

SÉMINAIRE DE PROBABILITÉS (STRASBOURG)

MARC YOR

Précisions sur l'existence et la continuité des temps locaux d'intersection du mouvement brownien dans \mathbb{R}^2

Séminaire de probabilités (Strasbourg), tome 20 (1986), p. 532-542

http://www.numdam.org/item?id=SPS_1986__20__532_0

© Springer-Verlag, Berlin Heidelberg New York, 1986, tous droits réservés.

L'accès aux archives du séminaire de probabilités (Strasbourg) (<http://portail.mathdoc.fr/SemProba/>) 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.

NUMDAM

*Article numérisé dans le cadre du programme
Numérisation de documents anciens mathématiques*

<http://www.numdam.org/>

PRECISIONS SUR L'EXISTENCE ET LA CONTINUITÉ DES TEMPS
LOCAUX D'INTERSECTION DU MOUVEMENT BROWNIEN DANS \mathbb{R}^2

Marc YOR

Introduction

Soit $(B_t ; t \geq 0)$ mouvement brownien à valeurs dans \mathbb{R}^d ($d = 2$ ou 3).

L'étude de la mesure aléatoire, définie pour $t \in \mathbb{R}_+$, par :

$$\mu_{t,\omega} : A \in (\mathbb{R}^d) \rightarrow \mu_{t,\omega}(A) = \int_0^t ds \int_S^t du f(B_u - B_s)(\omega)$$

a été menée récemment par plusieurs auteurs (Rosen [5], [6], [7] ; Dynkin [11] ; Le Gall [3] ; Yor [9], [10]).

En particulier, à la suite des études générales de Geman-Horowitz-Rosen [2], J. Rosen [5] montre, pour tout $t \in \mathbb{R}_+$, l'existence d'une densité $(\alpha(y ; t) ; y \in \mathbb{R}^d)$ de μ_t par rapport à la mesure de Lebesgue, ainsi que l'existence d'une version bicontinue de $(\alpha(y ; t) ; y \in \mathbb{R}^d \setminus \{0\}, t \geq 0)$.

On a donc, pour toute fonction $f : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}_+$, borélienne, et tout $t \geq 0$:

$$(0.a) \quad \int_0^t ds \int_S^t du f(B_u - B_s) = \int dy f(y) \alpha(y ; t)$$

L'outil principal de Rosen est la transformation de Fourier (cf : [5], [7]), bien que quelquefois, il utilise la méthode maintenant classique qui a servi pour la construction des temps locaux du mouvement brownien sur \mathbb{R} (cf : Meyer [4]). Cependant, même dans ce cas, les estimations faites par Rosen s'appuient encore fortement sur la transformation de Fourier.

Le but de cette Note est de présenter l'existence et la continuité de α dans le cas $d = 2$ de façon aussi simple que possible en suivant strictement la méthode unidimensionnelle, et, en particulier, d'améliorer les résultats de continuité sur α déjà obtenus par J. Rosen ([5], [7]).

Le résultat de continuité obtenu ici est le suivant :

THEOREME : Le processus $\tilde{\alpha}(y ; s) = \Pi\alpha(y ; s) - s \log \frac{1}{|y|}$; $y \in \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}, s \geq 0$ admet un prolongement continu à tout $(y, s) \in \mathbb{R}^2 \times \mathbb{R}_+$.

Ce prolongement, que l'on note encore $\tilde{\alpha}$, vérifie : pour tout $t > 0$,

$$\overline{\lim}_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta (\log \frac{1}{\delta})^{7/2}} \sup_{\substack{s \leq t \\ |x-y| \leq \delta}} |\tilde{\alpha}(x ; s) - \tilde{\alpha}(y ; s)| < \infty \quad p.s.$$

1. Existence de α

(1.1) Nous reprenons, en la simplifiant au maximum, l'approche déjà développée en [9].

Soit $y \in \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$, et $\epsilon > 0$. On a, d'après Itô :

$$\begin{aligned} & \log(\epsilon + |B_t - B_S - y|) - \log(\epsilon + |y|) \\ &= \int_s^t \frac{d_u(|B_u - B_S - y|)}{\epsilon + |B_u - B_S - y|} - \frac{1}{2} \int_s^t \frac{du}{(\epsilon + |B_u - B_S - y|)^2} \\ &= \int_s^t (dB_u ; \frac{B_u - B_S - y}{|B_u - B_S - y|}) \frac{1}{\epsilon + |B_u - B_S - y|} + \frac{1}{2} \int_s^t du \frac{\epsilon}{|B_u - B_S - y| (\epsilon + |B_u - B_S - y|)^2}, \end{aligned}$$

soit, en intégrant les deux membres de l'égalité ci-dessus par rapport à (ds) sur $[0, t]$:

$$\begin{aligned} & \int_0^t ds \{ \log(\epsilon + |B_t - B_S - y|) - \log(\epsilon + |y|) \} \\ (1.a) \quad &= \int_0^t (dB_u ; \int_0^u ds \frac{B_u - B_S - y}{|B_u - B_S - y|} \frac{1}{(\epsilon + |B_u - B_S - y|)}) + A_t^{(\epsilon)}, \end{aligned}$$

$$\text{où} \quad A_t^{(\epsilon)} = \frac{1}{2} \int_0^t ds \int_s^t du \frac{\epsilon}{|B_u - B_S - y| (\epsilon + |B_u - B_S - y|)^2}$$

Pour parvenir à (1.a), on a interverti l'intégrale stochastique en (dB_u) , et l'intégrale en (ds) ; ceci ne présente aucune difficulté, l'intégrand étant borné.

Faisons maintenant tendre ϵ vers 0 en (1.a) :

- l'intégrale en (ds) converge p.s. et dans L^p vers :

$$\int_0^t ds \{ \log |B_t - B_S - y| - \log |y| \}$$

- l'intégrale en (dB_u) converge dans tous les L^p vers :

$$\int_0^t (dB_u ; \int_0^u ds \frac{B_u - B_S - y}{|B_u - B_S - y|^2}),$$

ceci étant d'ailleurs valable pour tout $y \in \mathbb{R}^2$ (y compris $y = 0$).

Pour démontrer précisément cette dernière convergence, on utilise principalement le théorème de convergence dominée de Lebesgue, et le fait que, pour tout $y \in \mathbb{R}^2$, et

tout $u > 0$, la variable $\int_0^u \frac{ds}{|B_s - y|}$ appartient à tous les L^p (voir [9] pour plus

de détails).

En conséquence, le processus croissant $A_t^{(\varepsilon)}$ converge dans L^p , lorsque $\varepsilon \rightarrow 0$, vers un processus croissant que l'on note $\Pi_\alpha(y; t)$.

On a donc obtenu la formule :

$$(1.b) \quad \int_0^t ds \{ \log |B_t - B_s - y| - \log |y| \} = \int_0^t (dB_u; \int_0^u ds \frac{B_u - B_s - y}{|B_u - B_s - y|^2}) + \Pi_\alpha(y; t).$$

Remarquons ensuite que l'on déduit aisément de cette formule l'existence d'une version de α mesurable en (y, ω, t) .

(1.2) Nous identifions maintenant α comme densité d'occupation, c'est-à-dire que α satisfait la formule (0.a), pour toute fonction $f \in C_c^\infty(\mathbb{R}^2)$. Pour cela, on associe à toute fonction $f \in C_c^\infty(\mathbb{R}^2)$ son potentiel logarithmique :

$$L_f(x) = \int (\log |x-y|) f(y) dy$$

La fonction L_f est encore de classe C^∞ , et on a, en particulier : $\Delta(L_f) = 2\pi f$.

En conséquence, on obtient, par application de la formule d'Itô :

$$(1.c) \quad \int_0^t ds \{ L_f(B_t - B_s) - L_f(0) \} = \int_0^t (dB_u; \int_0^u ds (\nabla L_f)(B_u - B_s)) + \pi \int_0^t ds \int_S du f(B_u - B_s).$$

D'autre part, on a, par intégration à partir de la formule (1.b) :

$$(1.d) \quad \int_0^t ds \{ L_f(B_t - B_s) - L_f(0) \} = \int_0^t (dB_u; \int_0^u ds (\nabla L_f)(B_u - B_s)) + \pi \int dy f(y) \alpha(y; t).$$

La formule (0.a) : $\int_0^t ds \int_S du f(B_u - B_s) = \int dy f(y) \alpha(y; t)$

découle alors immédiatement de la comparaison des formules (1.c) et (1.d).

2. Etude de la continuité de α .

Ainsi que cela est annoncé dans l'Introduction ci-dessus, l'objet de ce second paragraphe est de déduire de la formule (1.b) l'existence d'une version bicontinue de $(\alpha(y; t); y \in \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}, t \geq 0)$, et d'améliorer le résultat de continuité sur $(\alpha(y; t); y \in \mathbb{R}^2 \setminus \{0\})$ obtenu par Rosen [5].

Dans tout ce paragraphe, on notera, pour $R > 0$, $D_R = \{z \in \mathbb{C}, |z| < R\}$.

Remarquons qu'il suffit, à l'aide de la continuité des trajectoires du mouvement Brownien, de démontrer le théorème pour le processus $\tilde{\alpha}$ restreint à $D_R \times \mathbb{R}_+$, pour tout $R > 0$.

(2.1) Nous montrons tout d'abord l'existence d'une version bicontinue de la famille

$$\text{de martingales : } X_t(y) = \int_0^t (dB_u ; S_0^u(y)),$$

$$\text{où } S_0^u(y) \equiv \int_0^u ds \frac{B_u - B_s - y}{|B_u - B_s - y|^2}.$$

Nous utilisons pour cela un ensemble d'arguments plus ou moins classiques, présentés dans les sous paragraphes (2.2), (2.3) et (2.4) ci-dessous. L'application proprement dite de ces arguments sera faite en (2.5).

(2.2) Lemme de Garcia : Soient p et Ψ deux fonctions strictement croissantes sur $[0, \infty[$, telles que $p(0) = \Psi(0) = 0$, et $\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi(t) = \infty$. Soit

$R > 0$, et $f : D_{2R} \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction continue telle que :

$$\int_{D_R \times D_R} dx dy \Psi\left(\frac{|f(x) - f(y)|}{p(|x-y|)}\right) \leq \Gamma < \infty$$

Alors :

$$|f(x) - f(y)| \leq 8 \int_0^{2|x-y|} \Psi^{-1}\left(c \frac{\Gamma}{u}\right) p(du) \quad (x, y \in D_R)$$

où c est une constante universelle.

(Voir, par exemple, Stroock-Varadhan [8], p. 60, pour cet énoncé).

(2.3) Une conséquence de l'inégalité exponentielle.

Rappelons tout d'abord que, si $(M_t, t \geq 0)$ est une martingale locale continue, nulle en 0, et que l'on note $M_t^* = \sup_{s \leq t} |M_s|$ et $(\langle M \rangle_t)$ le processus croissant

de M , l'inégalité exponentielle suivante (dite aussi : inégalité de Bernstein) est satisfaite :

$$\text{pour tout } t \geq 0, P(M_t^* \geq x ; \langle M \rangle_t^{1/2} \leq y) \leq \exp\left(-\frac{1}{2} \frac{x^2}{y}\right)$$

La proposition suivante est alors une conséquence des inégalités obtenues en [11]

Proposition 1 : Soient p et q tels que : $p, q \in]1, \infty[$, et $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$.

Soit $(M_i)_{i \in I}$ une famille de martingales telle qu'il existe $\mu > 0$ pour lequel :

$$\sup_{i \in I} E[\exp(\mu \langle M_i \rangle_\infty^{q-1})] < \infty$$

Alors, il existe $\gamma > 0$, ne dépendant que de μ et p , tel que :

$$\sup_{i \in I} E[\exp(\gamma (M_i)_\infty^{2/p})] < \infty$$

Nous appliquerons cette proposition uniquement dans le cas : $q = \frac{3}{2}$, $p = 3$, ce qui donne : $q - 1 = \frac{1}{2}$; $\frac{2}{p} = \frac{2}{3}$.

(2.4) Une estimation de la mesure d'occupation pour le mouvement brownien plan

On suppose données, dans ce sous-paragraphe, un couple de fonctions de Young conjuguées φ et ψ (la fonction ψ introduite ici n'a, a priori, rien à voir avec la fonction Ψ du lemme (2.2)).

On note $g_t(y) = 1 + \log^+ \frac{t}{|y|^2}$ ($y \neq 0$) ;
pour toute fonction $h : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{R}$, et tout $R > 0$, on pose : $h^R(x) = h(x)1_{(|x| < R)}$.
On peut maintenant énoncer la :

Proposition 2 : Pour tout $n \in \mathbb{N}$, et toute fonction $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{R}_+$, à support dans D_R ,

$$\text{on a : } \quad \mathbb{E} \left[\left(\int_0^t ds f(B_s) \right)^n \right] \leq C^n n! \|f\|_{\varphi}^n \|g_t^{2R}\|_{\psi}^n,$$

où C désigne une constante universelle.

Démonstration : Nous ne la ferons que pour $n = 2$, le cas général étant obtenu de la même manière, par application répétée de la propriété de Markov. On a :

$$\begin{aligned} & \mathbb{E} \left[\left(\int_0^t ds f(B_s) \right)^2 \right] = 2 \mathbb{E} \left[\int_0^t ds f(B_s) \int_s^t du f(B_u) \right] \\ & = 2 \mathbb{E} \left[\int_0^t ds f(B_s) \int_{|y| \leq 2R} dy f(B_s + y) \frac{1}{2\pi} \int_0^{t/|y|^2} \frac{du}{u} \exp\left(-\frac{1}{2u}\right) \right] \end{aligned}$$

L'intégrale en (du) est majorée par $C g_t(y)$, et on a donc, par application de l'inégalité de Hölder généralisée :

$$\begin{aligned} \mathbb{E} \left[\left(\int_0^t ds f(B_s) \right)^2 \right] & \leq 2 \mathbb{E} \left[\int_0^t ds f(B_s) \right] C \|f\|_{\varphi} \|g_t^{2R}\|_{\psi} \\ & \leq 2 C^2 \|f\|_{\varphi}^2 \|g_t^{2R}\|_{\psi}^2 \quad \square \end{aligned}$$

Remarquons maintenant que, si $\psi_k(x) = \int_0^t \exp(u^k) du$ ($x \geq 0$),

on a : $\|g_t^{2R}\|_{\psi_k} < \infty$ si, et seulement si : $k \leq 1$.

Dans la suite, on prendra donc $k = 1$; la fonction φ_1 , conjuguée de ψ_1 , est :

$$\varphi_1(u) = \int_0^u dx \log(1+x).$$

Nous aurons besoin dans la suite d'estimer $\|f\|_{\varphi_1}$, pour $f = f_{x,y}^R$, avec :

$$f_{x,y}^R(\xi) = \frac{1}{|\xi-x| |\xi-y|} 1_{(|\xi| \leq R)}, \text{ et } |x|, |y| \leq \frac{R}{2}.$$

Remarquons pour cela que l'on a, pour toute fonction $f : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}_+$, borélienne, et toute fonction de Young φ , l'estimation grossière :

$$\|f\|_{\varphi} \leq \sup\{1 ; \int dx \varphi(f(x))\} \leq 1 + \int dx \varphi(f(x)).$$

Il s'agit donc d'évaluer :

$$\int_{|\xi| \leq R} d\xi \frac{1}{|\xi-x| |\xi-y|} \log\left(1 + \frac{1}{|\xi-x| |\xi-y|}\right).$$

Cette intégrale est majorée, lorsque $|x|, |y| \leq \frac{R}{2}$, par :

$$\begin{aligned} & \int_{|\xi| \leq \frac{3R}{2}} d\xi \frac{1}{|\xi| |\xi-\theta|} \log\left(1 + \frac{1}{|\xi| |\xi-\theta|}\right), \text{ où } \theta = (x-y). \\ &= \int_{|n| \leq \frac{3R}{2|\theta|}} \frac{dn}{|n|} \frac{1}{|n-1|} \log\left(1 + \frac{1}{|\theta|^2 |n| |n-1|}\right) \\ &\leq \int_{|n| \leq \frac{3R}{2|\theta|}} \frac{dn}{|n|} \frac{1}{|n-1|} \left\{ \log\left(1 + \frac{1}{|\theta|^2}\right) + \log\left(1 + \frac{1}{|n| |n-1|}\right) \right\} \end{aligned}$$

(à l'aide de l'inégalité : $1 + ab \leq (1+a)(1+b)$)

$$\leq C + \log\left(1 + \frac{1}{|\theta|^2}\right) \cdot \int_{|n| \leq \frac{3R}{2|\theta|}} \frac{dn}{|n|} \frac{1}{|n-1|} = O\left(\left(\log \frac{1}{|\theta|}\right)^2\right) (\theta \rightarrow 0).$$

Résumons ces remarques par l'énoncé suivant :

Proposition 3 : Soient x, y et R tels que : $|x|, |y| \leq \frac{R}{2}$

Posons : $f_{x,y}^R(\xi) = \frac{1}{|\xi-x| |\xi-y|} 1_{(|\xi| \leq R)}$. On a alors :

$$\|f_{x,y}^R\|_{\varphi_1} \leq \frac{1}{h(|x-y|)}, \text{ avec } h : \mathbb{R}_+ \rightarrow \mathbb{R}_+ \text{ fonction croissante continue,}$$

$$\text{et } \frac{1}{h(r)} = O\left(\left(\log \frac{1}{r}\right)^2\right) (r \rightarrow 0).$$

(2.5) Nous supposons ici : $|x|, |y| \leq R$ et on veut appliquer la proposition 1

$$\text{à } M_{x,y}(t) = \frac{1}{|x-y|} (X_t(x) - X_t(y))$$

Pour simplifier les notations, on écrira seulement M pour $M_{x,y}$.

Remarquons que l'on a (avec les notations de (2.1)) :

$$\langle M \rangle_t = \frac{1}{|x-y|^2} \int_0^t du |S_0^u(y) - S_0^u(x)|^2.$$

Or, on peut écrire :

$$S_0^u(y) = \int_0^u ds \frac{1}{B_u - B_s - y}$$

(si $\xi = a + ib \in \mathbb{C}$, avec $a, b \in \mathbb{R}$, on note : $\bar{\xi} = a - ib$),

et donc :

$$|S_0^u(y) - S_0^u(x)| \leq |x-y| \int_0^u \frac{ds}{|B_u - B_s - y| |B_u - B_s - x|},$$

ce qui entraîne, après avoir décomposé (ds) en : $ds \mathbb{1}_{(|B_u - B_s| \leq 2R)} + ds \mathbb{1}_{(|B_u - B_s| > 2R)}$:

$$|S_0^u(y) - S_0^u(x)| \leq |x-y| \int_0^u ds \left\{ f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) + \frac{1}{R} \right\},$$

avec $f_{x,y}^{2R}(\xi) = \frac{1}{|\xi-y| |\xi-x|} \mathbb{1}_{(|\xi| \leq 2R)}$.

On a donc : $\langle M \rangle_t \leq \frac{t}{R^4} + \int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) \right)^2$,

d'où l'on déduit :

$$E[\exp(\mu \langle M \rangle_t^{1/2})] \leq \exp(\mu \frac{\sqrt{t}}{R^2}) E[\exp \mu \left(\int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) \right)^2 \right)^{1/2}].$$

On obtient ensuite, en développant la fonction exponentielle en série :

$$(2.a) \quad E[\exp(\mu \langle M \rangle_t^{1/2})] \leq \exp\left(\frac{\mu\sqrt{t}}{R^2}\right) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\mu^n}{n!} E\left[\left(\int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s)\right)^2\right)^{n/2}\right].$$

• Pour tout $n \geq 2$, on majore l'expression $E\left[\left(\int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s)\right)^2\right)^{n/2}\right]$

par :

$$t^{n/2} E\left[\left(\frac{1}{t} \int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s)\right)^2\right)^{n/2}\right]$$

$$\leq t^{n/2} E\left[\frac{1}{t} \int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s)\right)^n\right]$$

$$= t^{\frac{n}{2}-1} \int_0^t du E \left[\left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) \right)^n \right] \leq t^{n/2} E \left[\left(\int_0^t ds f_{x,y}^{2R}(B_s) \right)^n \right] \leq t^{n/2} \|f_{x,y}^{2R}\|_{\varphi_1}^n \|g^{2R}\|_{\psi_1}^n C^n n!$$

avec les notations de la *proposition 2* ci-dessus.

. Pour $n = 1$, on majore l'expression : $E \left[\left(\int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) \right)^2 \right)^{1/2} \right]$

à l'aide de l'inégalité de Cauchy-Schwarz, par :

$$E \left[\int_0^t du \left(\int_0^u ds f_{x,y}^{2R}(B_u - B_s) \right)^2 \right]^{1/2} \leq \sqrt{t} E \left[\left(\int_0^t ds f_{x,y}^{2R}(B_s) \right)^2 \right]^{1/2} \\ \leq \sqrt{2} \cdot \sqrt{t} C \|f_{x,y}^{2R}\|_{\varphi_1} \|g^{2R}\|_{\psi_1},$$

toujours d'après la *proposition 2*.

Finalement, on obtient, en reportant ces inégalités en (2.a) :

$$E[\exp \mu \langle M \rangle_t^{1/2}] \leq \exp \left(\mu \frac{\sqrt{t}}{R^2} \right) \cdot \sqrt{2} \sum_{n=0}^{\infty} \mu^n t^{n/2} (\|f_{x,y}^{2R}\|_{\varphi_1} \|g^{2R}\|_{\psi_1} C)^n \\ \leq \frac{2 \exp \left(\mu \frac{\sqrt{t}}{R^2} \right)}{1 - \mu \sqrt{t} \|f_{x,y}^{2R}\|_{\varphi_1} \|g^{2R}\|_{\psi_1} C},$$

et donc, en utilisant les notations de la *proposition 3*, et en changeant μ en $\mu h(|x-y|)$:

$$\sup_{|x|, |y| \leq R} E[\exp(\mu h(|x-y|) \langle M \rangle_t^{1/2})] < \infty,$$

pour μ suffisamment petit (dépendant de R et t seulement).

On déduit alors de la *proposition 1* que :

$$\sup_{|x|, |y| \leq R} E[\exp \nu \left(h(|x-y|) M_t^* \right)^{2/3}] < \infty$$

pour ν suffisamment petit.

On remarque maintenant, à l'aide du lemme de Kolmogorov classique, des majorations

$\frac{x^n}{n!} < \exp(x)$, pour tout n , et de l'inégalité ci-dessus, qu'il existe une version continue de $(X_t(x); t \geq 0, x \in \mathbb{R}^2)$.

On peut maintenant appliquer le *lemme de Garsia* (2.2), avec $\psi(r) = \exp(\lambda r^{2/3}) - 1$ pour λ suffisamment petit, et $p(r) = r(\log \frac{1}{r})^2$, ce qui va nous permettre de préciser le module de continuité de $X_t(\cdot)$.

En effet, pour une constante $\lambda > 0$, ne dépendant que de R et t , la variable

$$\Gamma \equiv \int_{D_R \times D_R} dx dy \left[\exp \lambda \left(\frac{\sup_{s \leq t} |X_s(x) - X_s(y)|}{p(|x-y|)} \right)^{2/3} - 1 \right]$$

est intégrable, et donc finie p.s.

On en déduit, d'après le *lemme de Garsia* :

$$\sup_{\substack{s \leq t \\ x, y \in D_{R/2}}} |X_s(x) - X_s(y)| \leq C_{R,t} \int_0^{2|x-y|} \left(\log(1 + \frac{c\Gamma}{u}) \right)^{3/2} p(du)$$

où $C_{R,t}$ est une constante ne dépendant que de R et t .

Cette dernière inégalité entraîne, pour le processus $(X_s(x) ; x \in \mathbb{R}^2, s \geq 0)$, le résultat énoncé dans le théorème, lorsque l'on remplace $\tilde{\alpha}$ par X .

(2.6) Pour terminer l'étude de la continuité de $(\tilde{\alpha}(y ; t) ; y \in \mathbb{R}^2, t \geq 0)$ il nous reste, en vertu de la formule (1.b), à préciser le module de continuité

de l'expression : $L_t(z) = \int_0^t ds \log |B_s - z| \quad (z \in \mathbb{C})$.

Soient $y, z \in \mathbb{C}$. Posons $m(u) = |uy + (1-u)z - B_s| \quad (u \in [0,1])$

On a :

$$\log |y - B_s| - \log |z - B_s| = \int_0^1 du \frac{1}{m(u)} \frac{m'(u) \cdot m(u)}{m(u)},$$

d'où l'on déduit :

$$\sup_{s \leq t} |L_s(y) - L_s(z)| \leq \int_0^t ds \int_0^1 du \frac{|y - z|}{|uy + (1-u)z - B_s|}$$

Posons maintenant $\psi(x) = \exp(x^2) - 1 \quad (x \geq 0)$.

Rappelons que, si $\xi \in \mathbb{C}$, il existe un mouvement brownien réel $(\beta_t(\xi) ; t \geq 0)$

tel que : $|\beta_t - \xi| = |\xi| + \beta_t(\xi) + \frac{1}{2} \int_0^t \frac{ds}{|B_s - \xi|}$

On déduit de cette identité que l'on a, pour tout $t > 0$, fixé :

$$\sup_{\xi \in \mathbb{C}} \left\| \int_0^t \frac{ds}{|B_s - \xi|} \right\|_{\psi} < \infty$$

En conséquence, on a :

$$\begin{aligned} \sup_{\substack{y, z \in \mathbb{C} \\ y \neq z}} \left\| \sup_{s \leq t} \frac{|L_S(y) - L_S(z)|}{|y - z|} \right\|_{\psi} &\leq \sup_{y, z \in \mathbb{C}} \int_0^1 du \left\| \int_0^t \frac{ds}{|uy + (1-u)z - B_S|} \right\|_{\psi} \\ &\leq \sup_{\xi \in \mathbb{C}} \left\| \int_0^t \frac{ds}{|B_S - \xi|} \right\| < \infty \end{aligned}$$

Finalement, on déduit du lemme de Garsia que pour tous R et t fixés, il existe $\delta > 0$ et une variable $C(\omega) > 0$ tels que :

$$\text{pour } y, z \in D_R, \text{ et } |y-z| < \delta, \sup_{s \leq t} |L_S(y) - L_S(z)| \leq C_{\omega} |y-z| \left(\log \frac{1}{|y-z|} \right)^{1/2}$$

(2.7) En rassemblant les résultats obtenus en (2.5) et (2.6), on a complètement démontré le théorème.

Nota Bene : Dans l'article de Garsia intitulé :

Continuity properties of Gaussian processes with multidimensional time parameter (Sixth Berkeley Symposium ; vol II (1970)) une version du lemme (2.2) est démontrée sous l'hypothèse supplémentaire : ψ est convexe. Cette hypothèse n'est pas nécessaire ; voir Stroock - Varadhan [8], ou même Garsia - Rodemich - Rumsey (Indiana Math. Journal, 20, 565-578 (1970)). Elle permet cependant à Garsia des simplifications importantes de la démonstration d'origine. En tout cas, l'application du lemme (2.2) à $\psi(r) = \exp(\lambda r^{2/3}) - 1$ est bien licite.

REFERENCES

- [1] E.B. Dynkin : Self-intersection local times, occupation fields and stochastic integrals. Preprint (1985).
- [2] D. Geman, J. Horowitz, J. Rosen : A local time analysis of intersections of Brownian paths in the plane. *Annals of Proba* 12, 86-107, 1984.
- [3] J.F. Le Gall : Sur le temps local d'intersection du mouvement brownien plan et la méthode de renormalisation de Varadhan. *Sém. Probas XIX*, Lect. Notes in Maths 1123. Springer (1985).
- [4] P.A. Meyer : Un cours sur les intégrales stochastiques. *Sém. Probas X*. Lect. Notes in Maths 511. Springer (1976).
- [5] J. Rosen : A local time approach to the self-intersections of Brownian paths in space. *Comm. in Math. Physics.* 88, 327-338 (1983).
- [6] J. Rosen : Tanaka's formula and renormalization for intersections of planar Brownian motion. *Ann. of Prob.* To appear.
- [7] J. Rosen : A renormalized local time for multiple intersections of planar Brownian motion. *This volume.*
- [8] D.W. Stroock, S.R.S. Varadhan : Multidimensional diffusion processes. Springer-Verlag (1979).
- [9] M. Yor : Compléments aux formules de Tanaka-Rosen. *Sém. Probas XIX*, Lect. Notes in Maths. 1123. Springer (1985).
- [10] M. Yor : Sur la représentation comme intégrales stochastiques des temps d'occupation du mouvement brownien dans \mathbb{R}^d . Dans ce volume.
- [11] M. Yor : Burkholder-Gundy type inequalities for Brownian motion, and non-moderate increasing functions. To appear.

Je remercie vivement J.F. Le Gall dont la stimulation est pour beaucoup dans l'existence de ce travail.