## Solutions Manual for Shreve2

## Kohei Fukushima

## 2018年1月24日

## 1 ブラウン運動

3.1

Proof.  $0 \le t < u_1 < u_2$  に対して, $\mathcal{F}(t) \subset \mathcal{F}(u_1)$ (定義 3.3.3(i) 情報の蓄積)がいえる.また, $W(u_2) - W(u_1)$  は  $\mathcal{F}(u_1)$  と独立(定義 3.3.3(iii) 将来の増分の独立性)である.以上より, $W(u_2) - W(u_1)$  は  $\mathcal{F}_t$  と独立である.

3.2

$$W_t^2 - t = \{(W_t - W_s) + W_s\}^2 - t$$
  
=  $(W_t - W_s)^2 + 2(W_t - W_s)W_s + W_s^2 - t$ ,

$$\begin{split} \mathbf{E}[W_t^2 - t | \mathcal{F}_s] &= \mathbf{E}[(W_t - W_s)^2 | \mathcal{F}_s] + 2\mathbf{E}[(W_t - W_s)W_s | \mathcal{F}_s] + \mathbf{E}[W_s | \mathcal{F}_s] - t \\ &= \mathbf{E}[(W_t - W_s)^2] + 2\mathbf{E}[W_t - W_s]\mathbf{E}[W_s | \mathcal{F}_s] + \mathbf{E}[W_s^2 | \mathcal{F}_s] - t \\ &= (t - s) + 2 \cdot 0 \cdot W_s + W_s^2 - t = W_s^2 - s. \end{split}$$

3.3

 $X - \mu \sim N(0, \sigma^2)$  のモーメント母関数とその微分は,

$$\begin{split} \varphi(u) &= \mathrm{E}[e^{u(X-\mu)}] = e^{\sigma^2 u^2/2}, \ \varphi^{(1)}(u) = \sigma^2 u e^{\sigma^2 u^2/2}, \ \varphi^{(2)}(u) = (\sigma^2 + \sigma^4 u^2) e^{\sigma^2 u^2/2}, \\ \varphi^{(3)}(u) &= (2\sigma^4 u + \sigma^4 u + \sigma^6 u^3) e^{\sigma^2 u^2/2} = (3\sigma^4 u + \sigma^6 u^3) e^{\sigma^2 u^2/2}, \\ \varphi^{(4)}(u) &= (3\sigma^4 + 3\sigma^6 u^2 + 3\sigma^6 u^2 + \sigma^8 u^4) e^{\sigma^2 u^2/2} = (3\sigma^4 + 6\sigma^6 u^2 + \sigma^8 u^4) e^{\sigma^2 u^2/2}. \end{split}$$

尖度= 
$$E[(X - \mu)^4] = \varphi^{(4)}(0) = 3\sigma^4$$
.

- 3.4 ブラウン運動の他の変分 (variation)
- (i) 以下を満たすような集合  $A \in \mathcal{F}$  が存在すると仮定する:

$$P(A) > 0, \ \omega \in A, \ \lim_{|\Pi| \to 0} \sum_{j=0}^{n-1} |W_{t_{j+1}} - W_{t_j}|(\omega) < \infty$$

Kohei Fukushima 2018年1月24日

 $\sum_{j=0}^{n-1} (W_{t_{j+1}} - W_{t_j})^2(\omega) \le \max_{0 \le k \le n-1} |W_{t_{k+1}} - W_{t_k}|(\omega) \cdot \sum_{j=0}^{n-1} |W_{t_{j+1}} - W_{t_j}|(\omega)$  となるが, $|\Pi| \to 0$  とするとき,左辺は T,右辺は, $0 \cdot (有限) = 0$  となり,矛盾する.したがって, 1 次変分はほとんどすべての経路で無限大に発散する.

(ii) 
$$\sum_{j=0}^{n-1} (W_{t_{j+1}} - W_{t_j})^3 \le \max_{0 \le k \le n-1} |W_{t_{k+1}} - W_{t_k}| \cdot \sum_{j=0}^{n-1} (W_{t_{j+1}} - W_{t_j})^2$$
 it,  $|\Pi| \to 0$   $\mathcal{O}$   $\succeq$   $\mathfrak{F}$ ,  $\to 0 \cdot T = 0$ 

3.5 ブラック-ショールズ-マートンの公式

$$E[e^{-rT}(S_T - K)^+] = e^{-rT} \int_{w \in D} (S_0 e^{(r - \sigma^2/2)T + \sigma w} - K) \frac{1}{\sqrt{2\pi T}} e^{-w^2/2T} dw$$

$$= e^{-rT} \int_{\sqrt{T}z \in D} (S_0 e^{(r - \sigma^2/2)T + \sigma\sqrt{T}z} - K) \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-z^2/2} dz$$

$$= S_0 \int_{\sqrt{T}z \in D} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-(z - \sigma\sqrt{T})^2/2} dz - K e^{-rT} \int_{\sqrt{T}z \in D} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-z^2/2} dz$$

$$= S_0 \int_{\sqrt{T}(y + \sigma\sqrt{T}) \in D} \phi(y) dy - K e^{-rT} \int_{\sqrt{T}z \in D} \phi(z) dz$$

ここで,

$$D = \{x; S_T(x) - K > 0\} = \left\{x; x > \frac{1}{\sigma} \left[ \ln \frac{K}{S_0} - \left(r - \frac{\sigma^2}{2}\right) T \right] \right\}$$

であるから、最終行のy,zの積分範囲はそれぞれ、

$$y > \frac{1}{\sigma\sqrt{T}} \left[ \ln \frac{K}{S_0} - \left( r - \frac{\sigma^2}{2} \right) T \right] - \sigma\sqrt{T} = -\frac{1}{\sigma\sqrt{T}} \left[ \ln \frac{S_0}{K} + \left( r + \frac{\sigma^2}{2} \right) T \right]$$

$$z > \frac{1}{\sigma\sqrt{T}} \left[ \ln \frac{K}{S_0} - \left( r - \frac{\sigma^2}{2} \right) T \right] = -\frac{1}{\sigma\sqrt{T}} \left[ \ln \frac{S_0}{K} + \left( r - \frac{\sigma^2}{2} \right) T \right]$$

であり,

$$d_{\pm}(T, S_0) = \frac{1}{\sigma\sqrt{T}} \left[ \ln \frac{S_0}{K} + \left( r \pm \frac{\sigma^2}{2} \right) T \right]$$

とおけば,

$$E[e^{-rT}(S_T - K)^+] = S_0 N(d_+(T, S_0)) - Ke^{-rT} N(d_-(T, S_0))$$

である.

3.6

Kohei Fukushima 2018年1月24日

(i) ドリフトを持つブラウン運動  $X_t = \mu t + W_t$  について,

$$E[f(X_t)|\mathcal{F}(s)] = E[f(\mu t + W_t)|\mathcal{F}(s)] = E[f(W_t - W_s + W_s + \mu t)|\mathcal{F}(s)]$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(w + W_s + \mu t) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t - s)}} \exp\left(-\frac{w^2}{2(t - s)}\right) dw$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(y) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t - s)}} \exp\left(-\frac{(y - W_s - \mu t)^2}{2(t - s)}\right) dy$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(y) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t - s)}} \exp\left(-\frac{(y - W_s - \mu s - \mu(t - s))^2}{2(t - s)}\right) dy$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(y) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t - s)}} \exp\left(-\frac{(y - X_s - \mu(t - s))^2}{2(t - s)}\right) dy$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(y) p(t - s, X_s, y) dy = g(X_s).$$

(ii)  $\mu=\nu/\sigma$  とすれば,幾何ブラウン運動は, $S_t=S_0e^{\sigma W_t+\nu t}=S_t=S_0e^{\sigma X_t}$  とかける.(i) の結果 (5 行目) を利用して,

$$E[f(S_t)|\mathcal{F}(s)] = E[f(S_0e^{\sigma X_t})|\mathcal{F}(s)]$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(S_0e^{\sigma y}) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t-s)}} \exp\left(-\frac{(y-X_s-\mu(t-s))^2}{2(t-s)}\right) dy$$

$$z=S_0e^{\sigma y}=S_0e^{\sigma X_t}$$
 という変数変換を考えれば、積分範囲は  $z:0\to\infty$  で、 $y=rac{1}{\sigma}\lnrac{z}{S_0},\quad dy=rac{1}{\sigma z}dz,\quad y-X_s=X_t-X_s=rac{1}{\sigma}(\lnrac{z}{S_0}-\lnrac{S_s}{S_0})=rac{1}{\sigma}\lnrac{z}{S_s}$  であるから、

$$E[f(S_t)|\mathcal{F}(s)] = \int_0^\infty f(z) \frac{1}{\sqrt{2\pi(t-s)}} \exp\left\{-\frac{\left(\frac{1}{\sigma} \ln \frac{z}{S_s} - \mu(t-s)\right)^2}{2(t-s)}\right\} \frac{1}{\sigma z} dz$$

$$= \int_0^\infty f(z) \frac{1}{\sigma z \sqrt{2\pi(t-s)}} \exp\left\{-\frac{\left(\ln(z/S_s) - \nu(t-s)\right)^2}{2\sigma^2(t-s)}\right\} dz$$

$$= \int_0^\infty f(z) p(t-s, S_s, z) dz = g(S_s).$$