

Day 9.

< Final Day >

"当历史包括了所有知识，当自然似乎不再有意义，难道又一个发现，再从头拾起？"

→ 维内测度：只存在于区间上的测度。

考虑 $[0,1]$ 之间的标准布朗运动，我们给出时间区间 $[0,1]$ 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} 。则 w_0, \dots, w_{N+1} 的联合分布为：

$P_{N+1}(w_0, w_1, \dots, w_{N+1}) = \frac{1}{2^n} \exp(-\ln(w_1, \dots, w_{N+1}))$ 。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：

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

设包含划分的点数 $N \rightarrow +\infty$ ，上面的积分可以形式地写成：

$$P_N(w_0, \dots, w_{N+1}) dw_1 \cdots dw_{N+1} \rightarrow \frac{1}{2} \cdot \exp(-\int_0^1 \dot{w}^2 dt) \cdot \delta(w_0) \cdot dw$$

其中 $\int_0^1 \dot{w}^2 dt = \frac{1}{2} \int_0^1 w_t^2 dt$ (注：实际布朗运动的初速所处处不可导，这里的导数只是形式上的写法)

dw 是对 dw_1, \dots, dw_{N+1} 的简写。

→ 布朗运动中的测度变换

我们来定义一个概率测度对另一个概率测度的导数。(该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 都为定义在该空间上的概率测度，且 $P \ll Q$ ($P \ll Q$ 为绝对连续，换言之对 $A \in \mathcal{F}$ 若 $Q(A) = 0 \Rightarrow P(A) = 0$)。

称满足以下条件的随机变量 $\frac{dP}{dQ}$ 为 P 对 Q 的 R-N 导数。 $\forall A \in \mathcal{F}$, $P(A) = \int_A \frac{dP}{dQ}(\omega) \cdot Q(d\omega)$ 。换言之在 P 下 A 可以被看作 $\mathbb{E}_Q \left[\frac{dP}{dQ} \right]$ 。

显然，只要指定了两个测度之间的 R-N 导数，我们就可以将 Q 测度变换至 P 测度。

举一些例子。

[Example 1] 离散型随机变量 $\Omega = \{\omega_1, \omega_2, \omega_3\}$ 。已知 $P(\omega_1) = p$, $Q(\omega_1) = q$ 。

可验证 $\frac{dP}{dQ}(\omega_1) = \frac{p}{q}$ 满足 R-N 导数定义。

例如: 要算 $P(\omega_1, \omega_2) = \sum_{\omega \in \{\omega_1, \omega_2\}} \frac{d\mathbb{Q}}{d\mathbb{P}}(\omega) \cdot \mathbb{Q}(\omega) = \frac{p_1}{q_1} \cdot q_1 + \frac{p_2}{q_2} \cdot q_2 = p_1 + p_2$

[Example 2]: 连续型随机变量

x 服从一维标准正态分布



$$P(x \in [-x, x]) = \int_{-x}^{+x} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp(-\frac{1}{2}x^2) \cdot dx$$

令 $y = x + a$

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

我们可以做一个变换, 使在新测度 \mathbb{Q} 下满足正态分布. $\Rightarrow \frac{d\mathbb{Q}}{d\mathbb{P}}(x) = \exp(-\frac{a^2}{2} - ax)$

$$\text{则: } \mathbb{Q}(y \in [-x, x]) = \int_{-x-a}^{x-a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp(-\frac{1}{2}x^2) \cdot \exp(-\frac{a^2}{2} - ax) dx = \int_{-x-a}^{x-a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp(-\frac{1}{2}(x+a)^2) \cdot dx = \int_{-x}^{+x} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp(-\frac{1}{2}x^2) \cdot dx \Rightarrow \text{正态}$$

对于随机过程造一样. 考虑 W_t 在标准布朗运动 \mathbb{P} 下有“漂移”的结果是 $p(w_1, \dots, w_N) dw_1 \dots dw_N = \frac{1}{2\pi} \exp(-\frac{1}{2} \int_0^T \dot{w}_t^2 dt) \cdot \delta(w_0) \cdot D w$

但带有漂移的 $dx_t = b(x_t, t) dt + \sigma(x_t, t) dw_t$ 显然不会“归正”这一结果. 我们可尝试找一个测度 \mathbb{Q} , 使得 dx_t 在 \mathbb{Q} 下被测量成标准布朗运动?

为了验证推导和证明. 我们以 $dx_t = b(x_t, t) dt + dw_t$ 的简单情形开始推导.

考虑对 SDE 做如下离散: $X_{t_{j+1}} = X_{t_j} + b(x_{t_j}, t_j) \cdot (t_{j+1} - t_j) + (W_{t_{j+1}} - W_{t_j})$. $x_0 = 0, w_0 = 0$.

这个离散实际给出了 w_{t_1}, \dots, w_{t_N} 到 x_{t_1}, \dots, x_{t_N} 之间的变换. 我们算一下它的 Jacobian.

$$\begin{aligned} x_1 &= b_1 \cdot \Delta t + w_1, & x_2 &= x_1 + b_2 \cdot \Delta t + (w_2 - w_1) \\ \Rightarrow \frac{\partial(x_1)}{\partial w_1} &= 1, & \frac{\partial x_1}{\partial w_2} &= 0, & \frac{\partial x_2}{\partial w_1} &= -1, & \frac{\partial x_2}{\partial w_2} &= 1 \end{aligned} \quad \Rightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \quad \Rightarrow \frac{\partial(x_1, x_2)}{\partial(w_1, w_2)} = 1$$

类似地, 可以算出 $\frac{\partial(x_1, \dots, x_N)}{\partial(w_1, \dots, w_N)} = 1$

类 - T-R-N 号定义, 假设我们有想要的测度 \mathbb{Q} . 在测度 \mathbb{Q} 下: $\mathbb{Q}(x_1, \dots, x_N) \cdot dx_1 \dots dx_N = \frac{1}{2\pi} \exp(-\frac{1}{2} \int_0^T \dot{x}_t^2) \cdot D x$

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:

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

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

$N \rightarrow +\infty$. 由标准布朗运动测度定义:

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

Theorem 1. Girsanov Transform

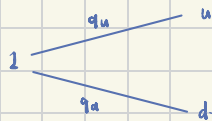
设在标准布朗运动测度 \mathbb{P} 下有 B.M. $W^{\mathbb{P}}$. 定义新过程 $dw^{\mathbb{Q}} = \phi(w, t) dt + dW^{\mathbb{P}}$

则在测度 \mathbb{Q} 下 $dw^{\mathbb{Q}}$ 是标准 B.M. $\frac{d\mathbb{Q}}{d\mathbb{P}} = \exp(-\int_0^T \phi(t, w) dt - \int_0^T \phi(t, w) dw)$.

[Example] 风险中性测度

两种资产定价树 \leftarrow 无套利: 所有无风险投资组合 "收益率相等"
(有效). 风险中性: 不管风险多大, 都没有额外收益.

高维资产类型的风险中性测度:



$$q_u \cdot u + q_d \cdot d = \exp(rT).$$

通常假设: 在某个资产测度 \mathbb{P} 下 $dB_t = r_t B_t dt$, $dS_t = \alpha_t \cdot S_t dt + G_t \cdot S_t \cdot dw_t^{\mathbb{P}}$. $dw^{\mathbb{P}}$ 是 \mathbb{P} 下标准 B.M.

若我们要求风险资产的价格过程 $e^{-\int_0^t r ds} S_t$ 在测度 \mathbb{Q} 下是鞅. 且 $\mathbb{P} \ll \mathbb{Q}$ 则初始是风险中性测度.

$$\Rightarrow \mathbb{E}_{\mathbb{Q}}[\exp(-\int_0^t r ds) S_t | \mathcal{F}_t] = \exp(-\int_0^t r ds) S_t$$

现在计算 $d(e^{-\int_0^t r ds} S_t)$. 令 $D_t = \exp(-\int_0^t r ds)$.

$$= d(D_t \cdot S_t) \quad \text{用伊藤引理. 使用 Itô 引理.}$$

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

$$= S_t dB_t + D_t dS_t + dD_t dS_t$$

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

将 dD_t 代入，仿前可得：

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

利用 Girsanov 变换，我们要构造 $dW_t^Q = \theta_t dt + dW_t^P$ 作为 Q 测度下的 B.M.

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

而例 1 中 u, v 取为

$$\Rightarrow \exp(-\int_0^v) S_v - \exp(-\int_0^v) S_u$$

$$= \int_u^v D_t S_t [(\alpha_t - r_t - \sigma_t \theta_t) dt + \sigma_t dW_t^Q]$$

至右例 1 对 u 到 v 的条件期望 (使用测度 Q)。由于 dW_t^Q 是 Q 测度下 B.M. 故为 0。

由鞅的条件，要求 $\mathbb{E}_Q[\int_u^v D_t S_t (\alpha_t - r_t - \sigma_t \theta_t) dt] = 0$

\Rightarrow 若风险资产的价格过程被 Q 量测为鞅， $\theta_t = \frac{\alpha_t - r_t}{\sigma_t}$ θ_t 称为风险资产的风险溢价。

表任一投资组合。

u, V_t 表示价值， z_t 表示风险资产单位。

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

$$\text{则其折价过程 } d(\exp(-\int_0^t r_s ds) V_t) = d(D_t V_t) = D_t z_t S_t [(\alpha_t - r_t) dt + \sigma_t dW_t^P]$$

常会发现其折价过程在测度 Q 下为鞅。换言之，在风险中性测度下，构建的

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

Theorem: 若存在某风险中性测度，则市场无套利机会。

Pr: 由测度 P, Q 的等价性知， V_t 使 $Q(\{V_t > 0\}) = 1, Q(\{V_t > 0\}) > 0$ 。

又由任一投资组合 V_t 在风险中性测度下的鞅性可知： $V(0) = \mathbb{E}[\exp(-\int_0^t r_s ds) V_t | \mathcal{F}_0] > 0$ 。

从而构造了套利机会的显式，得证。

用资产定价: 将衍生品与投资组合一样对待, 记为贴现过程 Q -鞅. 设 ϕ_2 代表衍生品价格终值.

$$\Rightarrow \phi_t = E_Q \left[\exp \left(- \int_t^T r_s ds \right) \cdot \phi_2 \mid \mathcal{F}_t \right]$$

\Rightarrow 路径积分法.

最后, 我们回顾 Feynman-Kac 公式: 在上一种中, 我们设 PDE $\frac{\partial u}{\partial t} = b \cdot \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \sigma^2 \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + V(x) \cdot u$ 的解: $u(x, t) = E \left[\exp \left(\int_0^t V(X_s) ds \right) \cdot \phi(X_t) \mid x_0 = x \right]$
 $u(x, 0) = \phi(x)$.

例子: $\partial_t u = \frac{1}{2} \partial_{xx} u + V(x) \cdot u$.

$$\begin{aligned} \Rightarrow u(x, t) &= \int \exp \left(\int_0^t V(X_\tau) d\tau \right) \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot \exp \left(-\frac{1}{2} \int_0^t \dot{X}_\tau^2 dt \right) \cdot \phi(x_t) D\mathbf{x} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \exp \left(\int_0^t \underbrace{(V(X_\tau) - \frac{1}{2} \dot{X}_\tau^2)}_{\text{作用量}} dt \right) \phi(x_t) D\mathbf{x} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \exp(-I[\mathbf{x}]) \phi(x_t) D\mathbf{x} = \text{作用量及大的路径, 更大概率被选择.} \end{aligned}$$

最后, 求解 Schrodinger Equation: $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \partial_{xx} \psi + V(x) \cdot \psi$
 $= \frac{\partial}{\partial t} \psi = +\frac{i\hbar}{2m} \partial_{xx} \psi - \frac{i}{\hbar} V(x) \psi$

不失一般性, 令 $\frac{\hbar}{2m} = 1$. 形式记法: $6^2 = 1 \Rightarrow dx_i = \sqrt{t} dw_i \Rightarrow dw_i = \frac{1}{\sqrt{t}} dx_i$

$$I[\mathbf{x}] = \sum_j \frac{\left(\frac{1}{\sqrt{t}} x_j - \frac{1}{\sqrt{t}} x_{j-1} \right)^2}{(t_j - t_{j-1})^2} = -\sum_j i \cdot \frac{(x_j - x_{j-1})^2}{(t_j - t_{j-1})^2}$$

$$\Rightarrow \psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \exp \left(\int_0^t -\frac{i}{\hbar} (V(x) + \frac{1}{2} \dot{x}^2) dt \right) \phi(x_t) D\mathbf{x}.$$

而这个形式, 正是 Feynman 路径积分!