

ANNALES SCIENTIFIQUES  
DE L'UNIVERSITÉ DE CLERMONT-FERRAND 2  
*Série Mathématiques*

E. PARDOUX

**Équations aux dérivées partielles associées à un problème  
de filtrage non linéaire**

*Annales scientifiques de l'Université de Clermont-Ferrand 2*, tome 69, série *Mathématiques*, n° 19 (1981), p. 141-147

[http://www.numdam.org/item?id=ASCFM\\_1981\\_\\_69\\_19\\_141\\_0](http://www.numdam.org/item?id=ASCFM_1981__69_19_141_0)

© Université de Clermont-Ferrand 2, 1981, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales scientifiques de l'Université de Clermont-Ferrand 2 » 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/>

EQUATIONS AUX DERIVEES PARTIELLES ASSOCIEES A UN PROBLEME DE FILTRAGE  
NON LINEAIRE

E. PARDOUX

Université de Provence, MARSEILLE

Résumé

*On expose des résultats de [4] et [5], qui caractérisent la densité de la loi conditionnelle -dans un problème de filtrage non linéaire- par l'intermédiaire de la solution d'une équation aux dérivées partielles stochastique.*

I- INTRODUCTION

Soit  $X_t$  un signal markovien, que l'on ne peut pas observer directement. On observe le processus  $Y_t$  donné par :

$$Y_t = \int_0^t h(X_s) ds + W_t$$

où le bruit d'observation,  $W_t$ , est supposé être un processus de Wiener, éventuellement corrélé avec  $X_t$ .

A chaque instant, on veut calculer la loi conditionnelle de  $X_t$ , connaissant  $Y_s$ ,  $s \leq t$ . Grâce aux hypothèses que nous ferons, cette loi conditionnelle admet une densité par rapport à la mesure de Lebesgue,  $\rho(t,x)$ . Nous ne chercherons pas à établir l'équation de  $\rho$ , mais une équation plus simple, telle que  $\rho$  se calcule aisément en fonction de la solution de cette équation.

On expose le résultat général, puis on montre que dans le cas où le bruit d'observation est indépendant du signal, on peut, par une méthode similaire, obtenir directement la forme "robuste" de l'équation du filtrage. L'idée générale consiste à chaque fois à considérer d'abord une équation rétrograde, dont on exprime la solution à l'aide d'une formule de type Feynman-Kac. Pour faire bien comprendre la méthode, on l'applique d'abord à la dérivation de l'équation de Fokker-Planck, i.e. on considère le cas où il n'y a pas d'observation.

II- FORMULATION DU PROBLÈME - HYPOTHÈSES

On considère le système différentiel stochastique :

$$(2.1) \quad \begin{cases} dX_t = b(t, X_t) dt + \sigma(t, X_t) dW_t \\ dY_t = h(t, X_t) dt + g(t) dW_t + \tilde{g}(t) d\tilde{W}_t \end{cases}$$

où  $X_t$  prend ses valeurs dans  $R^N$ ,  $Y_t$  dans  $R^d$ ,  $(\begin{smallmatrix} W_t \\ \tilde{W}_t \end{smallmatrix})$  est un Wiener standard à valeurs dans  $R^{N+d}$ . Nous écrirons tout comme si  $d = 1$ , et tous les résultats seront vrais  $\forall d$ .

On supposera que  $\sigma_{ij}(\dots) = \sigma_{ji}(\dots)$  est continue et bornée sur  $R_+ \times R^N$ ,  $b_i(\dots)$  et  $h(\dots)$  mesurables et bornés sur  $R_+ \times R^N$ ,  $g_i(\cdot)$  et  $\tilde{g}(\cdot)$  continus sur  $R_+$ ;  $i, j = 1 \dots N$ .

On pose  $a(t, x) = \sigma(t, x) \cdot \sigma(t, x)$ . On suppose :

$$(2.2) \quad \exists \alpha > 0 \text{ tel que } a(t, x) \geq \alpha I \quad \forall t, x.$$

On supposera qu'on a normalisé le bruit d'observation de telle sorte que  $g(t)g^*(t) + (\tilde{g}(t))^2 = 1$ ; et on suppose :

$$(2.3) \quad |\tilde{g}(t)| > 0, \quad \forall t.$$

On considère le système (2.1) au sens faible, cf. STROOCK-VARADHAN [6]. On appelle  $P_{sx}$  la loi de la solution  $(X_t, Y_t)_{t \geq s}$ , avec la condition initiale :

$$P_{sx}(X_s = x, Y_s = 0) = 1$$

On appelle  $P$  la loi de la solution  $(X_t, Y_t)_{t \geq 0}$ , avec la condition initiale :

$$P(X_0 \in B, Y_0 \in C) = \pi_0(B) 1_C(0)$$

$\forall B$  borélien de  $R^N$ ,  $C$  borélien de  $R$ ; où  $\pi_0$  est une mesure absolument continue par rapport à la mesure de Lebesgue sur  $R^N$ , dont la densité  $p_0(x)$  est supposée de carré intégrable.

On définit :

$$Z_t^s = \exp \left\{ \int_s^t h(s, X_s) dY_s - \frac{1}{2} \int_s^t |h(s, X_s)|^2 ds \right\}, \quad Z_t = Z_t^0$$

$$g_t^s = \sigma \{ X_\theta, Y_\theta, s \leq \theta \leq t \}, \quad \mathcal{F}_t^s = \sigma \{ Y_\theta - Y_s, s \leq \theta \leq t \}$$

$$\frac{d\overset{\circ}{P}}{dP} \Big|_{g_t^0} = (Z_t)^{-1} \quad ; \quad \frac{d\overset{\circ}{P}_{sx}}{dP_{sx}} \Big|_{g_t^s} = (Z_t^s)^{-1} .$$

On notera respectivement  $E, \overset{\circ}{E}, E_{sx}, \overset{\circ}{E}_{sx}$  l'espérance suivant la loi  $P, \overset{\circ}{P}, P_{sx}, \overset{\circ}{P}_{sx}$ . Soit  $f$  une fonction mesurable bornée sur  $\mathbb{R}^N$ . On montre aisément :

$$(2.4) \quad E [ f(X_t) / \mathcal{F}_t ] = \frac{\overset{\circ}{E} [ f(X_t) Z_t / \mathcal{F}_t ]}{\overset{\circ}{E} [ Z_t / \mathcal{F}_t ]}$$

Supposons que l'on sache exhiber une fonction  $p(t,x)$  telle que :

$$\int f(x) p(t,x) dx = \overset{\circ}{E} [ f(X_t) Z_t / \mathcal{F}_t ] .$$

Alors, d'après (2.4),  $\rho(t,x) = p(t,x) (\int p(t,x) dx)^{-1}$  est la densité de la loi  $X_t$ , conditionnée par  $\mathcal{F}_t$ .

Introduisons enfin les opérateurs :

$$L_t = \frac{1}{2} \sum_{i,j} a_{ij}(t,x) \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_i b_i(t,x) \frac{\partial}{\partial x_i}$$

$$B_t = \sum_i c_i(t,x) \frac{\partial}{\partial x_i} + h(t,x).$$

où  $c = g\sigma$ . On supposera :

$$(2.5) \quad \frac{\partial}{\partial x_j} \sigma_{ij} \in L^\infty(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}^N).$$

### III- CAS SANS OBSERVATION

Supposons  $h = 0, g = 0$ . Alors le problème se ramène à établir l'équation de Fokker-Planck pour la densité de la loi *a priori* de  $X_t$ .

Soient  $T > 0$ ,  $f$  continue à support compact de  $\mathbb{R}^N$  dans  $\mathbb{R}$ . Considérons l'équation aux dérivées partielles rétrograde :

$$(3.1) \quad \begin{cases} v'_t + L_t v = 0, & t \leq T \\ v(T) = f \end{cases}$$

Alors la solution de (3.1) vérifie :

$$(3.2) \quad v(t, x) = E_{t, x} [ f(X_T) ]$$

On associe à (3.1) son équation adjointe :

$$(3.3) \quad \begin{cases} p'_t = L_t^* p & , \quad s \geq 0 \\ p(0) = p_0 \end{cases}$$

Alors :

$$(3.4) \quad \frac{d}{dt} (v(t), p(t))^* = 0 ; \text{ donc d'après (3.2) :}$$

$$\begin{aligned} (p(T), f) &= (p_0, v(0)) \\ &= \int p_0(x) E_{0, x} f(X_T) dx \\ &= E f(X_T), \quad \forall f, \quad \forall T. \end{aligned}$$

On a montré que  $\forall t \geq 0$ ,  $p(t)$  est la densité de la loi de  $X_t$ .

On peut alors remarquer que :

$$(3.5) \quad (p(t), v(t)) = E [ E_{t, X_t} f(X_T) ]$$

et (3.4) se ramène à la propriété de Markov de  $X_t$ .

-----

\*  $(.,.)$  désigne le produit scalaire dans  $L^2(\mathbb{R}^N)$ .

IV- LE RÉSULTAT GÉNÉRAL - CF. [4]

Au vu de (2.4), il suffit de savoir calculer le numérateur du membre de droite, pour caractériser la loi conditionnelle. Par analogie avec (3.5), on est amené à poser :

$$(4.1) \quad v(t,x) = \overset{\circ}{E}_{tx} [ f(X_T) Z_T^t / \mathcal{F}_T^t ]$$

v est alors la solution de l'équation suivante, qui joue le rôle de (3.1) :

$$(4.2) \quad \left\{ \begin{array}{l} dv(t) + L_t v(t) dt + B_t v(t) dY_t = 0, \quad t \leq T \\ v(T) = f \end{array} \right.$$

*THEOREME 4.1-* L'unique solution de (4.2) vérifie (4.1).

Le théorème 4.1 établit une sorte de formule de Feynman-Kac pour les équations aux dérivées stochastiques.

On considère alors l'équation :

$$(4.3) \quad \left\{ \begin{array}{l} dp(t) = L_t^* p(t) dt + B_t^* p(t) dY_t \\ u(0) = p_0 \end{array} \right.$$

*THEOREME 4.2-* Les trajectoires du processus  $\{(u(t), v(t))\}_{0 \leq t \leq T}$  sont p.s. constantes

*Remarque :* La difficulté pour démontrer les deux théorèmes tient à ce qu'on manie à la fois des processus qui, à l'instant  $t$ , sont adaptés au passé de  $Y_S$  depuis 0, et le processus  $v(t)$  adapté aux accroissements de  $Y_S$  entre  $t$  et  $T$ . On n'a donc pas de calcul différentiel stochastique à notre disposition.

On a alors, comme au §III :

$$\begin{aligned} (p(T), f) &= (p_0, v(0)) \\ &= \overset{\circ}{E} [ f(X_T) Z_T^0 / \mathcal{F}_T^0 ] \end{aligned}$$

Donc, d'après (2.4),

$\rho(t,x) = p(t,x) \left( \int p(t,x) dx \right)^{-1}$  est la densité de la loi conditionnelle cherchée

*Remarque : Ce résultat, concernant l'équation (4.3), a été établi par ZAKAI [7] sous des conditions assez restrictives, et récemment par KRYLOV-ROSOVSKII [3] sous des conditions similaires aux nôtres, mais par une méthode très différente.*

#### V- CAS OÙ LE BRUIT D'OBSERVATION EST INDÉPENDANT DU SIGNAL-CF.[5]

Supposons :

$$(5.1) \quad g = 0, \quad h \in C_b^{1,2}(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}^N).$$

Dans ce cas,  $c = 0$ , l'opérateur  $B$  se réduit à la multiplication par  $h$ . Donc, si  $Y$  est en dimension  $d > 1$ , les opérateurs  $B_k (k=1\dots d)$  commutent entre eux. On constate alors (cf. DAVIS [1]) que la solution de (4.3) s'exprime en fonction de la solution d'une EDP, dont les coefficients sont fonctions de  $Y_t$ . Il en est de même de (4.2). Ce résultat est semblable à ceux de DOSS [2].

$$\begin{aligned} \text{Posons} \quad u(t,x) &= v(t,x) \exp [Y_t h(x)] \\ q(t,x) &= p(t,x) \exp [-Y_t h(x)] \end{aligned}$$

Alors  $q$  est la solution de :

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{dq}{dt} &= \exp [-Y_t h] L_t^* \{ \exp [Y_t h] q \} - \frac{h^2}{2} q \\ q(0) &= p_0 \end{aligned} \right.$$

Ecrivons cette équation sous la forme :

$$(5.2) \quad \left\{ \begin{aligned} \frac{dq}{dt} &= \overset{Y}{L}_t^* q + e(t, Y_t) q \\ q(0) &= p_0 \end{aligned} \right.$$

Alors  $u$  est la solution de :

$$(5.3) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{du}{dt} + \check{L}_t u + e(t, Y_t) u = 0 \quad , \quad 0 \leq t \leq T \\ u(T) = \exp [Y_T h] f \end{array} \right.$$

D'après la formule de Feynmann-Kac,  $u$  s'exprime par :

$$(5.4) \quad u(t, x) = \check{E}_{tx} [f(X_T) \exp \{ Y_T h(X_T) + \int_t^T e(s, Y_s, X_s) ds \}]$$

où  $\check{E}_{tx}$  est la loi du processus de Markov de générateur infinitésimal  $\check{L}$ . En fait, (5.4) s'obtient à partir de (4.1). On remarque tout d'abord qu'avec  $g = 0$ ,  $X_s$  et  $Y_s$  sont indépendants sous  $\check{P}_{tx}$ . Puis on intègre par parties l'intégrale stochastique qui figure dans  $Z_T^t$ , et enfin on utilise la formule de Girsanov pour supprimer l'intégrale stochastique par rapport à  $W_t$  obtenue par l'intégration par parties.

Il résulte alors de la formule de Feynman-Kac que  $u$  est la solution de (5.3), et l'équation de  $q$  s'obtient par dualité.

*Remarque : On dit que (5.2) est la forme "robuste" de l'équation du filtrage. Elle permet de construire une application continue qui, à chaque trajectoire observée de  $Y_t$ , associe la loi conditionnelle.*

-----

## BIBLIOGRAPHIE

- [1] M.H.A. DAVIS - Communication au Congrès Européen des Statisticiens, Varna (1979).
- [2] H. DOSS- Liens entre équations différentielles stochastiques et ordinaires. Ann. Inst. H. Poincaré, 13, 2, 99-125 (1977).
- [3] N.V. KRYLOV, B.L. ROSOVSKII- On the conditional distribution of diffusion processes. Izv. Akad. Nauk. SSSR, Math 42, 2, 356-378 (1978).
- [4] E. PARDOUX- Stochastic partial differential equations, and filtering of diffusion processes. Stochastics, 3, 2, 127-168 (1979).
- [5] E. PARDOUX- Backward and forward stochastic partial differential equations associated with a nonlinear filtering problem. (soumis à IEEE Autom. Control).
- [6] D.W. STROOCK-S.R.S. VARADHAN- Diffusion processes with continuous coefficients. Comm. Pure and Appl. Math., 22 (1969).
- [7] M. ZAKAI- On the optimal filtering of diffusion processes. Z. Wahrschein., 11, 230-243 (1969).