## 4.2 反射原理と Brown 運動の到達時刻の分布

 $\mathcal{F}_{t}$ -Brown 運動 B(t) と  $x \in \mathbf{R}$  に対して

$$T_x = \inf\{t \ge 0, B(t) = x\}$$

とおく.

定理 4.7 (反射原理) 任意の  $x \in \mathbf{R}$  と t > 0 に対し

$$P[T_x \le t] = 2P[B(t) \ge |x|]$$
 (4.2)

証明 Brown 運動の分布の対称性から  $x \ge 0$  として話を進めてもかまわない.

$$P[T_x \le t] = P[T_x \le t, B(t) \ge x] + P[T_x \le t, B(t) \le x]$$

と分解しておくと

右辺第 1 項 = 
$$P[B(t) \ge x]$$
,  
右辺第 2 項 =  $E\left[P\left(B(t) \le x \middle| \mathcal{F}_{T_x}\right) 1_{\{T_x \le t\}}\right]$   
=  $\int_0^t P[B_{t-s} \le 0] P(T_x \in ds)$  (強マルコフ性)  
=  $\int_0^t P[B_{t-s} \ge 0] P(T_x \in ds)$  (Brown 運動の対称性)  
=  $P\left[B(t) \ge x, T_x \le t\right]$   
=  $P\left[B(t) \ge x\right]$ .

 $\mathbf{x}$  4.8  $T_x$  の分布は絶対連続で、その密度関数は

$$P\left[T_x \in dt\right] = \frac{|x|}{\sqrt{2\pi t^3}} \exp\left[-\frac{x^2}{2t}\right] dt$$

また,  $T_x$  のラプラス変換は

$$E\left[e^{-\alpha T_x}\right] = e^{-|x|\sqrt{2\alpha}} \qquad (\alpha > 0)$$

となる.

証明 これも対称性から x>0 としてよい. このとき

$$P\left[T_{x} \leq t\right] = 2P\left[B(t) \geq x\right] = \sqrt{\frac{2}{\pi t}} \int_{x}^{\infty} e^{-\frac{u^{2}}{2t}} \, du = \sqrt{2}\pi \int_{\frac{x}{\sqrt{t}}}^{\infty} e^{-\frac{v^{2}}{2}} \, dv$$

これを t について微分して

$$P(T_x \in dt) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-\frac{x^2}{2t}} \frac{x}{2\sqrt{t^3}} dt$$
$$= \frac{x}{\sqrt{2\pi t^3}} e^{-\frac{x^2}{2t}} dt$$

ラプラス変換を計算しよう.

$$E\left[e^{-\alpha T_x}\right] = \int_0^\infty e^{-\alpha t} P(T_x \in dt)$$
  
=  $\frac{|x|}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty t^{-3/2} e^{-\alpha t - \frac{x^2}{2t}} dt$  (4.3)

である. いま.

$$E\left[e^{-\alpha T_x}\right] = \frac{|x|}{\sqrt{2\pi}}\Phi(\alpha, x)$$

と書く、x は固定しているので省略して  $\Phi(\alpha,x)$  を単に  $\Phi(\alpha)$  と書く、(4.3) において、 $\mu=\frac{|x|}{|x|}$  に対して  $t=\mu s$  と変数変換をすると、

$$\Phi(\alpha) = \int_0^\infty e^{-\mu \alpha s - \frac{x^2}{2\mu s}} (\mu s)^{-3/2} \mu ds = \frac{1}{\sqrt{\mu}} \int_0^\infty s^{-3/2} e^{-|x| \sqrt{\frac{\alpha}{2}} (s + s^{-1})} ds$$
(4.4)

t=1/s で変換すると右辺は

$$\frac{1}{\sqrt{\mu}} \int_{0}^{\infty} t^{-1/2} e^{-|x|} \sqrt{\frac{\alpha}{2}} (t+t^{-1}) ds$$

一方,  $\Phi(\alpha)$  を  $\alpha$  で微分すると、

$$\Phi'(\alpha) = -\int_0^\infty t^{-1/2} e^{-\alpha t} e^{-\frac{x^2}{2t}} dt$$

右辺で  $t = \mu s$  と変数変換をすると,

$$\Phi'(\alpha) = -\sqrt{\mu} \int_{0}^{\infty} s^{-1/2} e^{-|x|\sqrt{\frac{\alpha}{2}}(s+s^{-1})} ds$$

$$\Phi'(\alpha) = -\mu\Phi(\alpha) = -\frac{|x|}{\sqrt{2\alpha}}\Phi(\alpha).$$

この微分方程式を解いて

$$\Phi(\alpha) = \Phi(0) \exp\{-|x|\sqrt{2\alpha}\}\$$

で,

$$E\left[e^{-\alpha T_x}\right] = \frac{|x|}{\sqrt{2\pi}}\Phi(\alpha) = \frac{|x|}{\sqrt{2\pi}}\Phi(0)\exp\{-|x|\sqrt{2\alpha}\}$$

で  $\alpha=0$  として  $\frac{|x|}{\sqrt{2\pi}}\Phi(0)=1$  がわかり、求めるラプラス変換の形が得られる.

## 4.3 Girsanov の定理とドリフトつき Brown 運動

B(t) を  $\mathcal{F}_{t}$ -Brown 運動とするとき,

$$\int_0^T \theta_t^2 dt < \infty \quad a.s.$$

となる  $\mathcal{F}_{t}$ -適合過程  $\theta_{t}$  に対して

$$Z_t = \exp\left\{ \int_0^t \theta_s \, dB(s) - \frac{1}{2} \int_0^t \theta^2 \, ds \right\}$$

が  $\mathcal{F}_{t}$ -マルチンゲールであるとする.

$$P_T(A) = E\left[Z^T; A\right] \tag{4.5}$$

によって定義した  $(\Omega,\mathcal{F}_T)$  上の確率測度  $P_T$  について,任意の  $0 \leq t \leq T$  に対して  $A \in \mathcal{F}_t$  のとき

$$P_T(A) = E[Z_T; A] = E[Z_t; A]$$

が  $Z_t$  のマルチンゲール性から得られる. Girsanov の定理はこの性質に基づくもので次のように述べられる.

定理 4.9 ( Girsanov の定理 )  $(\Omega, \mathcal{F}_T, P_T)$  で考えたとき  $W_T = B(t) - \int_0^t \theta_t dt$  は  $\mathcal{F}_T$ -Brown 運動になる.

第4章 確率解析と Brown 運動

証明  $\theta=a$  (定数) という簡単な場合にのみ証明を与えておく、完全な証明は連続マルチンゲールの表現定理に基づく (次章参照)、最初に  $\theta=a$  の場合は  $Z_t=\exp\{aB(t)-\frac{a^2}{c}t\}$  は

$$E\left[\int_0^T Z_t^2 dt\right] = \int_0^T E\left[\exp\{2aB(t) - a^2t\}\right] dt$$
$$= \int_0^T \exp\{a^2t\} dt < \infty$$

となり、これは  $\mathcal{L}^2$  の元であることに注意する.

次に  $e^{i\xi W_t+\frac{\xi^2}{2}t}$  が確率空間  $(\Omega,\mathcal{F}_T,P_T)$  で  $\mathcal{F}_t$ -マルチンゲールになることを確かめる。 伊藤の公式により,

$$e^{i\xi W_t + \frac{\xi^2}{2}t} Z_t = 1 + \int_0^t (i\xi) e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} Z_s dW_s$$

$$+ a \int_0^T e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} Z_s dBs$$

$$+ ia\xi \int_0^T e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} Z_s ds$$

$$= 1 + \int_0^T (i\xi + a) e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} Z_s dB(s)$$

となり、これは P について  $\mathcal{F}_{t}\text{-} \forall \nu \neq \nu \neq \nu$  . したがって  $t>s, A\in \mathcal{F}_{s}$  のとき

$$\begin{split} E_T \left[ e^{i\xi W_t + \frac{\xi^2}{2}t} \, ; \, A \right] &= E \left[ e^{i\xi W_t + \frac{\xi^2}{2}t} Z_t \, ; \, A \right] \\ &= E \left[ e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} Z_s \, ; \, A \right] \\ &= E_T \left[ e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s} \, ; \, A \right] \end{split}$$

となり、 $e^{i\xi W_t + \frac{\xi^2}{2}t}$  は  $P_T$  について  $\mathcal{F}_t$ -マルチンゲール. よって

$$E_T\left[e^{i\xi W_t + \frac{\xi^2}{2}t}\middle|\mathcal{F}_s\right] = e^{i\xi W_s + \frac{\xi^2}{2}s}$$
 a.s.,

すなわち

$$E_T\left[e^{i\xi(W_t-W_s)}\middle|\mathcal{F}_s\right] = e^{\frac{\xi^2}{2}(t-s)}$$
 a.s.

となり, $P_T$  でみると  $W_t-W_s$  は  $\mathcal{F}_s$  と独立で平均 0 分散 t-s のガウス分布に従っており  $W_t$  は  $\mathcal{F}_t$ -Brown 運動である.