

A propos de l'inverse du mouvement Brownien dans \mathbb{R}^m ($m \geq 3$).

M.Yor

1. Introduction et énoncé principal

Dans tout ce travail, $(B_t, 0 \leq t < \infty)$ désigne un mouvement Brownien à valeurs dans \mathbb{R}^m ($m \geq 3$), issu de $a \neq 0$.

Soit $S_m = \mathbb{R}^m \cup \{\infty\}$ le compactifié d'Alexandroff de \mathbb{R}^m , muni de sa structure différentielle ordinaire. L. Schwartz [10] montre que $(B_t, t < \infty)$, considéré comme prenant ses valeurs dans S_m , est une semimartingale jusqu'en $t = \infty$; ainsi: "dans S_m , $m \geq 3$, B ressemble à un pont Brownien indexé par $t \in [0, \infty]$, issu de a en $t=0$, et se terminant en ∞ ($\in S_m$) au temps $t=\infty$ ".

L'objectif de ce travail, résumé principalement dans le théorème ci-dessous, est de préciser cette phrase.

On se ramène à \mathbb{R}^m en considérant l'inverse du mouvement Brownien, soit $(\Phi_2(B_t), 0 \leq t < \infty)$, avec $\Phi_2(x) = x/|x|^2$. On a le

Théorème :

Notons $A_t = \int_0^t ds / |B_s|^2$, $T_0 = A_\infty (< \infty, \text{P.s.})$, et $\tau_1 = \inf\{u : A_u > t\} (t < T_0)$.
Alors, la loi 0 du processus $\{Y_t = \Phi_2(B_{\tau_1}), \text{ si } t < T_0; = 0, \text{ si } t = T_0\}$ est caractérisée par :

- (i) $P(T_0 \in dt) = \left(\frac{|b|^2}{2}\right)^{\frac{m}{2}} [\Gamma(\frac{m}{2}) t^{\frac{m}{2}-1}]^{-1} \exp\left(-\frac{|b|^2}{2t}\right) dt$, où $b = \Phi_2(a)$, et $\frac{m}{2} = n-1$.
- (ii) Conditionnellement à $T_0 = u$, le processus $(Y_t, t \leq u)$ est un pont Brownien pendant l'intervalle de temps $[0, u]$, issu de $b = \Phi_2(a)$ en $t=0$, et valant 0 en $t=u$.

D'autres propriétés remarquables du processus $(\Phi_2(B_t), t \geq 0)$ sont rassemblées, avec ce théorème, dans le paragraphe 3.

On donne, au paragraphe 4, deux démonstrations du théorème, la première s'appuyant sur la théorie du grossissement d'une filtration, et la seconde sur le conditionnement par le dernier temps de passage en un point d'un processus de Bessel.

On étend, au paragraphe 5, le théorème dans deux directions en considérant les processus $\Phi_p^b(X_t)$, où $\Phi_p^b(x) = x/|x|^p$ ($p \neq 1$), et (X_t) est solution de l'équation stochastique :

$$(1.a) \quad dX_t = dB_t + \lambda \frac{X_t dt}{|X_t|^2} \quad (\lambda \in \mathbb{R})$$

Soulignons enfin que, au cours de cet article, certains champs de matrices introduits par N. Krylov [8] jouent un rôle important. La définition de ces champs est donnée au paragraphe 2; ils permettent aussi d'obtenir très simplement la décomposition en Akas-product des processus vérifiant (1.a), et du mouvement Brownien à en particulier, sans passer par la factorisation du Laplacien par l'opérateur de Laplace-Beltrami sur la sphère (voir Ito-McKean [4], p. , pour cette approche).

2. Remarques sur certains champs de matrices.

✓ $M_{m \times m}$ désigne l'ensemble des matrices carrées d'ordre m , à coefficients réels. Pour tout $(\mu, \gamma) \in \mathbb{R}^2$, N. Krylov ([8], p. 21) introduit le champ de matrices :

$$\mathcal{T}^{\mu, \gamma} : \mathbb{R}^m \setminus \{0\} \longrightarrow M_{m \times m}$$

caractérisé par :

$$(2.a) \quad \mathcal{T}^{\mu, \gamma}(x) \cdot x = \mu x ; \quad \mathcal{T}^{\mu, \gamma}(x) \cdot y = \gamma y, \quad \text{si } (x, y) = 0$$

les coefficients de $\mathcal{T}^{\mu, \gamma}(x)$ sont donc :

$$(2.b) \quad T^{\mu, \gamma}_{i,j}(x) = \gamma \delta_{i,j} + (\mu - \gamma) \frac{x_i x_j}{|x|^2}$$

La définition (2.a) entraîne immédiatement :

$$(2.c) \quad \mathcal{T}^{\mu, \gamma}(x) \mathcal{T}^{\mu', \gamma'}(x) = \mathcal{T}^{\mu\mu', \gamma\gamma'}(x),$$

pour tous couples (μ, γ) et (μ', γ') .

En conséquence, si l'on pose :

$$(2.d) \quad \mathcal{T}^{(\rho)}(x) = \mathcal{T}^{\frac{1}{\rho}, \frac{1}{1-\rho}} \quad (\rho \neq 1), \quad \text{on a :}$$

$$(2.e) \quad (\mathcal{T}^{(\rho)}(x))^{-1} = \mathcal{T}^{(q)}(x), \quad \text{avec } \frac{1}{\rho} + \frac{1}{q} = 1.$$

Notons encore la relation :

$$(2.f) \quad \text{tr}(\mathcal{T}^{\mu, \gamma}(x)) = \mu + (m-1)\gamma.$$

Introduisons maintenant les fonctions :

$\Phi_p(x) = x/|x|^p$ ($x \neq 0$), et $h_r(x) = |x|^r$ ($x \neq 0$),
et remarquons que la matrice de Jacobи associée à Φ_p est $\left(\frac{\partial}{\partial x_j} (\Phi_p)_i(x)\right)$
et la matrice Hessianne associée à h_r est $\left(\frac{\partial^2 h_r(x)}{\partial x_i \partial x_j}\right)$
d'après un fonds de certains résultats. De façon précise :

$$\left(\frac{\partial}{\partial x_j} (\Phi_p)_i(x)\right) = \frac{1}{|x|^p} \sigma^{1-p,1}(x); \left(\frac{\partial^2 h_r(x)}{\partial x_i \partial x_j}\right) = |x|^{r-2} \sigma^{r(r-1)}(x).$$

3. Enoncé des principaux résultats.

Dans tout ce paragraphe, (B_t) désigne un mouvement Brownien à valeurs dans \mathbb{R}^n , $n \geq 3$, issu de $a \neq 0$.

On a également quelques propriétés remarquables de l'inverse du mouvement Brownien, soit $\Phi(B_t) = B_t/|B_t|^2$ ($t \geq 0$).

Pour simplifier l'équation, on note simplement Φ pour Φ_2 .

La inversion étant bijective sur $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, on obtient facilement la

Proposition A : l'inverse du mouvement Brownien $(\Phi(B_t), t \geq 0)$ est une diffusion à valeurs dans $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, qui admet pour semi-groupe :

$$Q_t(x; dy) = \exp\left(-\frac{|x-y|^2}{2t|x|^2|y|^2}\right) \frac{dy}{(2\pi t)^{n/2}|y|^{2n}}.$$

D'autre part, $(\Phi(B_t), t \geq 0)$ est une sommartingale (dans la filtration Brownienne), qui a pour décomposition canonique :

$$(3.a) \quad \Phi(B_t) = \Phi(B_0) - \int_0^t \frac{1}{|B_s|^2} \sigma^{(2)}(B_s) \cdot dB_s - (n-2) \int_0^t \frac{ds}{|B_s|^2} \Phi(B_s)$$

$$(3.a') \quad = \Phi(B_0) + \int_0^t \frac{1}{|B_s|^2} d\hat{B}_s - (n-2) \int_0^t \frac{ds}{|B_s|^2} \Phi(B_s)$$

où $\hat{B}_t \stackrel{\text{def}}{=} \int_0^t \sigma^{(2)}(B_s) dB_s$ est un nouveau mouvement Brownien (d'après (2.e)), $\sigma^{(2)}(x)$ est sa propre inverse). La formule (3.a) résulte de (2.g), et de ce que : $\Delta \Phi(x) = -2(n-2) \frac{\Phi(x)}{|x|^2}$.

On déduit de (3.a') que, si l'on fait subir au processus $(\bar{Y}(B_t), t \geq 0)$ le changement de temps $(\tilde{\epsilon}_t^h, h < H_\infty)$, inverse de $H_t = \int_0^t \frac{ds}{|B_s|^4}$, le processus $(Y_t = \bar{Y}(\tilde{\epsilon}_t^h), t < H_\infty; = 0, \text{ si } t = H_\infty)$ satisfait:

$$(3.b) \quad Y_t = Y_0 + \beta_t - (n-2) \int_0^t ds \frac{Y_s}{|Y_s|^2} \quad (t < H_\infty),$$

où (β_t) désigne un mouvement Brownien arrêté en H_∞ , et $H_\infty = \inf \{t : Y_t = 0\}$. Par souci de clarté, on écrit désormais T_0 pour H_∞ . Les deux énoncés suivants découlent, pour l'essentiel, de l'identité (3.b).

Proposition B: Le processus $(Y_t, t < T_0)$ est une diffusion à valeurs dans $\mathbb{R}^m \setminus \{0\}$, dont le générateur infinitésimal restrictif aux fonctions de $C^2(\mathbb{R}^m \setminus \{0\})$, coïncide avec l'opérateur : $\frac{1}{2} \Delta f - (n-2) \left(\frac{1}{|Y|^2} \partial_r^2 f \right)$ plus le h -processus de Doob associé au mouvement Brownien dans \mathbb{R}^m , avec $h(x) = h_{2-n}(x) = 1/|x|^{n-2}$.

Théorème C: La loi de $(Y_t, t \leq T_0)$ peut être caractérisée comme suit:

$$(i) \quad P(T_0 \in dt) = [T(\sqrt{2/a})^{2-a} t^{(a+1)/2}]^{-1} \exp\left(-\frac{1}{2+a}\right) dt, \text{ où } \sqrt{2} = \frac{m}{2} - 1$$

(ii) Conditionnellement à $T_0 = u$, le processus $(Y_t, t \leq u)$ est un pont Brownien pendant l'intervalle de temps $[0, u]$, issu de $a/|a|^{1/2}$ en $t = 0$, et valant 0 en $t = u$.

Remarque 1: En dimension $n=2$, on a $H_\infty = \infty$ p.s., et le processus $(Y_t, t \geq 0)$ est un mouvement Brownien. Plus généralement, en [1], les auteurs étudient les fonctions $f : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^p$ telles que $(f(B_t), t \geq 0)$ soit, à un changement de temps près, un mouvement Brownien.

H-Démonstrations des résultats principaux.

Les parties A, B, C de ce paragraphe correspondent aux énoncés A, B, C. On donne deux démonstrations (C.1) et (C.2) du théorème C.

A) L'inversion étant bijective sur $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, le semi-groupe $Q_t(x; dy)$ est donné par:

$$Q_t(x; dy) = p_t(\Phi(x), \Phi(y)) \gamma(y) dy,$$

avec $p_t(u, v)$ la densité Brownienne, et $\gamma(y)$ le Jacobien de Φ .

On a donc: $Q_t(x, dy) = \frac{1}{(2\pi t)^{n/2}} \exp\left(-\frac{1}{2t} \frac{|x-y|^2}{|x|^2 |y|^2}\right) \gamma(y) dy$

On montre ensuite aisément la formule: $\gamma(y) = 1/|y|^{2n}$, en utilisant la propriété d'involution de Φ , soit: $\Phi(\Phi(x)) = x$.

B) La première partie de l'énoncé découle immédiatement de la décomposition (3.b). Pour la seconde partie, il suffit de remarquer que,

$$\text{soit } Lf = \frac{1}{2} \Delta f - (n-2) \left(\frac{y}{|y|^2}; \nabla f \right) \quad (f \in C^2(\mathbb{R}^n \setminus \{0\}))$$

$$\text{alors: } Lf(x) = \frac{1}{2h(x)} \Delta (fh)(x).$$

[Esquisse]

C.1) Les deux parties du théorème découlent aisément de la propriété B, et de la relation d'absolue continuité entre une processus de Markov (X_t) , et son h-processus:

$$E_x^h [F_t; t < T_0] = \frac{1}{h(x)} E_x [F_t h(X_t)],$$

relation satisfaite pour toute v.a. $F_t \geq 0$, mesurable par rapport à la tribu du passé de X jusqu'en t , convenablement complétée.

[détailée]

(C.2) / 1) Remarquons tout d'abord, par une nouvelle application de la formule d'Ito à partir de (3.b) que le processus $R_t = |Y_t|$ ($t \leq T_0$) satisfait :

$$(4.a) \quad R_t = R_0 + Y_t + \frac{(4-n)-1}{2} \int_0^t \frac{ds}{R_s},$$

où $(Y_t, t \leq T_0)$ désigne un mouvement Brownien réel (arrêté en T_0) défini par:

$$(4.b) \quad Y_t = \int_0^t \frac{1}{|Y_s|} \left(\sum_{i=1}^n Y_s^i d\beta_s^i \right) \quad (t \leq T_0)$$

Le processus $(R_t, t \leq T_0)$ est donc, d'après (4.a), un processus de Bessel de "dimension" $(4-n)$, issu de R_0 , et considéré jusqu'à son premier temps d'atteinte de 0.

2) Rappelons maintenant l'application aux processus de Bessel (cf. Getoor-Sharpe [3]) d'un résultat général de retournement du temps obtenu par M. Sharpe [10]:

Si P_r^γ désigne la loi du processus de Bessel d'indice γ (correspondant à la dimension $d_\gamma = 2(\gamma+1)$) alors, on a, pour $\gamma > 0$ et $r > 0$:

$$(4.c) \quad [(R_t, t \leq T_0); P_r^{-\gamma}] \stackrel{(d)}{=} [(R_{(L_r-t)}, t \leq L_r); P_0^\gamma]$$

où $T_0 = \inf \{t : R_t = 0\}$, et $L_r = \sup \{t : R_t = r\}$.

En particulier, on a :

$$(4.d) \quad (T_0; P_r^{-\gamma}) \stackrel{(d)}{=} (L_r, P_0^\gamma)$$

D'autre part, on a, d'après Getoor [2]:

$$(4.e) \quad P_0^\gamma (L_r \in dt) = \left(\frac{r^2}{2} \right)^\gamma [\Gamma(\gamma) t^{\gamma+1}]^{-1} \exp\left(-\frac{r^2}{2t}\right) dt$$

L'affirmation (i) du théorème découle alors des (4.c) et (4.e), car, si γ est l'indice associé à la dimension n , la dimension $d_\gamma = 2(-\gamma+1)$ est précisément $(4-n)$, c'est à dire la dimension du processus de Bessel considéré en (4.a).

3) Notre seconde démonstration de la partie (ii) du théorème repose sur la remarque suivante :

soit $(B_t, t \geq 0)$ mouvement Brownien réel de $b = a/|a|^{2\gamma}$; (Y_t) a toujours la même signification. Nous montrerons ci-dessous que ces deux processus peuvent être décomposés en skew-product :

$$(4.f) \quad Z_t = |Z_t| \Theta \left(\int_0^t \frac{ds}{|Z_s|^2} \right),$$

(remplacer Z par X)

où $\theta(\cdot)$ désigne un mouvement Brownien standard sur la sphère S_m , indépendant de $|X|$. Ainsi, pour montrer que :

(H.g) $(Y_u, u \leq T_0)$, conditionné par $T_0 = \inf\{u : Y_u = 0\} = t$,

a même loi que $(B_u, u \leq t)$, conditionné par $B_t = 0$,

il suffit de montrer cette identité en loi pour les parties radiales.

4) On a déjà remarqué que ces parties radiales sont deux processus de Bessel, ayant pour indices respectifs $-\frac{\gamma}{2}$, et $\gamma = \frac{m}{2} - 1$.

On a alors, à l'aide de (H.c) :

pour tout $m \in \mathbb{N}$, pour toute fonction f borélienne $f : \mathbb{R}_+^m \rightarrow \mathbb{R}_+$, et tous réels $0 < t_1 < t_2 < \dots < t_m < t$:

$$E_n^{\frac{\gamma}{2}} [f(R_{t_1}, \dots, R_{t_m}) | T_0 = t] = E_0^{\frac{\gamma}{2}} [f(R_{t-t_1}, \dots, R_{t-t_m}) | L_n = t]$$

$$\stackrel{(H.b)}{=} E_0^{\frac{\gamma}{2}} [f(R_{t-t_1}, \dots, R_{t-t_m}) | R_t = r]$$

$$\stackrel{(H.c)}{=} E_n^{\frac{\gamma}{2}} [f(R_{t_1}, \dots, R_{t_m}) | R_t = 0]$$

ce qui entraîne (H.g) à l'aide des arguments ci-dessus.

(H.d) décale aisément de ce que la projection duale prévisible de $(1_{(L_n \leq t)}, t \geq 0)$ est proportionnelle au temps local en r du processus (R_t) [cf: Pitman-Yor [P], Section 1, et Jeulin Yor [6],].

(H.i) découle des propriétés de symétrie du semi-groupe du processus de Bessel (R_t) .

5) Il reste à démontrer la décomposition en \mathbb{R} -skew-product (H.f).

Nous montrons en fait qu'une telle décomposition a lieu pour tout processus (X_t) défini comme solution de :

$$X_t = X_0 + B_t + \lambda \int_0^t ds \frac{X_s}{|X_s|^2} ; \quad X_0 = b \neq 0$$

jusqu'en son premier temps d'atteinte de 0 ((B_t) désigne ici un mouvement Brownien issu de 0).

Remarquons que $(|X_t|)$ est un processus de Bessel de dimension $(1+2\lambda)$. Désormais, pour simplifier la démonstration, on suppose $\lambda > \frac{1}{2}$, et donc (X_t) est défini sur tout \mathbb{R}_+

(dans le cas général, il faudrait au cours de la démonstration, ~~compléter~~ ~~construire~~ les mouvements Browniens arrêtés en T_0 en se placant sur des espaces plus gros...).

Par application de la formule d'Ito, d'une part à $(|X_t|)$, et d'autre part à

$\varphi_t = X_t / |X_t|$, on démontre :

a) que $(|X_t|)$ est adapté à la filtration du mouvement Brownien $\tilde{Y}_t = \int_0^t (\varphi_s, dB_s)$

b) que (φ_t) satisfait l'équation stochastique :

$$\varphi_t = \varphi_0 + \int_0^t \frac{1}{|X_s|} \tilde{Y}_s^{0,1}(\varphi_s) \cdot dB_s - \frac{m-1}{2} \int_0^t \frac{ds}{|X_s|^2} \varphi_s.$$

On peut remplacer ^{ici} le mouvement Brownien (B_t) par un nouveau mouvement Brownien

$$\tilde{B}_t = \int_0^t (\tilde{Y}_s^{0,1}(\varphi_s) \cdot dB_s + \tilde{Y}_s^{1,0}(\varphi_s) \cdot du_s),$$

où (u_t) est un mouvement Brownien indépendant de (B_t) .

Alors, les mouvements Browniens (\tilde{Y}_t) et (\tilde{B}_t) sont indépendants, et d'après le théorème de Knight sur les martingales orthogonales [7], (\tilde{Y}_t) est donc indépendant du mouvement Brownien (\tilde{B}_t) obtenu par changement de temps de $(\int_0^t \frac{1}{|X_s|} dB_s)$ avec l'inverse de $\int_0^t \frac{ds}{|X_s|^2}$. Enfin, le processus (θ_t) obtenu ~~à partir de~~ à partir de (φ_t) par le même changement de temps satisfait :

$$(H.i) \quad \theta_t = \theta_0 + \int_0^t \tilde{Y}_s^{0,1}(\theta_s) \cdot d\tilde{B}_s - \frac{m-1}{2} \int_0^t \frac{ds}{|X_s|^2} \theta_s,$$

et est donc mesurable par rapport à $\tilde{\mathcal{B}}$, ce qui termine la démonstration de (i).

(On admet que l'équation (H.i) définit bien le mouvement Brownien standard sur la sphère).

Remarque 2: On peut encore donner une troisième démonstration de la partie (ii) du théorème en grossissant la filtration naturelle du processus (Y_t) défini en (3.b) avec la variable T_0 (voir Juillet [5]).

On montre alors que il existe un mouvement Brownien m-dimensionnel (\tilde{B}_t) , indépendant de T_0 , tel que : $Y_t = Y_0 + \tilde{B}_t - \int_0^t \frac{ds}{T_0-s} Y_s$ ($t < T_0$).

Conditionnellement à $T_0 = u$, $(Y_t, t \leq u)$ satisfait donc l'équation stochastique du mouvement Brownien pendant l'intervalle de temps $[0, u]$, issue de $\tilde{Y}(a)$ en $t=0$, et valant 0 en $t=u$. L'assertion (ii) est démontrée.

5. Généralisations

(5.1) On étend les résultats du paragraphe 3 dans deux directions, en remplaçant d'une part le mouvement Brownien (B_t) par la solution (X_t) de l'équation

$$(5.a) \quad X_t = X_0 + B_t + \lambda \int_0^t \frac{X_s}{|X_s|^2} ds \quad ; \quad X_0 = b \neq 0, \quad B_0 = 0,$$

et la fonction $\Phi_2(x) = x/|x|^2$ par $\Phi_p(x) = x/|x|^p$ ($p \neq 1$).

A nouveau, pour simplifier l'écriture, de note quelque fois $\bar{\Phi}$ pour Φ_p .
On a, à l'aide de la formule d'Ito¹:

$$\bar{\Phi}(X_t) = \bar{\Phi}(X_0) + \int_0^t \frac{1}{|X_s|^{p-1}} \sigma^{1-p,1}(X_s) \cdot dB_s + \frac{p(p-n) + 2\lambda(1-p)}{2} \int_0^t \frac{ds}{|X_s|^2} \bar{\Phi}(X_s)$$

D'autre part, $\sigma^{1-p,1}(x) = (1-p)\sigma^{(p)}(x)$, par définition de $\sigma^{(p)}$ (cf: (2.d)).
Posons $H_t^{(p)} = (p-1)^2 \int_0^t \frac{ds}{|X_s|^{2p}}$, et notons $(G_h^{(p)}, h < H_\infty^{(p)})$ l'envers de $H^{(p)}$.

On note (B_t) le nouveau mouvement Brownien obtenu en transformant le processus $(1-p) \int_0^t \frac{dB_s}{|B_s|^p}$ au moyen du changement de temps $(G_t^{(p)})$. On obtient alors, en posant $Y_t = \bar{\Phi}(B_{G_t^{(p)}})$, ($t < H_\infty^{(p)}$):

$$(5.b) \quad Y_t = Y_0 + \int_0^t \sigma^{(p)}(Y_s) \cdot dB_s + k \int_0^t \frac{ds}{|Y_s|^2} \quad ;$$

avec:

$$(5.c) \quad k = \frac{p(p-n) + 2\lambda(1-p)}{2(p-1)^2}$$

Pour tout $p \neq 1$, et $k \in \mathbb{R}$, on désigne désormais par $MB_m(p, k)$ le processus de diffusion défini comme solution de l'équation (5.b), jusqu'en T_0 , son premier temps d'attente de 0.

Ensuite, d'après la formule d'Ito¹, $(|Y_t|, t \leq T_0)$ est un processus de Bessel de dimension:

$$(5.d) \quad d_{p,k} = \frac{m-1}{(p-1)^2} + 2k+1$$

(Il est intéressant, pour la suite, d'introduire également l'indice $\gamma_k = -\frac{d_{p,k}}{2} - 1$).

En particulier, si $d_{p,k} \geq 2$, ou bien: $\gamma_k \geq 0$, (Y_t) n'atteint jamais 0, et l'équation (5.b) admet donc une unique solution définie pour tout $t \geq 0$.

~~Remarque~~

p étant fixé, posons : $\tilde{k} = 1 - k - \frac{(m-1)}{(1-p)^2}$.

C'est l'unique réel \tilde{k} tel que : $\sqrt[p]{\tilde{k}} = -\sqrt[p]{k}$.

On a : $d_{p,\tilde{k}} \geq 2$ si, et seulement si : $k \leq \frac{1}{2} \left[1 - \frac{(m-1)}{(p-1)^2} \right]$.

On peut maintenant énoncer les extensions suivantes de la proposition B et du théorème C, sous les conditions : $p \neq 1$, et $k \leq \frac{1}{2} \left[1 - \frac{m-1}{(p-1)^2} \right]$.

Proposition B_{p,k}: le processus $MB_m(p,k)$ est le h-processus de Doob associé au processus $MB_m(p,\tilde{k})$, avec : $h(x) = h_{p,\tilde{k}}(x) = |x|^{\frac{1}{p}-k}$.

Théorème C_{p,k}: $(Y_u, u \leq T_0)$, resp. $(Z_u, u \leq 0)$, désigne le processus $MB_m(p,\tilde{k})$, resp. $MB_m(p,\tilde{k})$, issu de $b \neq 0$.

Alors : $\{(Y_u; u \leq T_0) / \bar{T}_0 = t\} \stackrel{(d)}{=} \{(Z_u, u \leq t) / Z_t = 0\}$

Il existe au moins deux familles d'exemples particulièrement intéressants :

a) $p=2$; $\lambda > \frac{1}{2}[2-m]$. Alors : $k=2-(m+\lambda)$; $\tilde{k}=1$.

Sur ces hypothèses, on a donc montré qu'une solution de (5.a) est transformée par inversion, puis changement de temps en une autre solution de (5.a), elle-même h-processus d'une troisième solution de (5.a).

b) $p > 1$, $\lambda = 0$. On étudie les processus $\Phi_p(B.)$.

Alors : $k = k_p(n) = \frac{p(p-n)}{2(p-1)^2}$; $\tilde{k} = k_{p,m} = k_p(n) + \frac{2\sqrt{p}}{(p-1)^2} = \frac{(p-2)(2\sqrt{p}+p)}{2(p-1)^2}$.

Remarquons encore la relation : $\tilde{k}_p(n) = k_{\bar{p}}(n)$, avec $\bar{p} = 2-p$.

Ainsi, on a le diagramme récapitulatif suivant, avec les notations définies en cours de texte :

