau\right|^{\mathbf{S}}}$ est de type positif sur \mathbf{R} (ceci est d'ailleurs valable pour $0 < \mathbf{s} \le 2$).

Alors cette fonction continue de type positif est bien l'image de Fourier d'une probabilité cylindrique λ_s sur L'(X,v). Elle est de type p dans les conditions indiquées, car, pour $\phi \in L^S(X,v)$, $\phi(\lambda_s)$ est la loi stable d'indice s et de paramètre $\|\phi\|_{L^S}$, puisque son image de Fourier est L' $\psi = \frac{1}{\|\nabla\phi\|_{L^S}}$, et qu'alors $\|\phi(\lambda_s\|_p = \|\theta_s(x)dx\|_p \|\phi\|_{L^S}$, donc $\|\lambda_s\|_p^* = \|\theta_s(x)dx\|_p^*$. Si g est une fonction aléatoire : $L^S(X,v) \to L^O(\Omega,\mu)$, réalisant λ_s , elle est continue et en outre, si $g(\phi)$ converge vers g(0) = 0 dans $L^O(\Omega,\mu)$, la loi de $g(\phi)$, qui est la loi stable d'indice s et de paramètre $\|\phi\|_{L^S}$, tend vers δ dans $P(\mathbf{R})$, donc ϕ converge vers 0 dans L^S : g est un morphisme strict. En outre, pour 0 si <math>s = 2, pour 0 si <math>s < 2, $\|g(\phi)\|_{L^S} = \|\phi(\lambda_s)\|_p = \|\phi\|_{L^S}$ $\|\theta_s(x)dx\|_p$, donc g est une isométrie, au facteur $\|\phi(\lambda_s)\|_p = \|\phi\|_{L^S}$ $\|\theta_s(x)dx\|_p$ près.

Corollaire: Tout espace hilbertien est plongeable dans un espace L^{0} (avec la topologie induite), et plongeable isométriquement dans un espace L^{p} , pour tout p fini > 0; tout espace $L^{s}(X, \vee)$, 0 < s < 2, est plongeable dans un espace L^{0} (avec la topologie induite), et plongeable isométriquement dans un espace L^{p} , dès que 0 .

On trouvera des compléments sur les immersions des espaces l^p dans les travaux de Bretagnolles et Dacunha-Castelle.

Proposition : Si $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$ sont n éléments de L^S(X, \vee), portées par des parties 2 à 2 disjointes de X, alors les variables aléatoires $g(\varphi_1), g(\varphi_2), \dots, g(\varphi_n),$ sont indépendantes.

Nous devons pour cela montrer que l'image de μ par $(g(\phi_1,\ldots,g(\gamma_n))$ est le produit tensoriel de ses images par les $g(\phi_1)$, ou encore que $(\phi_1,\phi_2,\ldots,\phi_n)(\lambda_s) = \frac{n}{s} \phi_1(\lambda_s), \ \phi_1 \in L^s(X,\nu). \quad \text{Or } (\phi_1,\phi_2,\ldots,\phi_n)(\lambda_s) \text{ est une probabilité sur } \mathbf{R}^n, \ \text{dont l'image de Fourier est } (\tau_1,\tau_2,\ldots,\tau_n) \leftarrow e^{-\|\tau_1\phi_1+\ldots+\tau_n\phi_n\|_{L^s}^s}, \ \text{et} \ \frac{n}{s} \phi_1(\lambda_s) \text{ est une probabilité sur } \mathbf{R}^n, \ \text{dont l'image de Fourier est } (\tau_1,\tau_2,\ldots,\tau_n) \rightarrow \prod_{i=1}^n e^{-\|\tau_i\phi_1\|_{L^s}^s}; \ \text{et ces 2 fonctions sont bien égales si les } \phi_i \text{ sont portées par des ensembles disjoints.}$

(Suite et fin de l'exposé 15).

§ 7. <u>LE MOUVEMENT BROWNIEN A PLUSIEURS PARAMETRES.</u>

<u>Définition</u>: on appelle fonction aléatoire du mouvement brownien à n paramètres de temps, un fonction aléatoire : $\mathbb{R}^n \to L^0(\Omega,\mu)$, ayant les propriétés suivantes :

- 1) Quels que soient $t_1, t_2, \ldots, t_k \in \mathbb{R}^n$, et quelles que soient les constantes C_1, C_2, \ldots, C_k réelles, $C_1 f(t_1) + \ldots + C_k f(t_k)$ est une variable aléatoire gaussienne ; et f(0) = 0 ;
- 2) Quels que soient t, $t' \in \mathbb{R}^n$, f(t') f(t) est gaussienne de paramètre $|t' t|^{1/2} = \begin{pmatrix} \sum_{i=1}^{n} (t_i' t_i)^2 \end{pmatrix}^{1/4}$.

Proposition (XV,7,1): la fonction aléatoire brownienne sur \mathbb{R}^n existe, et est unique à une isonomie pies ; elle cofnoide pour n=1, avec celle du § 1.

Démonstration :

1) Soit K un noyau réel de type positif sur \mathbb{R}^n c-à-d. une fonction $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$, telle que, pour $t_1, t_2, \ldots, t_k \in \mathbb{R}^n$, $C_1, C_2, \ldots, C_k \in \mathbb{R}$, on alt l'égalité Σ $C_1 C_2 K(t_1, t_3) \ge 0$. K est alors symétrique, $i, j=1, \ldots, k$

 $K(t,t')=K(t',t). \ \, \text{La th\'eorie des noyaux reproduisants d'Aronszajn-Bergman} \\ \text{(voir L. Schwartz, sous-espaces hilbertiens d'espaces vectoriels topologiques et noyaux associés, Journal d'Analyse de Jérusalem, 1964, p.188) dit qu'on peut associer à K un sous-espace hilbertien K de l'espace <math>\mathbb{R}^{\mathbb{R}^n}$, à injection continue; pour tout $t\in\mathbb{R}^n$, $K(\bullet,t)$ est dans K, et $(K(\bullet,t)|K(\bullet,\tau))_K=K(t,\tau). \text{ Si alors g est une fonction al\'eatoire} \\ K\to L^0(\Omega,\mu) \text{ associ\'ee à la probabilit\'e de Gauss sur K, et si on pose} \\ f: \mathbb{R}^n \xrightarrow{K} K \xrightarrow{g} L^0(\Omega,\mu), \text{ où } \mathbb{R}^n \to K \text{ est la fonction } t\mapsto K(\bullet,t), \text{ on voit que f est une fonction al\'eatoire sur <math>\mathbb{R}^n}; \text{ pour } t_1,t_2,\ldots,t_k\in\mathbb{R}^n, \\ C_1,C_2,\ldots,C_K\in\mathbb{R}, C_1f(t_1)+\ldots+C_kf(t_k)=g(C_1K(\bullet,t_1)+\ldots+C_kK(\bullet,t_k)) \\ \end{array}$

est gaussienne, de paramètre $\|\sum_{i=1}^{n} C_{i}K(\cdot,t_{i})\| = \sum_{i,j=1,\ldots,k} C_{i}C_{j}K(t_{i},t_{j})^{1/2}$.

Pour K donné, la fonction aléatoire $f: \mathbb{R}^n \to L^0(\Omega,\mu)$ est la seule, à une isonomie près, pour laquelle on ait cette propriété; car alors $\overset{n}{\Sigma} C_i f(t_i)$ a une loi de probabilité connue, donc la variable aléatoire i=1 $(f(t_1),f(t_2),\ldots,f(t_k)):\Omega \to \mathbb{R}^k$ a une loi scalairement connue, donc connue par son image de Fourier (lemme p. (V,5)), et f a ses lois marginales connues.

2) Prenons $K(t,\tau) = |t| + |\tau| - |t-\tau|$, où | est la longueur euclidienne sur \mathbf{R}^n , et montrons que K est de type positif. Si c'est vrai, cela entraîne que, pour $t_1,t_2,\ldots,t_k\in\mathbf{R}^n$ et $C_1,C_2,\ldots,C_k\in\mathbf{R}$ avec $C_1+C_2+\ldots+C_k=0$, on ait $-\sum_{i=1}^n C_i C_j |t_i-t_j| \geq 0$. Inversement, supposons cette propriété i,j

démontrée, et soient $C_1, C_2, \ldots, C_k \in \mathbf{R}$ avec $C_1 + C_2 + \ldots + C_k = s$ que konque ; alors on peut rajouter un t_1 supplémentaire, avec $C_1 = -s$, la somme des coefficients est maintenant nulle, et on aura donc $-\sum_{j} C_j C_j |t_j - t_j| + 2s \sum_{j} C_j |t_j - t_j| \ge 0 ; \text{ en faisant tendre } t_1 \text{ vers } 0, \text{ on } i,j$

aura 2s $\sum_{j} c_{j} |t_{j}| - \sum_{i,j} c_{i} c_{j} |t_{i} - t_{j}| \ge 0$, ou $\sum_{i,j} c_{i} c_{j} (|t_{i}| + |t_{j}| - |t_{i} - t_{j}|) \ge 0$.

Nous devons donc montrer que, pour tout $t_1, t_2, \ldots, t_k \in \mathbb{R}^n$ de somme nulle, $-\sum_i C_i C_j | t_i - t_j | \geq 0$. Il suffit pour cela que, quel que soit $\epsilon > 0$, et quels que soient les C_i , de somme nulle ou non, on ait $-\epsilon | t_i - t_j | \geq 0$, comme on le voit en développant suivant les puissances de ϵ . Autrement dit, il faut montrer que la fonction $t \to e^{-\epsilon} | t |$ est de type positif au sens de Bochner, ou que son image de Fourier est ≥ 0 . Or, si nous reprenons les fonctions H_α du \S 3 de l'exposé XIV, la fonction de Kelvin $K_{-1/2}(u)$ est proportionnelle à $\frac{e^{-|u|}}{\sqrt{|u|}}$, donc $\mathfrak{F}\left((1+|\tau|^2)^{-\frac{n+1}{2}}\right)$ ($\alpha=n+1$) est proportionnelle à $e^{-2\pi|t|}$, qui est donc de type positif comme cherché.

1 1

3) Il existe donc une fonction aléatoire, unique à une isonomie près, sur \mathbf{R}^n , telle que, pour $\mathbf{t}_1, \mathbf{t}_2, \dots, \mathbf{t}_k \in \mathbf{R}^n$, $\mathbf{C}_1, \mathbf{C}_2, \dots, \mathbf{C}_k \in \mathbf{R}$, $\sum\limits_{i=1}^k \mathbf{C}_i \mathbf{f}(\mathbf{t}_i)$ soit gaussienne, de paramètre $\left(\frac{1}{2}\sum\limits_{i,j}\mathbf{C}_i\mathbf{C}_j(|\mathbf{t}_i|+|\mathbf{t}_j|-|\mathbf{t}_i-\mathbf{t}_j|)\right)^{1/2}$. Alors

f(0) = 0, et f(t') - f(t) est gaussienne de paramètre (ici c'+c=0) égal à $|t'-t|^{1/2}$. Et il suffit, pour caractériser f, d'écrire que toutes les $C_1f(t_1) + \ldots + C_kf(t_k)$ sont gaussiennes (sans préciser leurs paramètres), que f(0) = 0, et que f(t') - f(t) est gaussienne de paramètre $|t'-t|^{1/2}$; car alors f(t) est de paramètre $|t|^{1/2}$ et

Esp.
$$|\Sigma C_i f(t_i)|^2 = \sum_{i,j} C_i C_j$$
 Esp. $(f(t_i) f(t_j)) =$

$$= \frac{1}{2} \sum_{i,j} c_i c_j \operatorname{Esp.}(|f(t_i)|^2 + |f(t_j)|^2 - |f(t_i) - f(t_j)|^2), \text{ donc}$$

$$\sum_{i=1}^{k} C_{i} f(t_{i}) \text{ est forcément de paramètre } \left(\frac{1}{2} \sum_{i,j} C_{i} C_{j} (|t_{i}| + |t_{j}| - |t_{i} - t_{j}|)\right)^{1/2}.$$

Proposition (XV,7;2) : la fonction aléatoire brownienne est p-presque sûrement une fonction continue, höldérienne d'ordre β , pour tout p fini et tout $\beta < \frac{1}{2}$.

 $\frac{\text{D\'{e}monstration}}{\left| \text{t'-t} \right|^{\frac{1}{2}}} \quad \text{est gaussienne normale, donc}$

sa norme dans $L^P(\Omega,\mu)$ est fixe ; la remarque 3 de la page (XV.13) est encore valable, en remplaçant $\alpha-\beta>\frac{1}{p_0}$ par $\frac{\alpha-\beta}{n}>\frac{1}{p_0}$, et donne la

même conclusion. Des généralisations ont été obtenues par Dacunha-Castelle.