

Le calcul des variations stochastique

1. La décomposition en chaos de Wiener

Soit $W_t = W(t, \omega); t \geq 0, \omega \in \Omega$ un processus de Wiener standard sur un espace probabilisé (Ω, \mathcal{F}, P) . Pour $t \geq 0$, désignons par \mathcal{F}_t la σ -algèbre engendrée par $\{W(s, \cdot); 0 \leq s \leq t\}$. Fixons $T > 0$.

Définition 1.1 Une fonction $g : [0, T]^n \rightarrow \mathcal{R}$ est appelée symétrique si

$$g(x_{\sigma_1}, \dots, x_{\sigma_n}) = g(x_1, \dots, x_n) \quad (1.1)$$

pour toutes les permutations σ de $(1, 2, \dots, n)$. Si de plus

$$\|g\|_{L^2([0, T]^n)}^2 := \int_{[0, T]^n} g^2(x_1, \dots, x_n) dx_1 \cdots dx_n < +\infty \quad (1.2)$$

on dit que la fonction g appartient à l'espace $\hat{L}^2([0, T]^n)$ des fonctions symétriques sur $[0, T]^n$ de carré intégrable.

Soit, pour $n \geq 1$,

$$S_n = \{(x_1, \dots, x_n) \in [0, T]^n; 0 \leq x_1 \leq \dots \leq x_n \leq T\}. \quad (1.3)$$

Alors, l'ensemble S_n remplit un $\frac{1}{n!}$ de l'ensemble n -dimensionnel $[0, T]^n$. Par conséquent, si $g \in \hat{L}^2([0, T]^n)$, alors

$$\|g\|_{L^2([0, T]^n)}^2 = n! \int_{S_n} g^2(x_1, \dots, x_n) dx_1 \cdots dx_n = n! \|g\|_{L^2(S_n)}^2. \quad (1.4)$$

Définition 1.2 Si f est une fonction réelle quelleconque, alors la symétrisation \tilde{f} de f est la fonction définie par

$$\tilde{f}(x_1, \dots, x_n) = \frac{1}{n!} \sum_{\sigma} f(x_{\sigma_1}, \dots, x_{\sigma_n}) \quad (1.5)$$

où la somme est prise sur toutes les permutations σ de $(1, 2, \dots, n)$.

Exemple 1.3 Soit la fonction f définie par

$$f(x_1, x_2) = x_1^2 + x_2 \sin x_1.$$

Alors,

$$\tilde{f}(x_1, x_2) = \frac{1}{2}[x_1^2 + x_2^2 + x_2 \sin x_1 + x_1 \sin x_2].$$

Définition 1.4 Si f est une fonction déterministe appartenant à $L^2(S_n)$, alors on appelle intégrale d'Itô multiple $J_n(f)$ la variable aléatoire définie par

$$J_n(f) = \int_0^T \int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_3} \left(\int_0^{t_2} f(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \right) dW_{t_2} \cdots dW_{t_n}. \quad (1.6)$$

Remarquons que cette définition a un sens, parce qu'à chaque intégration par rapport à dW_{t_i} , l'intégrand est F_t -adapté et de carré intégrable par rapport à $dP \times dt_i$, $1 \leq i \leq n$.

De plus, en appliquant l'isométrie d'Itô de façon répétée, on obtient pour toute fonction h dans $L^2(S_n)$

$$\begin{aligned} E[J_n^2(h)] &= E \left[\left\{ \int_0^T \left(\int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} h(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_{n-1}} \right) dW_{t_n} \right\}^2 \right] \\ &= \int_0^T E \left[\left(\int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} h(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_{n-1}} \right)^2 \right] dt_n \\ &= \cdots = \int_0^T \int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} h^2(t_1, \dots, t_n) dt_1 \cdots dt_n = \|h\|_{L^2(S_n)}^2. \end{aligned} \quad (1.7)$$

De même, si $g \in L^2(S_m)$ et $h \in L^2(S_n)$, avec $m < n$, alors

$$\begin{aligned} E[J_m(g)J_n(h)] &= E \left[\left\{ \int_0^T \left(\int_0^{s_m} \cdots \int_0^{s_2} g(s_1, \dots, s_m) dW_{s_1} \cdots dW_{s_{m-1}} \right) dW_{s_m} \right\} \right. \\ &\quad \left. \left\{ \int_0^T \left(\int_0^{t_2} \cdots \int_0^{t_2} h(t_1, \dots, t_{n-m}, s_1, \dots, s_m) dW_{t_1} \cdots dW_{s_{m-1}} \right) dW_{s_m} \right\} \right] \\ &= \int_0^T E \left[\left\{ \int_0^{s_m} \cdots \int_0^{s_2} g(s_1, \dots, s_{m-1}, s_m) dW_{s_1} \cdots dW_{s_{m-1}} \right\} \right. \\ &\quad \left. \left\{ \left(\int_0^{s_m} \cdots \int_0^{t_2} h(t_1, \dots, s_{m-1}, s_m) dW_{t_1} \cdots dW_{s_{m-1}} \right) \right\} \right] ds_m \\ &= \int_0^T \int_0^{s_m} \cdots \int_0^{s_2} E \left[g(s_1, \dots, s_m) \int_0^{s_1} \cdots \int_0^{t_2} h(t_1, \dots, t_{n-m}, s_1, \dots, s_m) dW_{t_1} \cdots dW_{t_{n-m}} \right] ds_1 \cdots ds_m \\ &= 0, \end{aligned} \quad (1.8)$$

comme l'espérance d'une intégrale stochastique est nulle.

En résumé, on a donc

$$E[J_m(g)J_n(h)] = \begin{cases} 0 & \text{si } n \neq m \\ (g, h)_{L^2(S_n)} & \text{si } n = m \end{cases} \quad (1.9)$$

où

$$(g, h)_{L^2(S_n)} = \int_{S_n} g(x_1, \dots, x_n) h(x_1, \dots, x_n) dx_1 \cdots dx_n \quad (1.10)$$

désigne le produit intérieur de $L^2(S_n)$.

Remarquons que (1.9) est valable même pour $n = 0$ ou $m = 0$, à condition de poser $J_0(g) = g$ et $(g, h)_{L^2(S_0)} = gh$ pour toutes fonctions constantes g et h .

Définition 1.5 Pour $g \in \hat{L}^2([0, T]^n)$, définissons la variable aléatoire $I_n(g)$ par

$$I_n(g) := \int_{[0, T]^n} g(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_n} = n! J_n(g). \quad (1.11)$$

Alors, pour toute fonction $g \in \hat{L}^2([0, T]^n)$,

$$E[I_n^2(g)] = E[(n!)^2 J_n^2(g)] = (n!)^2 \|g\|_{L^2(S_n)}^2 = n! \|g\|_{L^2([0, T]^n)}^2. \quad (1.12)$$

Rappelons que les polynômes d'Hermite h_n sont définies pour tout entier n par

$$h_n(x) = (-1)^n e^{\frac{1}{2}x^2} \frac{d^n}{dx^n} (e^{-\frac{1}{2}x^2}) \quad (1.13)$$

Itô a montré en 1951 que, pour toute fonction $g \in L^2([0, T])$, on a

$$n! \int_0^T \int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} g(t_1) g(t_2) \cdots g(t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_n} = \|g\|^2 h_n\left(\frac{\theta}{\|g\|}\right), \quad (1.14)$$

où

$$\|g\| = \|g\|_{L^2([0, T])} \quad \text{et} \quad \theta = \int_0^T g(t) dW_t.$$

Rappelons le théorème de représentation d'Itô :

Théorème 1.6 Pour toute fonction $F \in L^2(\Omega)$ qui est \mathbf{F}_T -mesurable, il existe un processus \mathbf{F}_t -adapté unique $\varphi(t, \omega)$ tel que $\|\varphi\|_{L^2(\Omega)} \leq \|F\|_{L^2(\Omega)}$ et

$$F(\omega) = E[F] + \int_0^T \varphi(t, \omega) dW_t. \quad (1.15)$$

Théorème 1.7 La décomposition en chaos de Wiener-Itô (Wiener 1938, Itô 1951)

Soit φ une variable aléatoire F_T -mesurable appartenant à l'espace $L^2(\Omega)$. Alors, il existe une suite unique $(f_n)_{n \geq 0}$ de fonctions déterministes $f_n \in \hat{L}^2([0, T]^n)$ tel que

$$\varphi(\omega) = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_n). \quad (1.16)$$

De plus, on a l'isométrie suivante

$$\|\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 = \sum_{n=0}^{+\infty} n! \|f_n\|_{\hat{L}^2([0, T]^n)}^2. \quad (1.17)$$

Preuve :

D'après le théorème de représentation d'Itô, il existe un processus stochastique F_t -adapté $\varphi_1(t, \omega)$, $0 \leq t_1 \leq T$ dans $L^2([0, T])$ tel que

$$\varphi(\omega) = E[\varphi] + \int_0^T \varphi_1(t_1, \omega) dW_{t_1}. \quad (1.18)$$

Posons

$$g_0 = E[\varphi]. \quad (1.19)$$

En appliquant pour presque tout $t_1 \leq T$ le théorème de représentation d'Itô pour la fonction $\varphi_1(t_1, \omega)$, on montre qu'il existe un processus F_t -adapté $\varphi_2(t_2, t_1, \omega)$, $0 \leq t_2 \leq t_1$ dans $L^2([0, T])$ tel que

$$\varphi_1(t_1, \omega) = E[\varphi_1(t_1)] + \int_0^{t_1} \varphi_2(t_2, t_1, \omega) dW_{t_2}. \quad (1.20)$$

En substituant (1.20) dans (1.18), on obtient

$$\varphi(\omega) = g_0 + \int_0^T g_1(t_1, \omega) dW_{t_1} + \int_0^T \int_0^{t_1} \varphi_2(t_2, t_1, \omega) dW_{t_2} dW_{t_1}, \quad (1.21)$$

où

$$g_1(t_1) = E[\varphi_1(t_1)]. \quad (1.22)$$

De plus, l'isométrie d'Itô et le théorème 1.6 impliquent que

$$E \left[\left\{ \int_0^T \int_0^{t_1} \varphi_2(t_1, t_2, \omega) dW_{t_2} dW_{t_1} \right\}^2 \right] = \int_0^T \int_0^{t_1} E[\varphi_2^2(t_1, t_2, \omega)] dt_2 dt_1 \leq \|\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2. \quad (1.23)$$

En itérant cette procédure, on obtient, après n étapes, un processus $\varphi_{n+1}(t_1, t_2, \dots, t_{n+1}, \omega)$; $0 \leq t_1 \leq t_2 \leq \dots \leq t_{n+1} \leq T$ et $n+1$ fonctions déterministes g_0, g_1, \dots, g_n où $g_k \in \mathcal{S}_k$ pour tout k tels que

$$\varphi(\omega) = \sum_{k=0}^n J_k(g_k) + \int_{S_{n+1}} \varphi_{n+1} dW^{\otimes(n+1)}, \quad (1.24)$$

où

$$\int_{S_{n+1}} \varphi_{n+1} dW^{\otimes(n+1)} = \int_0^T \int_0^{t_{n+1}} \cdots \int_0^{t_2} \varphi_{n+1}(t_1, \dots, t_{n+1}, \omega) dW_{t_1} \cdots dW_{t_n}.$$

De plus,

$$E \left[\left\{ \int_{S_{n+1}} \varphi_{n+1} dW^{\otimes(n+1)} \right\}^2 \right] \leq \|\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2. \quad (1.25)$$

Donc, la famille

$$\psi_{n+1} := \int_{S_{n+1}} \varphi_{n+1} dW^{\otimes(n+1)}; \quad n \geq 1$$

est bornée dans $L^2(\Omega)$ et pour tout entier k inférieur à n et toute fonction $f_k \in L^2([0, T]^k)$,

$$(\psi_{n+1}, J_k(f_k))_{L^2(\Omega)} = 0. \quad (1.26)$$

Par conséquent,

$$\|\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 = \sum_{j=0}^n \|J_j(g_j)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|\psi_{n+1}\|_{L^2(\Omega)}^2. \quad (1.27)$$

En particulier, la série $\sum_{j=0}^{+\infty} J_j(g_j)$ est absolument convergente dans $L^2(\Omega)$. Ainsi, la

limite $\psi := \lim_{n \rightarrow \infty} \psi_{n+1}$ existe et appartient à $L^2(\Omega)$. Or, d'après (1.26), on a

$$(\psi, J_k(f_k))_{L^2(\Omega)} = 0, \quad \forall k, \forall f_k \in L^2([0, T]^k). \quad (1.28)$$

Ainsi, la relation (1.14) implique que

$$E \left[h_k \left(\frac{\theta}{\|g\|} \right) \psi \right] = 0, \quad \text{pour tout } g \in L^2([0, T]), \forall k \geq 0, \quad (1.29)$$

où $\|g\| = \|g\|_{L^2([0, T])}$ et $\theta = \int_0^T g(t) dW_t$. Comme les polynômes d'Hermite constituent une base de l'espace des polynômes, ceci prouve que

$$E[\theta^k \psi] = 0, \quad \forall k \geq 0$$

et donc

$$E[\exp \theta \cdot \psi] = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!} E[\theta^k \cdot \psi] = 0.$$

Or, la famille $\{\exp \theta; g \in L^2([0, T])\}$ est dense dans $L^2(\Omega)$. Par conséquent $\psi \equiv 0$.

Ainsi,

$$\varphi(\omega) = \sum_{k=0}^{+\infty} J_k(g_k) \quad (1.30)$$

et

$$\|\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 = \sum_{j=0}^{+\infty} \|J_j(g_j)\|_{L^2(\Omega)}^2. \quad (1.31)$$

Les fonctions g_k ainsi obtenues sont seulement définies sur S_k , mais on peut les prolonger sur $[0, T]^k$, en posant

$$g_k(t_1, \dots, t_n) = 0 \text{ si } (t_1, \dots, t_n) \in [0, T]^k \setminus S_k. \quad (1.32)$$

Considérons les fonctions $f_k = \tilde{g}_k$. Alors,

$$I_k(f_k) = n! J_k(f_k) = n! J_k(\tilde{g}_k) = J_k(g_k)$$

et le résultat suit alors des relations (1.30) et (1.31). □

Exemple 1.8 Quelle est la décomposition en chaos de Wiener de la variable aléatoire $\varphi(\omega) = W^2(T, \omega)$? La formule (1.14), appliquée à la fonction $g \equiv 1$ donne

$$2 \int_0^T \int_0^{t_2} dW_{t_1} dW_{t_2} = T h_2\left(\frac{W_T}{T^{1/2}}\right) = W^2(T) - T$$

et par conséquent,

$$W^2(T) = T + 2J_2(1) = T + I_2(1).$$

2. L'intégrale de Skohorod

Soit $u(t, \omega)$, $\omega \in \Omega, t \in [0, T]$ un processus stochastique (t, ω) -mesurable tel que

$$u(t, \cdot) \text{ est } \mathcal{F}_t\text{-mesurable pour tout } t \in [0, T] \quad (2.1)$$

et

$$E[u^2(t, \omega)] < +\infty \text{ pour tout } t \in [0, T]. \quad (2.2)$$

Pour tout t dans $[0, T]$, on peut alors appliquer le théorème de décomposition en chaos de Wiener à la variable aléatoire $\omega \rightarrow u(t, \omega)$ et obtenir des fonctions

$f_{n,t}(t_1, \dots, t_n) \in \hat{L}^2(\mathbb{R}^n)$ telles que

$$u(t, \omega) = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_{n,t}(\cdot)). \quad (2.3)$$

Comme les fonctions $f_{n,t}(\cdot)$ dépendent du paramètre t , on peut écrire

$$f_{n,t}(t_1, \dots, t_n) = f_n(t_1, \dots, t_n, t). \quad (2.4)$$

Ainsi, on regarde f_n comme fonction des $n+1$ variables t_1, \dots, t_n, t . Comme cette fonction est symétrique par rapport à ses n premières variables, sa symétrisation \tilde{f}_n est donnée par

$$\begin{aligned} \tilde{f}_n(t_1, \dots, t_{n+1}) = \\ \frac{1}{n+1} [f_n(t_1, \dots, t_{n+1}) + \dots + f_n(t_1, \dots, t_{i-1}, t_{i+1}, \dots, t_{n+1}, t_i) + \dots + f_n(t_2, \dots, t_{n+1}, t_1)]. \end{aligned} \quad (2.5)$$

Exemple 2.1 Soit la fonction $f_{2,t}$ définie par

$$f_{2,t}(t_1, t_2) = f_2(t_1, t_2, t) = \frac{1}{2} [\mathcal{X}_{\{t_1 < t < t_2\}} + \mathcal{X}_{\{t_2 < t < t_1\}}].$$

Alors, la symétrisation $\tilde{f}_2(t_1, t_2, t_3)$ de f_2 est donnée par

$$\begin{aligned} \tilde{f}_2(t_1, t_2, t_3) = \frac{1}{3} \left[\frac{1}{2} (\mathcal{X}_{\{t_1 < t_3 < t_2\}} + \mathcal{X}_{\{t_2 < t_3 < t_1\}}) + \frac{1}{2} (\mathcal{X}_{\{t_1 < t_2 < t_3\}} + \mathcal{X}_{\{t_3 < t_2 < t_1\}}) \right. \\ \left. + \frac{1}{2} (\mathcal{X}_{\{t_2 < t_1 < t_3\}} + \mathcal{X}_{\{t_3 < t_1 < t_2\}}) \right] \end{aligned}$$

Cette somme vaut $\frac{1}{6}$, sauf sur l'ensemble où plusieurs des variables coïncident. Or, cet ensemble est de mesure nulle, donc

$$\tilde{f}_2(t_1, t_2, t_3) = \frac{1}{6} \text{ p.s.}$$

Définition 2.2 Soit $u(t, \omega)$ est un processus stochastique vérifiant les relations (2.1) et (2.2), dont la décomposition en chaos de Wiener est

$$u(t, \omega) = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_{n,t}(\cdot, t)). \quad (2.6)$$

Alors, l'intégrale de Skohorod de u est la variable aléatoire

$$\delta(u) := \int_0^T u(t, \omega) \delta W_t := \sum_{n=0}^{+\infty} I_{n+1}(\tilde{f}_n), \quad (2.7)$$

où \tilde{f}_n est la symétrisation de la fonction $f_n(t_1, \dots, t_n, t)$ comme fonction aux $n+1$ variables t_1, \dots, t_n, t .

Définition 2.3 On dit que le processus u est intégrable au sens de Skohorod et on note $u \in \text{Dom}(\delta)$ si la série (2.7) converge dans $L^2(\Omega)$. D'après (1.17), ceci arrive si et seulement si

$$E[\delta(u)^2] = \sum_{n=0}^{+\infty} (n+1)! \|\tilde{f}_n\|_{L^2([0,T]^{n+1})}^2 < +\infty. \quad (2.8)$$

Exemple 2.4 Calculons l'intégrale de Skohorod $\int_0^T W(T, \omega) \delta W_t$.

Ici $u(t, \omega) = W(T, \omega) = \int_0^T 1 dW_t$, donc $f_0 = 0, f_1 = 1$ et $f_n = 0$ pour tout $n \geq 2$. Donc,

$$\delta(u) = I_2(\tilde{f}_1) = I_2(1) = 2 \int_0^T \int_0^{t_2} dW_{t_1} dW_{t_2} = 2 \int_0^T W_{t_2} dW_{t_2} = W^2(T, \omega) - T.$$

Remarquons que $W(T, \omega)$ ne dépend pas de t , et pourtant

$$\int_0^T W(T, \omega) \delta W_t \neq W(T, \omega) \int_0^T \delta W_t.$$

L'intégrale de Skohorod est en fait une extension de l'intégrale d'Itô. Plus précisément, les deux intégrales coïncident si $u(t, \omega)$ est \mathbb{F}_t -adapté. Pour démontrer cela, on a besoin du lemme suivant.

Lemme 2.5 Soit $u(t, \omega)$ un processus stochastique vérifiant les relations (2.1) et (2.2) dont la décomposition en chaos de Wiener est

$$u(t, \omega) = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_{n,t}(\cdot, t)).$$

Alors, le processus $u(t, \omega)$ est \mathbb{F}_t -adapté si et seulement si

$$f_n(t_1, \dots, t_n, t) = 0 \text{ p.s. pour } t < \max_{1 \leq i \leq n} t_i. \quad (2.9)$$

Preuve : Remarquons d'abord, que pour toute fonction $g \in \tilde{L}^2([0, T]^n)$, on a

$$\begin{aligned} E[I_n(g) | \mathbb{F}_t] &= n! E[J_n(g) | \mathbb{F}_t] \\ &= n! E \left[\int_0^T \left\{ \int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} g(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_{n-1}} \right\} dW_{t_n} \mid \mathbb{F}_t \right] \\ &= n! \int_0^t \left\{ \int_0^{t_n} \cdots \int_0^{t_2} g(t_1, \dots, t_n) dW_{t_1} \cdots dW_{t_{n-1}} \right\} dW_{t_n} \\ &= n! J_n \left(g(t_1, \dots, t_n) \chi_{\{\max t_i < t\}} \right) \\ &= I_n \left(g(t_1, \dots, t_n) \chi_{\{\max t_i < t\}} \right). \end{aligned} \quad (2.10)$$

Par conséquent,

$$\begin{aligned}
u(t, \omega) \text{ est } \mathbf{F}_t\text{-adapté} &\Leftrightarrow E[u(t, \omega) | \mathbf{F}_t] = u(t, \omega) \\
&\Leftrightarrow \sum_{n=0}^{+\infty} E[I_n(f_n(\cdot, t)) | \mathbf{F}_t] = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_n(\cdot, t)) \\
&\Leftrightarrow \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_n(\cdot, t) \chi_{\{\max t_i < t\}}) = \sum_{n=0}^{+\infty} I_n(f_n(\cdot, t)) \\
&\Leftrightarrow f_n(t_1, \dots, t_n, t) \chi_{\{\max t_i < t\}} = f_n(t_1, \dots, t_n, t) \text{ p.s.}
\end{aligned}$$

par unicité de la décomposition en chaos de Wiener. □

Théorème 2.6 Soit $u(t, \omega)$ un processus stochastique vérifiant

$$E\left[\int_0^T u^2(t, \omega) dt\right] < +\infty \quad (2.11)$$

et tel que $u(t, \omega)$ est \mathbf{F}_t -adapté. Alors, $u \in \text{Dom}(\delta)$ et

$$\int_0^T u(t, \omega) \delta W_t = \int_0^T u(t, \omega) dW_t. \quad (2.12)$$

Preuve : Remarquons d'abord que la relation (2.5) et le lemme 2.5 impliquent que

$$\tilde{f}_n(t_1, \dots, t_n, t_{n+1}) = \frac{1}{n+1} [f_n(t_1, \dots, t_{j-1}, t_{j+1}, \dots, t_j)], \quad (2.13)$$

où

$$t_j = \max_{1 \leq i \leq n+1} t_i.$$

Donc, le lemme 2.5 implique que

$$\begin{aligned}
\|\tilde{f}_n\|_{L^2((0, T]^{n+1})}^2 &= (n+1)! \int_{S_{n+1}} \tilde{f}_n^2(x_1, \dots, x_{n+1}) dx_1 \cdots dx_{n+1} \\
&= \frac{(n+1)!}{(n+1)^2} \int_{S_{n+1}} f_n^2(x_1, \dots, x_{n+1}) dx_1 \cdots dx_n \\
&= \frac{n!}{n+1} \int_0^T \int_0^t \int_0^{x_n} \cdots \int_0^{x_2} f_n^2(x_1, \dots, x_n, t) dx_1 \cdots dx_n dt \\
&= \frac{n!}{n+1} \int_0^T \int_0^T \int_0^{x_n} \cdots \int_0^{x_2} f_n^2(x_1, \dots, x_n, t) dx_1 \cdots dx_n dt \\
&= \frac{1}{n+1} \int_0^T \|f_n(\cdot, t)\|_{L^2((0, T]^n)}^2 dt.
\end{aligned}$$

Ainsi, d'après (1.17),

$$\begin{aligned}
\sum_{n=0}^{+\infty} (n+1)! \|\tilde{f}_n\|_{L^2([0,T]^{n+1})}^2 &= \sum_{n=0}^{+\infty} n! \int_0^T \|f_n(\cdot, t)\|_{L^2([0,T]^n)}^2 dt \\
&= \int_0^T \left(\sum_{n=0}^{+\infty} n! \|f_n(\cdot, t)\|_{L^2([0,T]^n)}^2 \right) dt \\
&= E \left[\int_0^T u^2(t, \omega) dt \right] < +\infty.
\end{aligned} \tag{2.14}$$

Cela montre que $u \in \text{Dom}(\delta)$. La relation (2.12) suit d'une nouvelle application de (2.13) :

$$\begin{aligned}
\int_0^T u(t, \omega) dW_t &= \sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^T I_n(f_n(\cdot, t)) dW_t \\
&= \sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^T \left\{ n! \int_{0 \leq t_1 \leq \dots \leq t_n \leq t} f_n(t_1, \dots, t_n, t) dW_{t_1} \dots dW_{t_n} \right\} dW_t \\
&= \sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^T n!(n+1) \int_{0 \leq t_1 \leq \dots \leq t_n \leq t_{n+1}} \tilde{f}_n(t_1, \dots, t_n, t_{n+1}) dW_{t_1} \dots dW_{t_n} dW_{t_{n+1}} \\
&= \sum_{n=0}^{+\infty} (n+1)! J_{n+1}(\tilde{f}_n) \\
&= \sum_{n=0}^{+\infty} I_{n+1}(\tilde{f}_n) \\
&= \int_0^T u(t, \omega) \delta W_t.
\end{aligned}$$

□