

Day 9

<Final Day>

“当历史包含了所有轨迹，当自然法则不再富有意义。难道又一个发现，再从头谈起？”

» 经典力学：定义在确定时间的测度。

考虑时间区间的布朗运动。我们给定时间区间 $[t_0, t_{N+1}]$ 的一个划分 $(t_0, t_1, \dots, t_N, t_{N+1})$ ，其中 $t_0=0$, $t_{N+1}=1$.

对应的随机变量值为 w_0, \dots, w_{N+1} . 对 w_0, \dots, w_{N+1} 的联合分布写为：

$P_{N+1}(w_0, w_1, \dots, w_{N+1}) = \frac{1}{Z_n} \exp(-I(w_0, \dots, w_{N+1}))$. 由于布朗运动过程的增量服从正态分布且有独立增量性，于是我们有：

$$Z_n = (2\pi)^{\frac{N}{2}} \cdot [(t_1 - t_0)(t_2 - t_1) \cdots (t_N - t_{N-1})(t_{N+1} - t_N)]^{\frac{1}{2}}. \quad I(w_0, \dots, w_{N+1}) = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^{N+1} \left(\frac{w_j - w_{j-1}}{t_j - t_{j-1}} \right)^2 (t_j - t_{j-1}).$$

现在令划分的步数 $N \rightarrow +\infty$. 上面的表达式可以形式地写成：

$$P_N(w_0, \dots, w_{N+1}) \, dw_1 \cdots dw_{N+1} \rightarrow \frac{1}{2} \cdot \exp(-I(w)) \cdot 8(w_0) \cdot Dw.$$

其中， $I(w) = \frac{1}{2} \int_0^1 w_t^2 dt$ (注：实际布朗运动的 $I(w)$ 并非处处可导，这里的导数只是形式上的写法).

Dw 是对 $dw_1 \cdots dw_{N+1}$ 的简写。

» 不同测度中的测度变换

我们先来定义一个概率测度对另一个概率测度的导数。(说关导数，实际上是一个随机变量).

Def 1. Radon-Nikodym 导数.

设 (Ω, \mathcal{F}, P) 为一个概率空间。 P, Q 都是定义在该空间上的概率测度，且 $P < \sigma Q$. (即 $P(A) \leq Q(A)$ 对 $\forall A \in \mathcal{F}$ 且 $Q(A)=0 \Rightarrow P(A)=0$)

称满足以下条件的随机变量 $\frac{dP}{dQ}$ 为 P 对 Q 的R-N 导数。 $\forall A \in \mathcal{F}$: $P(A) = \int_A \frac{dP}{dQ}(w) \cdot Q(dw)$. (注意 $\int dP$ 和 $\int P(A) dP$ 可以被视作 $\mathbb{E}_P[\frac{dP}{dQ}]$).

虽然只要指定了两个测度之间的R-N导数，我们就可知将 Q 测度变换至 P 测度。

举一些例子。

[Example 1]. 高斯型随机变量。 $\Omega = \{w_1, w_2, w_3, \dots\}$. 已知 $P(\{w_i\}) = p_i$, $Q(\{w_i\}) = q_i$;

可验证 $\frac{dP}{dQ}(w_i) = \frac{p_i}{q_i}$ 满足R-N导数定义。

例如，要算 $P(\{w_1, w_2\}) = \sum_{w \in \{w_1, w_2\}} \frac{dp}{dQ}(w) \cdot Q(w) = \frac{p_1}{q_1} \cdot q_1 + \frac{p_2}{q_2} \cdot q_2 = p_1 + p_2$.

[Example 2]. 连续型随机变量

x 服从一维标准正态分布。



$$\text{令 } Y = x + a$$

$$P(Y \in [-x, +x]) = \int_{-x-a}^{+x-a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp\left(-\frac{1}{2}x^2\right) dx \quad \Rightarrow \text{显然, 不再服从标准正态分布.}$$

我们可以做一个变换，使 y 在新测度 Q 下满足正态分布. $\Rightarrow \frac{dy}{dx} = \exp(-\frac{a^2}{2} - ax)$.

$$\text{III. } Q(Y \in [-x, +x]) = \int_{-x-a}^{+x-a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp\left(-\frac{1}{2}x^2\right) \cdot \exp\left(-\frac{a^2}{2} - ax\right) dx = \int_{-x-a}^{+x-a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp\left(-\frac{1}{2}(x+a)^2\right) dx = \int_{-x}^{+x} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp\left(-\frac{1}{2}x^2\right) dx. \Rightarrow \text{正态.}$$

对于随机过程道理一样。设 w_t 在标准正态分布测度 P 下满足“零均值”的结论是 $p(w_1, \dots, w_N) dw_1 \dots dw_N = \frac{1}{2} \exp\left(-\frac{1}{2} \int_0^t (w_t^2 dt)\right) \cdot \delta(w_0) \cdot Dw$.

但带有漂移的 $dw_t = b(x_t, t) dt + \sigma(x_t, t) dw_t$. 显然不会满足上述结论。我们可以找到一个测度 Q ，使得 dw_t 在 Q 下满足或称“漂移相运动”。为了“简化计算和证明”，我们只考虑 $dw_t = b(x_t, t) dt + dw_t$ 的简单情形，开始计算。

考虑对 SDE 行如下高数： $x_{t+j|t} = x_{tj} + b(x_{tj}, t_j) \cdot (t_{j+1} - t_j) + (w_{t+j} - w_{tj})$. $x_0 = 0$, $w_0 \approx 0$.

这个高数实际上给出了 w_{t_1}, \dots, w_{t+N} 与 x_{t_1}, \dots, x_{t+N} 之间的关系。我们算一下它的 Jacobian.

$$x_1 = b_1 \alpha t + w_1.$$

$$x_2 = x_1 + b_2 \alpha t + (w_2 - w_1)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial x_1}{\partial w_1} = 1, \quad \frac{\partial x_2}{\partial w_2} = 0.$$

$$\frac{\partial x_2}{\partial w_1} = -1, \quad \frac{\partial x_2}{\partial w_N} = 1. \quad \Rightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \Rightarrow \frac{\partial(x_1, x_2)}{\partial(w_1, w_2)} = 1.$$

类似地，可以算出

$$\frac{\partial(x_1, \dots, x_N)}{\partial(w_1, \dots, w_N)} = 1.$$

由 $-T \cdot R \sim \frac{1}{2} \sigma^2 T^2$ 定义，假设我们有想要的测度 Q 。在测度 Q 下 x_t 要有： $Q(x_1, \dots, x_N) dx_1 \dots dx_N = \frac{1}{2} \exp(-\frac{1}{2} \sigma^2 T^2) \cdot Dx$.

做变换，有： $(x_j - x_{j-1}) = b_{j-1} (t_j - t_{j-1}) + (w_j - w_{j-1})$. 代入有：

$$2 \mathbb{E}[dx_j] = \sum_j \frac{(x_j - x_{j-1})^2}{(t_j - t_{j-1})^2} = \sum_j \frac{(w_j - w_{j-1})^2}{(t_j - t_{j-1})^2} + \sum_j b_{j-1}^2 (t_j - t_{j-1})^2 + 2 \sum_j b_{j-1} (w_j - w_{j-1}). \text{ 代入}$$

$$\mathbb{Q}(x_1, \dots, x_N) dx_1 \dots dx_N = \frac{1}{2N} \exp(-\mathbb{I}[W]) \cdot \exp(-\frac{1}{2} \sum_j b_{j-1}^2 (t_j - t_{j-1})) \cdot \exp(-\sum_j b_{j-1} (w_j - w_{j-1})).$$

$N \rightarrow +\infty$. 由标准正态分布度量：

$$\mathbb{Q}(dx_1, \dots, dx_N) = p \cdot dx_1 \dots dx_N \cdot \exp(-\frac{1}{2} \int b^2 dt) \cdot \exp(-\int bdw). \text{ 从而我们有.}$$

Theorem 1. Girsanov Transform.

设布标准正态分布度量 \mathbb{P} 下有 B.M. $W^{\mathbb{P}}$. 又新过程 $dW^{\mathbb{Q}} = \phi(w, t) + dw^{\mathbb{P}}$.

$$\text{则 } d\mathbb{P} \text{ 对度量 } dW^{\mathbb{Q}} \text{ 是标准 B.M. } \frac{d\mathbb{Q}}{d\mathbb{P}} = \exp\left(-\int_0^T \phi^2(t, w) dt - \int_0^T \phi(t, w) dw\right).$$

[Example]. A 风险中性测度.

两种资产定价模型 < 天真型：所有无风险投资组合“期望同归”
(有效).

高风险模型的 A 风险中性测度：



连续模型：石勒斯曼模型 P^* . $dB_t = r \cdot B_t \cdot dt$, $dS_t = \alpha_t \cdot S_t \cdot dt + G_t \cdot S_t \cdot dw^{\mathbb{P}}_t$. $dw^{\mathbb{P}}$ 是 P^* 下的 B.M.

若我们要求风险资产的折现过程 $e^{-\int_0^T r ds} S_t$ 在测度 \mathbb{P} 下是鞅. 且 P^* 是 A 风险中性测度.

$$\Rightarrow \mathbb{E}_0 [\exp(-\int_0^T r ds) S_T | \mathcal{F}_t] = \exp(-\int_0^T r ds) S_T$$

折现过程 $d \exp(-\int_0^T r ds) S_T$. 全部 $= \exp(-\int_0^T r ds) S_T$.

$$= d(\exp(-\int_0^T r ds) S_T) = g(t, S_t) S_T = B_t S_T \text{ 使用 Ito 公式.}$$

$$= \frac{\partial g}{\partial t} dt + \frac{\partial g}{\partial x_1} \cdot dD_1 + \frac{\partial g}{\partial x_2} \cdot dS_t + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial^2 g}{\partial x_1^2} \cdot (dD_1)^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial^2 g}{\partial x_2^2} \cdot (dS_t)^2 + \frac{\partial^2 g}{\partial x_1 \partial x_2} \cdot (dD_1)(dS_t).$$

$$= S_t dD_t + D_t dS_t + dD_t dS_t.$$

$$\text{令 } X_t = \int_0^t r_s ds, \quad D_t = e^{-X_t}, \quad \Rightarrow dD_t = \frac{\partial f}{\partial t} dt + \frac{\partial f}{\partial x} dx_t + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} (dx_t)^2 = -\exp(-X_t) dx_t + \frac{1}{2} (e^{-X_t}) (dx_t)^2 = -\exp(-X_t) dx_t.$$

将 dD_t 代入，从而可以得到。

$$d(\exp(-\int_0^t r_s ds) S_t) = D_t S_t [(a_t - r_t) dt + \sigma_t dW_t^P]$$

利用Girsanov定理，我们零构造 $dW_t^Q = \theta_t dt + dW_t^P$. 作为Q测度的B.M.

$$= d(\exp(-\int_0^t r_s ds) S_t) = D_t S_t [(a_t - r_t - \theta_t \theta_t) dt + \sigma_t dW_t^Q].$$

而由 $\mu_t = \mu - V$ 得到

$$\Rightarrow \exp(-\int_0^V) S_V - \exp(-\int_0^U) S_U.$$

$$= \int_U^V D_t S_t [(a_t - r_t - \theta_t \theta_t) dt + \int_u^V \theta_t dW_t^Q]$$

至到我们对 U, V 取得，即条件期望 (使用测度 Q). 因为 dW_t^Q 是 Q 测度下的 B.M. 故 θ_t 为 0.

由中性的条件，要求 $E_Q[\int_U^V D_t S_t (a_t - r_t - \theta_t \theta_t) dt] = 0$

\Rightarrow 若风险资产的贴现过程被 Q 基准为中性，则 $\theta_t = \frac{a_t - r_t}{\sigma_t}$. θ_t 称为风险资产的风险溢价。

该行一投资组合， u, V_t 表示价值， z_t 表示风险资产仓位。

$$dU_t = z_t dS_t + (V_t - z_t S_t, r_t dt)$$

$$\text{则其折现过程 } dI_t e^{-\int_0^t r_s ds} U_t = d(D_t z_t S_t) = D_t z_t S_t [(a_t - r_t + 1) dt + \sigma_t dW_t^P]$$

容易发现其折现过程在测度 Q 下无风险。换言之，在风险中性测度下相关的

Def: 市场无套利 (arbitrage) 机会，若可构建组合，使其价值 V_t 满足: $V_0 = 0$, $\exists t, I_P(\{V_t > 0\}) = 1, I_P(\{V_t < 0\}) > 0$.

Theorem: 若存在某一风险中性测度，则市场无套利机会。

Pf: 由测度 P, Q 的等价性知， $\forall t$, 使 $I_Q(\{V_t > 0\}) = 1, I_Q(\{V_t < 0\}) > 0$.

由中性投资组合在风险中性测度下的线性性可知: $V(t) = E_Q[\exp(-\int_0^t r_s ds) V_t | \mathcal{F}_t] > 0$.

从而违反了套利机会的定义。得证。

风险中性定价：将衍生品与投资组合一样对待，认为定价过程是Q一致。设 Ψ_t 代表衍生品价格终值。

$$\Rightarrow \Psi_t = \mathbb{E}_Q [\exp(-\int_t^T r_s ds) \cdot \Psi_1 | \mathcal{F}_t]$$

⇒ 路径积分。

第2步：我们回顾 Feynman-Kac 公式。在上一步中，我们说 PDE $\frac{\partial u}{\partial t} = b \cdot \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \cdot b^2 \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + V(x) \cdot u$ 的解 $u(x, t) = \mathbb{E} \left[\exp \left(\int_0^t V(X_\tau) d\tau \right) \cdot \phi(X_t) \mid X_0 = x \right]$

$$13/8: \frac{\partial}{\partial t} u = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + V(x) \cdot u.$$

$$\Rightarrow u(x, t) = \int \exp \left(\int_0^t V(X_\tau) d\tau \right) \cdot \frac{1}{2\pi} \cdot \exp \left(-\frac{i\hbar}{2m} \int_0^t \dot{x}_\tau d\tau \right) \cdot \phi(x_t) dx.$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int \exp \left(\int_0^t \underbrace{(V(X_\tau) - \frac{1}{2} \dot{x}_\tau)}_{\text{用虚数的路经。}} d\tau \right) \phi(x_t) dx$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int \exp \left(-\frac{i\hbar}{2m} \int_0^t (V(x_\tau) - \frac{1}{2} \dot{x}_\tau) d\tau \right) \phi(x_t) dx$$

最后，若解 Schrödinger Equation: $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x) \psi$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} \psi = +\frac{i\hbar}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - \frac{1}{\hbar} V(x) \psi$$

不失一般性，令 $\frac{\hbar}{2m} = 1$ 。形如 $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = -\frac{1}{2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x) \psi$

$$\mathbb{E}[x] = \sum_j \frac{\left(\frac{1}{\hbar} x_j - \frac{1}{\hbar} x_{j-1} \right)^2}{(t_j - t_{j-1})^2} = -\sum_j i \cdot \frac{(x_j - x_{j-1})^2}{(t_j - t_{j-1})^2}$$

$$\Rightarrow \psi(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int \exp \left(\int_0^t -\frac{i}{\hbar} (V(x_\tau) + \frac{1}{2} \dot{x}_\tau^2) d\tau \right) \phi(x_t) dx.$$

而这个形式正是 Feynman 路径积分！