

SPDE の数値計算

@litharge3141

2020 年 8 月 29 日

1 Preliminary

1.1 作用素論からの準備

Hilbert-Schmidt クラス, トレースクラスの作用素についての基本的な性質が後に必要になる. H をヒルベルト空間とし, H から H への有界線形作用素の全体を $B(H)$ とかく. 特に何も言わなければ作用素ノルムを入れて $B(H)$ を Banach 空間とみなす.

Definition 1.1. $(H, \|\cdot\|_H)$ を Hilbert 空間とする. $K \in B(H)$ がコンパクト作用素であるとは, K による H の単位球 $B(0, 1) := \{x \in H \mid \|x\|_H \leq 1\}$ の像 $KB(0, 1)$ が全有界であることをいう.

Theorem 1.1. H を可分 Hilbert 空間とする. $A \in B(H)_{sa} \cap K(H)$ とすると, A の固有値の全体からなる列 $(\lambda_n)_{n=1}^\infty$ と対応する固有ベクトル $(e_n)_{n=1}^\infty$ が存在して, $A = \sum_{n=1}^\infty \lambda_n e_n \otimes e_n^*$ が作用素ノルムでの収束の意味で成り立つ.

Theorem 1.2. $A \in K(H)$ に対して, A の特異値が無限個存在したとする. このとき, 大きい方から並べた列 $(\lambda_n)_{n=1}^\infty$ に対して, 正規直交系 $(f_n)_{n=1}^\infty$ および $(e_n)_{n=1}^\infty$ が存在して, $A = \sum_{n=1}^\infty \lambda_n f_n \otimes e_n^*$ が作用素ノルムでの収束の意味で成り立つ.

1.2 Banach 空間値の関数の積分

Dunford 積分と Bochner 積分が必要になる.

2 Introduction

空間一次元の熱方程式を例にして, SPDE の導入をする. あらすじとしては, Hilbert 空間の完全正規直交系との内積をとって係数についての SDE に帰着できるということであるが, 無限次元で考えるので収束の問題が常について回ることに注意する. まずノイズの定義をする. 今後, 確率空間 (Ω, \mathcal{F}, P) のフィルトレーションは右連続かつ P -零集合をすべて含むとする.

Definition 2.1 (柱状 Brown 運動). H を実 Hilbert 空間, $T > 0$ として $(\Omega, \mathcal{F}, P, (\mathcal{F}_t)_{t \in [0, T]})$ をフィルトレーション付き確率空間とする. $\|\cdot\|_H$ で H のノルムを表すことにする. $W: H \times [0, T] \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ が H 上の

柱状 Brown 運動であるとは,

- 任意の 0 でない $\psi \in H$ に対して $W(\psi, \cdot, \cdot) / \|\psi\|_H : [0, T] \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ は実 \mathcal{F}_t -Brown 運動である.
- 任意の $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ と任意の $\varphi, \psi \in H$ に対して

$$P(\omega \mid \forall t \in [0, T], W(\alpha\psi + \beta\varphi, t, \omega) = \alpha W(\psi, t, \omega) + \beta W(\varphi, t, \omega)) = 1$$

が成り立つ.

の二条件が成り立つことをいう. 柱状 Brown 運動 W に対して, $W(\psi, t, \cdot)$ を単に $W_t(\psi)$ と書くこともある.

Theorem 2.1. $(H, \langle \cdot, \cdot \rangle_H)$ を可分無限次元実 Hilbert 空間, $(e_k)_{k=1}^\infty$ を H の可算な完全正規直交系とする. $(\Omega, \mathcal{F}, P, (\mathcal{F}_t)_{t \in [0, T]})$ をフィルトレーション付き確率空間とし, $(B_t^k)_{k=1}^\infty$ を独立な \mathcal{F}_t -ブラウン運動の族とする. このとき, $W: H \times [0, T] \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ を $W(\psi, t, \omega) := \sum_{k=1}^\infty B_t^k(\omega) \langle \psi, e_k \rangle_H$ によって定めると W は well-defined で, 柱状 Brown 運動になる.

Proof. $n \in \mathbb{N}$ に対して $W_t^n(\psi) := W^n(\psi, t, \omega) := \sum_{k=1}^n B_t^k(\omega) \langle \psi, e_k \rangle_H$ とおく. $(W^n(\psi, \cdot, \cdot))_{n=1}^\infty$ が M_T^2 のコーシー列であることを示す.

$$\begin{aligned} E \left[(W_T^n(\psi) - W_T^m(\psi))^2 \right] &= E \left[\left(\sum_{k=m+1}^n B_T^k \langle \psi, e_k \rangle_H \right)^2 \right] \\ &= \sum_{k=m+1}^n E \left[(B_T^k)^2 \right] \langle \psi, e_k \rangle_H^2 = T \sum_{k=m+1}^n \langle \psi, e_k \rangle_H^2 \end{aligned}$$

より, $\sum_{k=1}^\infty \langle \psi, e_k \rangle_H^2 = \|\psi\|_H^2$ であることから従う. したがって W は well-defined で, $W_t(\psi) \in M_T^2$ である. 次に, $W(\psi) / \|\psi\|_H$ が実 \mathcal{F}_t -Brown 運動であることを示す. Levy の定理から $\langle W(\psi) / \|\psi\|_H \rangle_t = t$ を示せば十分で, 特に $(W_t(\psi) / \|\psi\|_H)^2 - t$ がマルチンゲールであることを証明すれば十分である. $0 \leq s < t \leq T$ が任意に与えられたとする. Φ を \mathcal{F}_s -可測かつ有界な関数とすると,

$$\begin{aligned} &E \left[(W_t(\psi)^2 - W_s(\psi)^2) \Phi \right] \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} E \left[(W_t^n(\psi)^2 - W_s^n(\psi)^2) \Phi \right] \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} E \left[\left(\left(\sum_{k=1}^n B_t^k \langle \psi, e_k \rangle_H \right)^2 - \left(\sum_{k=1}^n B_s^k \langle \psi, e_k \rangle_H \right)^2 \right) \Phi \right] \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} E \left[\left(\left(\sum_{k=1}^n (B_t^k - B_s^k) \langle \psi, e_k \rangle_H \right)^2 + \left(2 \sum_{k=1}^n \sum_{l=1}^n (B_t^k - B_s^k) B_s^l \langle \psi, e_k \rangle_H \langle \psi, e_l \rangle_H \right) \right) \Phi \right] \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n E \left[(B_t^k - B_s^k)^2 \right] E[\Phi] \langle \psi, e_k \rangle_H^2 + 2 \sum_{k=1}^n \sum_{l=1}^n \langle \psi, e_k \rangle_H \langle \psi, e_l \rangle_H E[B_t^k - B_s^k] E[B_s^l \Phi] \\ &= (t - s) E[\Phi] \|\psi\|_H^2 \end{aligned}$$

が成り立つ. 特に Φ として \mathcal{F}_s -可測な集合の定義関数をとれば, $(W_t(\psi) / \|\psi\|_H)^2 - t$ がマルチンゲールであることが従う. よって示された. 最後に線形性を証明する. $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ および $\psi, \varphi \in H$ が任意に与えられたとする. $t \in [0, T]$ の稠密な可算集合 $(t_m)_{m=1}^\infty$ が与えられたとする. 任意の $n \in \mathbb{N}$ と任意の $\omega \in \Omega$ に対して

$$W_{t_m}^n(\alpha\psi + \beta\varphi) = \alpha W_{t_m}^n(\psi) + \beta W_{t_m}^n(\varphi)$$

が成立する。ここで $W_{t_m}^n(\cdot)$ は $W_{t_m}(\cdot)$ に $L^2(\Omega)$ で収束するので、必要なら部分列を取ることである $P(E_m) = 0$ となる $E_m \in \mathcal{F}$ が存在して、 $\omega \notin E_m$ ならば

$$W_{t_m}(\alpha\psi + \beta\varphi) = \alpha W_{t_m}(\psi) + \beta W_{t_m}(\varphi)$$

が成立する。 $E = \bigcup_{m=1}^{\infty} E_m$ とすると $P(E) = 0$ であり、 $\omega \notin E$ ならば任意の $m \in \mathbb{N}$ に対して

$$W_{t_m}(\alpha\psi + \beta\varphi) = \alpha W_{t_m}(\psi) + \beta W_{t_m}(\varphi)$$

が成立する。 W は t について連続で、 $(t_m)_{m=1}^{\infty}$ が $[0, T]$ で稠密であることから、 $\omega \notin E$ ならば任意の $t \in [0, T]$ に対して

$$W_t(\alpha\psi + \beta\varphi) = \alpha W_t(\psi) + \beta W_t(\varphi)$$

が成立する。したがって、線形性も満たされ、証明が終わった。 \square

$\sum_{k=1}^{\infty} B_t^k \langle \cdot, e_k \rangle_H$ は柱状 Brown 運動であることが分かった。もし $\sum_{k=1}^{\infty} B_t^k(\omega)e_k$ が H のノルムでほとんどいたるところ収束すれば、 $\sum_{k=1}^{\infty} B_t^k \langle \cdot, e_k \rangle_H = \langle \cdot, \sum_{k=1}^{\infty} B_t^k(\omega)e_k \rangle_H$ がほとんどいたるところ成立するから H に値を取る確率過程 $\sum_{k=1}^{\infty} B_t^k(\omega)e_k$ と同一視できる。残念ながら H の元としては収束しないので、このような見方は正当化されない。 H の元と同一視できるような場合として、色付きノイズと呼ばれるノイズを考える。まず、Hilbert 空間に値を取るノイズを考える。

Definition 2.2. $(H, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ を可分実 Hilbert 空間とし、 $T > 0$ として (Ω, \mathcal{F}, P) をフィルトレーション付き確率空間とする。 $M: [0, T] \times \Omega \rightarrow H$ が確率過程であるとは、 $\|M_t(\omega)\|_H$ が実数値の確率過程となることをいう。 H が可分だから、任意の $\varphi \in H$ に対して $\langle \varphi, M_t(\omega) \rangle_H$ が実数値確率過程であるとしてもよい。

このように可測性を定義しておけば M のモーメントを Bochner 積分や Dunford 積分で定めることができる。特に今後必要な L^2 -連続マルチンゲールを定義する。

Definition 2.3. $(H, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ を可分実 Hilbert 空間とし、 $T > 0$ として $(\Omega, \mathcal{F}, P, (\mathcal{F}_t)_{t \in [0, T]})$ をフィルトレーション付き確率空間とする。確率過程 $M: [0, T] \times \Omega \rightarrow H$ が L^2 -連続マルチンゲールとは、任意の $\varphi \in H$ に対して $\langle \varphi, M \rangle_H \in M_T^2(\mathcal{F}_t)$ となることをいう。このとき、 $M \in M_T^2(H)$ と書く。

今回は Dunford 積分で定義したが、Bochner 積分で定義しても同じである。色付きノイズの定義に入る。可分 Hilbert 空間 H 上のトレースクラス作用素の全体を $C_1(H)$ とかき、Hilbert-Schmidt クラス作用素の全体を $C_2(H)$ とかく。 $P \in C_2(H)$ を取る。 $Q = P^*P$ として Q を定めると $Q \in C_1(H)$ であることに注意する。特に $(e_k)_{k=1}^{\infty}$ を H の完全正規直交系とすると $\sum_{k=1}^{\infty} \langle Qe_k, e_k \rangle_H$ は $(e_k)_{k=1}^{\infty}$ の取り方によらずに一定値に収束するので、これを TrQ と名づけるのであった。都合のいい $(e_k)_{k=1}^{\infty}$ を取って $P = \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} e_k \otimes e_k$ および $Q = \sum_{k=1}^{\infty} s_k e_k \otimes e_k$ として Schmidt 展開すると、 $TrQ = \sum_{k=1}^{\infty} s_k < \infty$ となる。柱状 Brown 運動 $W = \sum_{k=1}^{\infty} B_t^k e_k$ は H に値をとる確率過程としては意味を持たない。しかし形式的に P を作用させて

$$\begin{aligned} PW &= \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} e_k \otimes e_k W \\ &= \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} \left\langle \sum_{l=1}^{\infty} B_t^l e_l, e_k \right\rangle_H e_k \\ &= \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} B_t^k e_k \end{aligned}$$

として計算すると、一番最後は $E[\|\sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} B_t^k e_k\|_H^2] = \sum_{k=1}^{\infty} s_k E[(B_t^k)^2] = t \text{Tr} Q$ となってほとんど至るところ H で収束し、 H に値をとる確率過程として意味をもつ。これを踏まえて、次のように定義する。

Definition 2.4. $(H, \langle \cdot, \cdot \rangle_H)$ を可分無限次元実 Hilbert 空間、 $(e_k)_{k=1}^{\infty}$ を H の可算な完全正規直交系とする。 $(\Omega, \mathcal{F}, P, (\mathcal{F}_t)_{t \in [0, T]})$ をフィルトレーション付き確率空間とし、 $(B_t^n)_{k=1}^{\infty}$ を独立な \mathcal{F}_t -ブラウン運動の族とする。 $(s_k)_{k=1}^{\infty}$ を $\sum_{k=1}^{\infty} s_k < \infty$ となる非負実数単調減少列とすると、 Q -Brown 運動 $W^Q: [0, T] \times \Omega \rightarrow H$ を

$$W^Q := \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{s_k} B_t^k e_k$$

によって定義する。 Q -Brown 運動 W^Q に対して $Q := \sum_{k=1}^{\infty} s_k e_k \otimes e_k$ と定めると $Q \in C_1(H)$ であり、 Q を共分散という。

特に $H = L^2(X, \mu)$ として σ -有限な測度空間上の L^2 空間となるときは、 Q が定める Hilbert-Schmidt 型積分作用素の積分核と同一視して $Q(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} s_k e_k(x) e_k(y)$ のように書くこともある。先に $Q \in C_1(H)$ を定めてから W^Q を定める方がスマートだが、 Q の Schmidt 展開の仕方によらないことを示すのが大変そうなので、ここでは上のように定義した。

Example 2.1 (熱方程式). $H = L^2[0, 2\pi]$ とする。以下では解の意味にこだわらず、形式的に計算して解の性質を予想する。

$$\begin{aligned} u_t &= u_{xx} + W^Q, & (t, x) &\in (0, \infty) \times (0, 2\pi) \\ u(0, x) &= u_0(x), & u(t, 0) &= u(t, 2\pi) \end{aligned}$$

を考える。ここで W^Q は Q -Brown 運動であり、 H の完全正規直交系 $e_k = \sqrt{1/\pi} \sin(kx/2)$ と $\sum_{k=1}^{\infty} q_k < \infty$ となる減少列 $(q_k)_{k=1}^{\infty}$ を用いて $W^Q = \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{q_k} B_t^k e_k$ によって与えられる。 $(e_k)_{k=1}^{\infty}$ は $\lambda_k := k^2/4$ とすると次を満たすことに注意する。

$$-\partial_x^2 e_k = \lambda_k e_k, \quad e_k(0) = e_k(2\pi) = 0, \quad k = 1, 2, \dots$$

$u = \sum_{k=1}^{\infty} u_k(t) e_k$ の形で解を求める。 W^Q と u の展開をもとの式に代入し、 e_i との内積をとると

$$\begin{aligned} du_i(t) &= -\lambda_i u_i(t) dt + \sqrt{q_i} dB_t^i \\ u_i(0) &= \langle u_0, e_i \rangle_H \end{aligned}$$

という確率微分方程式を得る。 $i = 1, 2, \dots$ に対してこれらを解けばよい。この確率微分方程式自体は簡単にとけて

$$u_i(t) = u_i(0) e^{-\lambda_i t} + \sqrt{q_i} \int_0^t e^{-\lambda_i(t-s)} dB_s^i$$

として求まるから、

$$u(t, x) = \sum_{k=1}^{\infty} \left[u_k(0) e^{-\lambda_k t} + \sqrt{q_k} \int_0^t e^{-\lambda_k(t-s)} dB_s^k \right] e_k$$

という形で解が求まる。解の性質を調べる。簡単のため $u_0 = 0$ とする。あるいは平均からのずれが見たいと思ってもよい。このときは

$$u(t, x) = \sum_{k=1}^{\infty} \left[\sqrt{q_k} \int_0^t e^{-\lambda_k(t-s)} dB_s^k \right] e_k \quad (1)$$

となる.

$$\begin{aligned}
E[\|u(t, x)\|_H^2] &= \sum_{k=1}^{\infty} E \left[q_k \left(\int_0^t e^{-\lambda_k(t-s)} dB_s^k \right)^2 \right] \\
&= \sum_{k=1}^{\infty} q_k \int_0^t e^{-2\lambda_k(t-s)} ds \quad (\because \text{伊藤積分の等長性}) \\
&= \sum_{k=1}^{\infty} q_k \frac{1 - e^{-2\lambda_k t}}{2\lambda_k} \leq \sum_{k=1}^{\infty} \frac{q_k}{2\lambda_k}
\end{aligned}$$

として $u(t, x)$ のノルムの評価ができる. λ_k は k^2 のオーダーで, q_k は総和が収束するから, $\sum_{k=1}^{\infty} q_k/2\lambda_k$ は有限である. 特に $q_k = 1$ の場合でも収束するから, 表示 (1) 自体は $q_k = 1$ の場合, すなわちノイズが柱状 Brown 運動の場合でも意味を持つことが期待できる. $u(t, x)$ の x についての導関数を考える. 一階の導関数は, e_k の微分から k 倍が出てくるので, 上の評価と同様にして, 定数 $M > 0$ を用いて形式的に

$$E[\|u_x(t, x)\|_H^2] \leq M \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k^2 q_k}{\lambda_k}$$

となる. $\sum_{k=1}^{\infty} q_k$ が収束していないと右辺が有限ではないから, 柱状ブラウン運動のときは導関数は通常の関数としての意味を持たないと考えられる. 二階の導関数については $-\partial_x^2 e_k = \lambda_k e_k$ より

$$E[\|u_{xx}(t, x)\|_H^2] \leq M \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda_k^2 q_k}{\lambda_k} = M \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k q_k$$

となる. 今度は q_k が $p > 3$ に対して k^{-p} のオーダーでもないとして右辺が有限ではない. したがって, 柱状 Brown 運動の場合でも解の表示は意味を持ちそうであること, 導関数は意味を持ちそうにないこと, Q -Brown 運動の場合でも二階の導関数は意味を持つとは限らないことが予想される. 時間についてのヘルダー連続性が SDE の場合よりも落ちるので, その分スキームの収束が悪くなる.

3 解の定義と存在定理

4 数値スキームの収束