

Key concepts:

- 不变分布;
- 遍历性;
- 可逆性;
- *Glauber Dynamics*.

上一节课我们建立了研究连续时间Markov链的基础，这一节讨论极限行为，不变分布，可逆性等Markov链的性质。

10.1 状态分类

Definition 10.1 (互通性)

(1) 设 $i, j \in E$ 是Markov链中的两个状态，如果 $\exists t \geq 0$ ，使得

$$P_{ij}(t) > 0$$

就称状态 i 可达状态 j ，记为 $i \rightarrow j$ ；

(2) 如果 $i \rightarrow j$ ，且 $j \rightarrow i$ ，则称 i 和 j 互通，记为 $i \leftrightarrow j$ ；

注. 互通是一个等价关系。

Definition 10.2 (不可约性) 如果对任意 i, j ，都存在 t ，使得 $P_{ij}(t) > 0$ ，那么称连续时间Markov链 $X(t)$ 是不可约的，也称 Q 不可约。

连续时间Markov链的不可约性等价于其嵌入链的不可约性，具体我们有以下命题。

Proposition 10.3 设状态 $i \neq j \in E$ ，则下面几条等价：

- (1) $i \rightarrow j$;
- (2) 对于嵌入链, $i \rightarrow j$;
- (3) 存在 $i = i_0, i_1, i_2, \dots, i_n = j$, 使得 $q_{i_0 i_1}, \dots, q_{i_{n-1} i_n} > 0$;
- (4) 对所有 $t > 0$, $P_{ij}(t) > 0$;
- (5) 存在 $t > 0$, 使得 $P_{ij}(t) > 0$.

注. (4)和(5)等价说明：对任意给定的 i, j , $P_{ij}(t)$, $\forall t > 0$ 要么恒为0, 要么恒为正, 这意味着, 连续时间Markov链都是非周期的。

Definition 10.4 (常返性) 对状态 $i \in E$, 如果

$$P(\forall t > 0, \exists s > t, \text{s.t. } X(s) = i \mid X(0) = i) = 1$$

则称状态 i 是常返的, 否则称 i 为暂留的, 或者非常返的。

连续时间Markov链的常返性依然可以通过其嵌入链的常返性刻画。定义

$$\sigma_i \triangleq \inf\{t \geq S_1 : X(t) = i\}$$

为连续时间Markov链 $X(t)$ 首次“跳到”状态 i 的时刻, 其中 S_1 是 $X(t)$ 的首次起跳时刻。

用 $\sigma_i^{(k)}$ 表示 $X(t)$ 第 k 次跳到 i 的时间, 它一定是某个跳跃时刻, 记为 S_{N_k} 。具体地, 令 $\sigma_i^{(1)} = \sigma_i, S_{N_1} = \sigma_i^{(1)}$,

$$\sigma_i^{(k+1)} = \inf\{t \geq S_{N_k+1} : X(t) = i\}, \quad S_{N_{k+1}} = \sigma_i^{(k+1)}.$$

具体我们有以下命题。

Proposition 10.5 下面几条等价：

(1) i 是常返态，即

$$P(\forall t > 0, \exists s > t, \text{s.t. } X(s) = i \mid X(0) = i) = 1$$

(2) $q_i = 0$ (吸收态) 或从状态 i 出发迟早回到 i 的概率

$$f_{ii} \triangleq P(\sigma_i < \infty \mid X(0) = i) = 1;$$

(3) $q_i = 0$ (吸收态) 或对所有自然数 $k \geq 1$,

$$P(\sigma_i^{(k)} < \infty \mid X(0) = i) = 1;$$

(4) $G_{ii} \triangleq \int_0^\infty P_{ii}(t) dt = \infty$;

(5) i 是嵌入链的常返态。

注. 实际上，我们只考虑 $0 < q_i < +\infty$ 的逗留 Markov 链。

10.2 不变分布

Definition 10.6 (不变测度) 设 $\pi = \{\pi_i, i \in E\}$ 为 E 上的测度，若 π 满足不变方程

$$\pi = \pi P(t), \quad \forall t > 0$$

则称 π 为 $P(t)$ 的不变测度。进一步，若 $\sum_{i \in E} \pi_i = 1$ ，则称 π 为不变分布。

和离散时间一样，我们也希望能够通过一步转移矩阵给出不变分布的定义。

Theorem 10.7 $\pi = \{\pi_i, i \in E\}$ 是不变测度的充分必要条件为：

$$\pi Q = 0$$

Proof: 只证有限状态情形。

$$\begin{aligned}\pi Q &= 0 \\ \Leftrightarrow \sum_{n=1}^N \frac{t^n}{n!} \pi Q^n &= 0 \quad \Leftrightarrow \sum_{n=0}^N \frac{t^n}{n!} \pi Q^n = \pi \quad \Leftrightarrow \pi \exp(Qt) = \pi \\ \Leftrightarrow \pi P(t) &= \pi\end{aligned}$$

■

如同连续时间Markov链与其嵌入链的不可约性以及常返性上的关系，两者不变分布的关系可以表述为下面命题。

Proposition 10.8 设 $X(t)$ 为一连续时间Markov链，转移矩阵为 $P(t)$ ，嵌入链为 X_n ，则

(1) 设 π 为 $X(t)$ 的不变分布，那么

$$\mu = (\mu_i)_{i \in E}, \quad \mu_i \triangleq \frac{\pi_i q_i}{\sum_{j \in E} \pi_j q_j}$$

为嵌入链 X_n 的不变分布；

(2) 设 μ 为 X_n 的不变分布，且 $\sum_{i \in E} \frac{\mu_i}{q_i} < \infty$ ，那么

$$\pi = (\pi_i)_{i \in E}, \quad \pi_i \triangleq \frac{\mu_i}{q_i \sum_{j \in E} \frac{\mu_j}{q_j}}$$

为连续时间Markov链 $X(t)$ 的不变分布。

容易自行验证。

10.3 极限行为

类似于离散时间Markov链，我们感兴趣转移概率的极限行为。

Proposition 10.9 (访问频率) 设 Q 不可约常返, 那么对任意状态 i ,

$$P_i \left(\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \int_0^t 1_{\{X_s=i\}} ds = \frac{1}{q_i \mathbb{E}[\sigma_i]} \right) = 1.$$

其中 $P_i(\cdot) = P(\cdot | X(0) = i)$ 表示在 $X(0) = i$ 条件下的条件分布。

证明参考: 陈&章, 《应用随机过程》, 命题2.4.2

Definition 10.10 (正常返) 设状态 i 是常返的, 如果平均返回时间

$$\mu_{ii} \triangleq \mathbb{E}[\sigma_i] < \infty$$

则称状态 i 正常返; 否则称状态 i 零常返。

注. 虽然连续时间Markov链与其嵌入链的不可约性以及常返性一致, 但是两者的正常返性不一定一致, 反例参考: 陈&章, 《应用随机过程》, 例2.4.11

类似于离散时间Markov链, 下面定理给出不变分布的存在唯一性。

Theorem 10.11 设 Q 不可约, 则下面几条等价:

- (1) 所有状态正常返;
- (2) 存在正常返态;
- (3) 不变分布存在。

特别地, 若 π 是不变分布, 则

$$\pi_i = \frac{1}{q_i \mathbb{E}[\sigma_i]}$$

证明参考: 陈&章, 《应用随机过程》, 定理2.4.8

类似于离散时间Markov链, 有(平均)遍历定理:

Theorem 10.12 (遍历定理) 设 $\{X(t)\}$ 是不可约常返的 *Markov* 链, π 是不变分布, f 是 E 上的函数, 满足 $\sum_{i \in E} \pi_i |f(i)| < \infty$, 则

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \int_0^t f(X(s)) ds = \sum_{i \in E} \pi_i f(i)$$

由于连续时间情形不涉及周期性, 那么自然有强遍历性的相关结果

Theorem 10.13 (强遍历定理) 设 $\{X(t)\}$ 是不可约常返的 *Markov* 链, π 是不变分布, 那么对任意状态 i, j ,

$$\lim_{t \rightarrow \infty} P_{ij}(t) = \pi_j$$

注1. 如果连续时间 *Markov* 链 $X(t)$ 不可约, 但不变分布不存在, 那么

$$\lim_{t \rightarrow \infty} P_{ij}(t) = 0$$

注2. 如果连续时间 *Markov* 链 $X(t)$ 不可约正常返, 我们称 $X(t)$ 是遍历的。(离散时间要求不可约非周期正常返)

10.4 可逆性

Definition 10.14 (时间逆转过程)

设 $\{X(t)\}$ 是一个连续时间 *Markov* 链, 对任意固定时间 T , 称连续时间随机过程 $\{Y(t) \triangleq X(T-t), 0 \leq t \leq T\}$ 为 $\{X(t)\}$ 的时间逆转过程。

注. 更严格来说, 为了保证逆转过程的轨道右连续, 应该定义 $Y(t) \triangleq \lim_{s \rightarrow (T-t)^-} X(s)$.

Proposition 10.15 设转移速率矩阵 $Q = (q_{ij})$ 不可约, 具有不变分布 π , 给定时间 $0 < T < \infty$, 设 $\{X(t)\}$ 是密度为 Q 的连续时间 *Markov* 链, 初分布为 π , 则它的逆转过程 $\{Y(t), 0 \leq t \leq T\}$ 为一个以

$$\tilde{q}_{ij} \triangleq \frac{\pi_j}{\pi_i} q_{ji}$$

为转移速率矩阵的连续时间 *Markov* 链。

证明参考 Markov chains, J. R. Norris, Cambridge university press, Theorem 3.7.1.

Definition 10.16 (可逆过程) 设 π 为 E 上的一个概率分布, Q 为不可约连续时间 Markov 链 $\{X(t)\}$ 的转移速率矩阵, 如果 Q 满足

$$\pi_i q_{ij} = \pi_j q_{ji}, \quad \forall i, j \in E \quad (10.1)$$

则称 $\{X(t)\}$ 是可逆的。(10.1)式称为细致平衡条件, 分布 π 称为 Q 的一个可逆分布。

Proposition 10.17 可逆分布是不变分布。

10.5 Ising模型与Glauber动力学

Ising模型是由物理学家 Ernst Ising 于1925 年提出的统计物理模型, 用来研究铁磁性物质磁性性质的模型, 本小节我们简单介绍有限网格(lattice)上的最近邻相互作用(nearest neighbour interaction) Ising 模型。

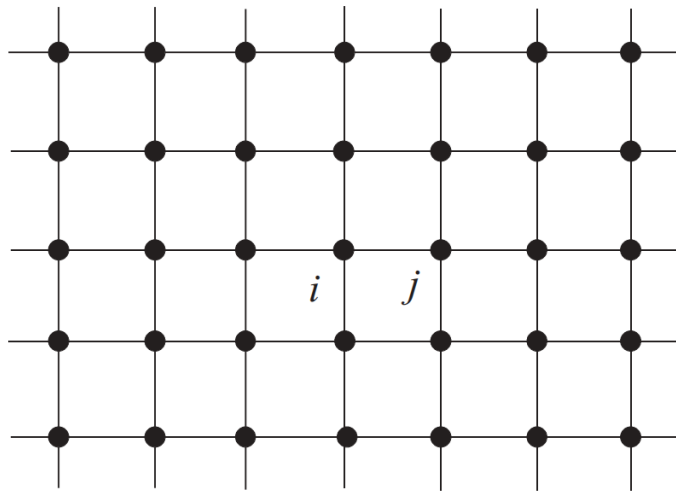


图 10.1: 二维网格以及其上的最近邻粒子 i, j

记 $T := \{1, 2, \dots, N\}$ 是一个有限集合, 定义 $G \triangleq T^d$ 为每边为 N 个格点的 d 维格点阵列。设每个格点(site)上有一个粒子, 可以处于 $+1$ 或 -1 两种状态之一, 称为该粒子的自旋(spin)。

那么 T^d 个粒子组成的粒子系统中每个粒子赋予一种自旋, 就组成了粒子系统的一种构型/组态(configuration), 全体构型组成的集合记为 S , 称为构型空间, 它是一个有限集合

$$S := \{+1, -1\}^G = \{\sigma : \sigma = (\sigma(i)), i \in T^d, \sigma(i) = +1 \text{ 或 } -1\}$$

在构型空间 S 上可以定义如下的能量函数/哈密顿量(energy function/Hamiltonian):

$$H(\sigma) = -J \sum_{(ij) \in B} \sigma(i)\sigma(j) - h \sum_i \sigma(i).$$

其中 B 是键(bond)的集合, J 是相互作用强度, h 是外场强度, $-J \sum_{(ij) \in B} \sigma(i)\sigma(j)$ 表示相邻格点对上自旋相互作用对能量的贡献, $-h \sum_i \sigma(i)$ 表示外场带来的势能。

记 σ^i 为构型 σ 只在格点 $i \in T^d$ 处翻转自旋符号后得到的构型, 即

$$\sigma^i(j) := \begin{cases} \sigma(j) & \text{如果 } j \neq i, \\ -\sigma(i) & \text{如果 } j = i \end{cases}$$

下面定义描述Ising模型演化的Glauber动力学

Definition 10.18 (Glauber动力学)

Ising模型的Glauber动力学(Glauber Dynamics)是定义在构型空间 S 上的连续时间Markov链, 具有如下的转移速率矩阵

$$q_{\sigma\eta} := \begin{cases} c(i, \sigma) & \text{如果 } \eta = \sigma^i, \\ -\sum_i c(i, \sigma) & \text{如果 } \eta = \sigma \\ 0 & \text{否则} \end{cases}$$

其中转移速率 $c(i, \sigma)$ 有以下几种取法:

$$(1) \ c(i, \sigma) = \min\{e^{-\beta(H(\sigma^i) - H(\sigma))}, 1\}$$

$$(2) \ c(i, \sigma) = \frac{1}{1 + e^{\beta(H(\sigma^i) - H(\sigma))}} = \frac{e^{-\beta H(\sigma^i)}}{e^{-\beta H(\sigma)} + e^{-\beta H(\sigma^i)}}.$$

$$(3) \ c(i, \sigma) = \frac{1}{2} \left[1 + e^{-\beta(H(\sigma^i) - H(\sigma))} \right].$$

其中(1)称为Metropolis dynamics, (2)称为heat-bath dynamics.

由于构型空间 S 是有限的, $|S| = 2^{N^d}$, 所以其转移矩阵为 $P(t) = e^{tQ}$.

定义 Boltzmann-Gibbs 分布

$$P(\sigma) = \frac{e^{-\beta H(\sigma)}}{Z} \quad (10.2)$$

其中 $\beta = \frac{1}{T}$ 是逆温度参数 (inverse temperature), Z 是配分函数 (partition function)

$$Z = \sum_{\sigma} e^{-\beta H(\sigma)}.$$

容易通过细致平衡条件验证 Boltzmann-Gibbs 分布 (10.2) 是 Glauber 动力学的可逆分布, 所以有限格点上的 Ising 模型收敛到热力学平衡时, 每个构型服从 Boltzmann-Gibbs 分布, 统计物理中一般通过对 Boltzmann-Gibbs 分布计算热力学平均来刻画物理量。