

論文勉強メモ

A Fourier analytic approach to pathwise stochastic
integration

基礎工学研究科システム創成専攻修士 1 年

学籍番号 29C17095

百合川尚学

2018 年 3 月 18 日

目次

第 1 章	Notation	2
第 2 章	Preliminaries	3
2.1	3

第 1 章

Notation

$\mathbb{N} = \{0, 1, 2, \dots\}$,

λ : Lebesgue measure.

第 2 章

Preliminaries

2.1 p-variation

2.2 Ciesielski 同型

定義 2.2.1 (Haar 関数系). Haar 関数系 $(H_{pm}, p \in \mathbb{N}, 1 \leq m \leq 2^p)$ は次で定義される:

$$H_{pm}(t) := \begin{cases} \sqrt{2^p}, & t \in \left[\frac{m-1}{2^p}, \frac{2m-1}{2^{p+1}} \right), \\ -\sqrt{2^p}, & t \in \left[\frac{2m-1}{2^{p+1}}, \frac{m}{2^p} \right), \\ 0, & \text{otherwise,} \end{cases} \quad (t \in [0, 1]).$$

定理 2.2.2. Haar 関数系 $(H_{pm}, p \in \mathbb{N}, 1 \leq m \leq 2^p)$ に $H_{00} \equiv 1$ を加えたものを \mathbb{H} とおくと, \mathbb{H} は $L^2([0, 1], \lambda)$ における完全正規直交基底である.

証明. $L^2([0, 1], \lambda)$ のノルムと内積をそれぞれ $\|\cdot\|, \langle \cdot, \cdot \rangle$ で表す. \mathbb{H} が正規直交系であることは積分により従うから, 以下では \mathbb{H} の完全性を示す. つまり $f \in L^2([0, 1], \lambda)$ が全ての $H_{pm} \in \mathbb{H}$ に対して $\langle f, H_{pm} \rangle = 0$ を満たすなら $f = 0$ が成り立つことを示す.

第一段 $p \in \mathbb{N}$ に対し $\mathfrak{I}_p := \left\{ \left[\frac{i-1}{2^{p+1}}, \frac{i}{2^{p+1}} \right) ; i = 1, 2, \dots, 2^{p+1} \right\}$ とおき,

$$\mathfrak{B}_p := \sigma[\mathfrak{I}_p]$$

によりフィルトレーション $(\mathfrak{B}_p)_{p \in \mathbb{N}}$ を定めれば, $\mathfrak{B}([0, 1]) = \vee_{p \in \mathbb{N}} \mathfrak{B}_p$ が成り立つ. 実際, \subset の関係は $[0, 1]$ の開集合が $\cup_{p \in \mathbb{N}} \mathfrak{I}_p$ の元の可算和で表現できることにより従う.

第二段 任意の $p \in \mathbb{N}$ に対して

$$\mathbb{E}[f \mid \mathfrak{B}_p] = \sum_{i=1}^{2^{p+1}} 2^{p+1} \left(\int_{\left[\frac{i-1}{2^{p+1}}, \frac{i}{2^{p+1}} \right)} f \, d\lambda \right) \mathbb{1}_{\left[\frac{i-1}{2^{p+1}}, \frac{i}{2^{p+1}} \right)}, \quad \lambda\text{-a.e.}$$

が成り立つことを示す. 実際, 右边を g_p と表せば

$$\{\emptyset\} \cup \mathfrak{I}_p \subset \left\{ E \in \mathfrak{B}_p ; \int_E \mathbb{E}[f \mid \mathfrak{B}_p] \, d\lambda = \int_E g_p \, d\lambda \right\}$$

が従うから, Dynkin 族定理により $\{E \in \mathfrak{B}_p; \int_E E[f | \mathfrak{B}_p] d\lambda = \int_E g_p d\lambda\} = \mathfrak{B}_p$ となる.

そして $E[f | \mathfrak{B}_p], g_p$ とともに \mathfrak{B}_p -可測であるから (??) が得られる.

第三段 $\langle f, H_{pm} \rangle = 0 (\forall H_{pm} \in \mathbb{H})$ が満たされているとき $g_p \equiv 0 (\forall p \in \mathbb{N})$ が出る. 先ず

$$0 = \langle f, H_{pm} \rangle = \sqrt{2^{p+1}} \int_{\left[\frac{m-1}{2^{p+1}}, \frac{2m-1}{2^{p+2}}\right)} f d\lambda - \sqrt{2^{p+1}} \int_{\left[\frac{2m-1}{2^{p+2}}, \frac{m}{2^{p+1}}\right)} f d\lambda, \quad (\forall p, m)$$

により $\left\langle f, \mathbb{1}_{\left[\frac{m-1}{2^{p+1}}, \frac{2m-1}{2^{p+2}}\right)}\right\rangle =$

$$\begin{aligned} \int_{\left[\frac{m-1}{2^{p+1}}, \frac{m}{2^{p+1}}\right)} f d\lambda &= 2 \int_{\left[\frac{2m-2}{2^{p+2}}, \frac{2m-1}{2^{p+2}}\right)} f d\lambda \\ &= 2^2 \int_{\left[\frac{4m-4}{2^{p+3}}, \frac{4m-3}{2^{p+3}}\right)} f d\lambda \\ &= \dots \\ &= 2^k \int_{\left[\frac{2^k m - 2^k}{2^{p+k+1}}, \frac{2^k m - 2^k + 1}{2^{p+k+1}}\right)} f d\lambda \\ &= \dots \end{aligned}$$

一方で (??) の左辺は, マルチンゲール収束定理により λ -a.e. に $E[f | \mathfrak{B}_p] \rightarrow f (p \rightarrow \infty)$ が成り立つ. 以上より $f \equiv 0$ が得られる. ■