

TUR

大上由人

2024 年 12 月 20 日

1 TUR

1.1 Main Claim

記号^{*1}

- $\hat{\mathcal{J}}_{ij} = \sum_n (\delta_{\omega_j \rightarrow \omega_i}(\omega^{n-1} \rightarrow \omega^n) - \delta_{\omega_i \rightarrow \omega_j}(\omega^{n-1} \rightarrow \omega^n))$
→ (j から i への jump が起こった回数) − (i から j への jump が起こった回数)(time-integrated empirical probability current)
- $\hat{\mathcal{J}}_d = \sum_{(i,j)} d_{ij} \hat{\mathcal{J}}_{ij} \rightarrow$ 示量変数の積算カレント (cumulative thermodynamic current)
- $d_{ij} \rightarrow$ 添え字に対する反対称性 $d_{ij} = -d_{ji}$ を満たす物理量

ex. 熱流

このとき、積算熱流は、 $X_i = E_i$ とすることで、以下のように定義される:

$$\hat{\mathcal{J}}_d = \sum_{(i,j)} (E_i - E_j) \hat{\mathcal{J}}_{ij} \quad (1.1)$$

また、jump quantity としては以下のように定義される

$$J_{ij}(t) = R_{ij}p_j(t) - R_{ji}p_i(t) \quad (1.2)$$

$$(\hat{\mathcal{J}}_d(t))_{ij} = d_{ij} J_{ij}(t) \quad (1.3)$$

$$J_d(t) = \left\langle (\hat{\mathcal{J}}_d(t))_{ij} \right\rangle = \sum_{(i,j)} d_{ij} J_{ij}(t) \quad (1.4)$$

また、以下では、 $\langle \cdot \rangle$ で時間積分された量の平均も、jump quantity の平均も表すこととする。た

^{*1} jump quantity, path quantity としての正確な記述は補足に回す。

だし、後者は、

$$\langle X \rangle = \sum_{i,j} X_{ij} R_{ij} p_j(t) \quad (1.5)$$

である。

このとき、以下の定理が成り立つことが知られている：

Thm. 熱力学的不確定性関係

定常 Markov 過程が局所詳細釣り合い条件を満たすとき、以下の関係が成り立つことが知られている：

$$\frac{\text{Var}(\hat{\mathcal{J}}_d)}{\langle \hat{\mathcal{J}}_d^{\text{ss}} \rangle^2} \sigma \geq 2 \quad (1.6)$$

ただし、

$$\text{Var}(\hat{\mathcal{J}}_d) = \left\langle \left(\hat{\mathcal{J}}_d - \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle \right)^2 \right\rangle \quad (1.7)$$

である。^a

^a 期待値は経路に対してとっている。

すなわち、カレントの相対ゆらぎを小さくするためには、それ相応のコスト (エントロピー生成) が必要だということである。また、パワー $\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle^2$ を上げるためにも、エントロピー生成が必要であることがわかる。

1.2 Cramér-Rao の不等式による証明

Cramér-Rao の不等式を用いて、熱力学的不確定性関係を証明する。^{*2}まず、準備として、Fisher 情報量を以下のように定義する。

Def: Fisher 情報量

パラメータ θ についての確率分布 $P_\theta(x)$ が与えられたとき、Fisher 情報量 $F(\theta)$ は以下のように定義される：

$$F(\theta) = - \left\langle \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \log P_\theta(x) \right\rangle_\theta = \left\langle \left(\frac{\partial}{\partial \theta} \log P_\theta(x) \right)^2 \right\rangle_\theta \quad (1.8)$$

^{*2} ϵ を初めてタイプした。

$P_\theta(x)$ をパラメータ θ をもつ確率変数 x の確率分布であるとする。また、引数 θ の関数 $f(\theta)$ が与えられていたとする。ここでの目的は、 x を $g(x)$ として測定したとき、 $f(\theta)$ を推定することである。ここで、 $g(x)$ が $f(\theta)$ の不偏推定量であると仮定する。すなわち、

$$f(\theta) = \langle g(x) \rangle \quad (1.9)$$

が成り立つとする。このとき、 $g(x)$ がどれほど正確な推定量なのかの限界を表すのが Cramér-Rao の不等式である。

Thm. 一般化 Cramér-Rao の不等式

$g(x)$ がパラメータ $f(\theta)$ の不偏推定量であるとき、

$$\text{Var}_\theta(g(x)) \geq \frac{(f'(\theta))^2}{F(\theta)} \quad (1.10)$$

が成り立つ。

Prf.

$$\text{Var}_\theta g(x) F(\theta) = \left(\int dx (g(x) - f(\theta))^2 P_\theta(x) \right) \left(\int dx \left(\frac{\partial}{\partial \theta} \log P_\theta(x) \right)^2 P_\theta(x) \right) \quad (1.11)$$

$$\geq \left(\int dx (g(x) - f(\theta)) \frac{\partial}{\partial \theta} (\ln P_\theta(x)) P_\theta(x) \right)^2 \quad \because \text{Cauchy-Schwarz の不等式} \quad (1.12)$$

$$= \left(\int dx g(x) \frac{\partial}{\partial \theta} P_\theta(x) - \int dx f(\theta) \frac{\partial}{\partial \theta} P_\theta(x) \right)^2 \quad (1.13)$$

$$= \left(\frac{\partial}{\partial \theta} \int dx g(x) P_\theta(x) \right)^2 \quad \because \text{第二項の積分は規格化条件より } 0 \quad (1.14)$$

$$= \left(\frac{\partial}{\partial \theta} f(\theta) \right)^2 \quad \because \text{不偏推定量の仮定より} \quad (1.15)$$

$$(1.16)$$

□

Cor. Cramér-Rao の不等式

$g(x)$ がパラメータ θ の不偏推定量であるとき、

$$\text{Var}_\theta(g(x)) \geq \frac{1}{F(\theta)} \quad (1.17)$$

が成り立つ。

Prf.

$f(\theta) = \theta$ とすればよい。

□

また、Fisher 情報量と KL ダイバージェンスは以下のように関係している.*³

$$\begin{aligned}
D(P_{\theta+d\theta} \| P_{\theta}) &= \int dx \frac{\partial}{\partial \theta'} \left(P_{\theta'}(x) \ln \frac{P_{\theta'}(x)}{P_{\theta}(x)} \right) \Big|_{\theta'=\theta} d\theta \\
&\quad + \frac{1}{2} \int dx \frac{\partial^2}{\partial \theta'^2} \left(P_{\theta'}(x) \ln \frac{P_{\theta'}(x)}{P_{\theta}(x)} \right) \Big|_{\theta'=\theta} (d\theta)^2 + O(d\theta^3) \\
&= \frac{1}{2} \int dx \left[2 \frac{1}{P_{\theta}(x)} \left(\frac{\partial}{\partial \theta'} P_{\theta'}(x) \Big|_{\theta'=\theta} \right)^2 \right. \\
&\quad \left. + P_{\theta}(x) \frac{\partial^2}{\partial \theta'^2} \ln P_{\theta'}(x) \Big|_{\theta'=\theta} \right] (d\theta)^2 + O(d\theta^3) \\
&= \frac{1}{2} \int dx P_{\theta}(x) \left(\frac{\partial}{\partial \theta'} \ln P_{\theta'}(x) \Big|_{\theta'=\theta} \right)^2 (d\theta)^2 + O(d\theta^3) \tag{1.18}
\end{aligned}$$

$$= \frac{1}{2} F(\theta) (d\theta)^2 + O(d\theta^3) \tag{1.19}$$

この表式を見ると、 θ を変化させたとき、KL ダイバージェンスの意味での確率分布の距離がどれほど変化するかを表す量が Fisher 情報量であることがわかる。この文脈で Cramér-Rao の不等式を見ると、 θ の変化による確率分布間の距離が大きければ大きいほど、推定量の分散は小さくなるということがわかる。直感的には、確率分布同士が似ているよりも、はっきり異なるほうが推定がしやすい (見分けがつきやすい) ということである。具体例は後に見ることにする。

Prf(熱力学的不確定性関係)

パラメータ θ 付きの遷移レートを以下のように定義する。

$$R_{ij}^{\theta} = R_{ij} e^{\theta Z_{ij}} \quad (i \neq j) \tag{1.20}$$

$$R_{jj}^{\theta} = - \sum_{i(\neq j)} R_{ij}^{\theta} e^{\theta Z_{ij}} \tag{1.21}$$

$$\tag{1.22}$$

ただし、

$$Z_{ij} = \frac{R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}}}{R_{ij} p_j^{\text{ss}} + R_{ji} p_i^{\text{ss}}} \tag{1.23}$$

である。この遷移レートで特徴づけられるような経路の確率分布を $P_{\theta}(\Gamma)$ とする。

一般化 Cramér-Rao の不等式

$$\text{Var}_{\theta}(g(x)) \geq \frac{(f'(\theta))^2}{F(\theta)} \tag{1.24}$$

*³ この計算は、Taylor 展開などを用いればできる。手書きで補うかもしれない。

において、 $x = \Gamma, g(\Gamma) = \hat{\mathcal{J}}_d, f(\theta) = \langle g(\Gamma) \rangle_\theta^{\text{ss}} = \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta^{\text{ss}}$ としたときの $\theta = 0$ の場合を使う。すなわち、

$$\left(\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta^{\text{ss}}}{\partial \theta} \right)^2 \bigg|_{\theta=0} \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d) F(0) \quad (1.25)$$

を用いる。

Fisher 情報量について

$$\begin{aligned} F(0) &= - \int_0^\tau dt \left[\sum_{i \neq j} R_{ij} p_j(t) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln R_{ij}^\theta \bigg|_{\theta=0} + \sum_j p_j(t) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln e^{R_{jj}^\theta} \bigg|_{\theta=0} \right] \\ &= \int_0^\tau dt \sum_j p_j(t) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \sum_{k(\neq j)} R_{kj} e^{\theta Z_{kj}} \bigg|_{\theta=0} \end{aligned} \quad (1.26)$$

$$\because \text{第一項は微分で消える。第二項について、} R_{jj} = - \sum_{k(\neq j)} R_{kj} \quad (1.27)$$

$$= \int_0^\tau dt \sum_{k \neq j} R_{kj} p_j(t) Z_{kj}^2 \quad \because \text{微分を実行} \quad (1.28)$$

$$= \int_0^\tau dt \langle \hat{Z}^2 \rangle \quad (1.29)$$

と計算できる。^{*4}

また、

$$\langle \hat{Z}^2 \rangle^{\text{ss}} \quad (1.30)$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{i,j} (Z_{ij}^2 p_j^{\text{ss}} R_{ij} + Z_{ji}^2 p_i^{\text{ss}} R_{ji}) \quad (1.31)$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{i,j} Z_{ij}^2 (R_{ij} p_j^{\text{ss}} + R_{ji} p_i^{\text{ss}}) \quad (1.32)$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{i,j} \frac{(R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}})^2}{R_{ij} p_j^{\text{ss}} + R_{ji} p_i^{\text{ss}}} \quad (1.33)$$

$$\leq \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} \sum_{i,j} (R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}}) \ln \frac{R_{ij} p_j^{\text{ss}}}{R_{ji} p_i^{\text{ss}}} \right) \quad \because 16 \text{ 章で示した不等式} \quad (1.34)$$

$$\leq \frac{\dot{\sigma}}{2} \quad (1.35)$$

が得られる。

^{*4} 最初の等号は後の方に書いてある。

f について

はじめの状態を、定常状態に取る。(定理の仮定より) このとき、 $R_{ij}^\theta = R_{ij}(1 + \theta Z_{ij}) + O(\theta^2)$ であることを用いて、

$$\sum_i R_{ij}^\theta p_j^{\text{ss}} - R_{ji}^\theta p_i^{\text{ss}} \quad (1.36)$$

$$= \sum_i R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}} + \theta(R_{ij} p_j^{\text{ss}} Z_{ij} - R_{ji} p_i^{\text{ss}} Z_{ji}) + O(\theta^2) \quad (1.37)$$

$$= \sum_i R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}} + \theta Z_{ij} (R_{ij} p_j^{\text{ss}} + R_{ji} p_i^{\text{ss}}) + O(\theta^2) \quad (1.38)$$

$$= \sum_i R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}} + \theta(R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}}) + O(\theta^2) \quad (1.39)$$

$$= O(\theta^2) \quad \because \text{定常分布} \quad (1.40)$$

となる。したがって、 θ 系の定常状態は、 $O(\theta)$ までの近似で、 $\theta = 0$ の定常状態と一致する。このときの定常カレントは、

$$(\hat{J}_{ij})_\theta^{\text{ss}} := R_{ij}^\theta p_j^{\text{ss}} - R_{ji}^\theta p_i^{\text{ss}} = O(\theta^2) \quad (1.41)$$

と書くことができる。したがって、

$$\left. \frac{\partial (J_{ij})_\theta^{\text{ss}}}{\partial \theta} \right|_{\theta=0} \quad (1.42)$$

$$= \left. \frac{\partial}{\partial \theta} (R_{ij}^\theta p_j^{\text{ss}} - R_{ji}^\theta p_i^{\text{ss}}) \right|_{\theta=0} \quad (1.43)$$

$$= R_{ij} Z_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} Z_{ji} p_i^{\text{ss}} \quad (1.44)$$

$$= Z_{ij} (R_{ij} p_j^{\text{ss}} + R_{ji} p_i^{\text{ss}}) \quad (1.45)$$

$$= R_{ij} p_j^{\text{ss}} - R_{ji} p_i^{\text{ss}} \quad (1.46)$$

$$= J_{ij}^{\text{ss}} \quad (1.47)$$

となる。したがって、

$$\left. \frac{\partial (J_{ij})_\theta^{\text{ss}}}{\partial \theta} \right|_{\theta=0} = J_{ij}^{\text{ss}} \quad (1.48)$$

である。両辺 d_{ij} をかけて和を取ることで、

$$\sum_{(i,j)} \left. \frac{\partial}{\partial \theta} (d_{ij} J_{ij})_\theta^{\text{ss}} \right|_{\theta=0} = \sum_{(i,j)} d_{ij} J_{ij}^{\text{ss}} \quad (1.49)$$

が成り立つ。すなわち、

$$\left. \frac{\partial}{\partial \theta} \langle \hat{J}_d \rangle_\theta^{\text{ss}} \right|_{\theta=0} = \langle \hat{J}_d \rangle_0^{\text{ss}} \quad (1.50)$$

が成り立つ。両辺時間について積分することにより、

$$\frac{\partial}{\partial \theta} \left\langle \hat{\mathcal{J}}_d \right\rangle_{\theta}^{\text{ss}} \Big|_{\theta=0} = \left\langle \hat{\mathcal{J}}_d \right\rangle_0^{\text{ss}} \quad (1.51)$$

が成り立つ。^{*5}

以上の関係式を用いて、式 (1.25) を評価すると、

$$\left(\left\langle \hat{\mathcal{J}}_d \right\rangle_0^{\text{ss}} \right)^2 \leq \left(\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_{\theta}^{\text{ss}}}{\partial \theta} \right)^2 \Big|_{\theta=0} \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d) \int_0^{\tau} dt \langle \hat{Z}^2 \rangle \leq \frac{\sigma}{2} \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d) \quad (1.52)$$

が得られる。したがって、

$$\frac{\text{Var}(\hat{\mathcal{J}}_d)}{\left(\left\langle \hat{\mathcal{J}}_d \right\rangle_0^{\text{ss}} \right)^2} \sigma \geq 2 \quad (1.53)$$

が成り立つ。 □

補足: $F(0)$ の表式

経路にわたっての期待値を計算するのだが、一旦時間を離散化したほうがわかりやすいので、離散化してマルコフ連鎖として考える。このとき、経路 Γ の実現確率は

$$P_{\theta}(\Gamma) = \prod_{n=1}^N T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} p_{w^0}^0 \quad (1.54)$$

と書かれる。このもとで、m-step 目における確率分布は、

$$p_{w_m}^m = \sum_{w_0, \dots, w_{m-1}} \prod_{n=1}^m T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} p_{w^0}^0 \quad (1.55)$$

と書かれる。これを下に、Fisher 情報量を計算する。

$$\int d\Gamma P(\Gamma) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln P_{\theta}(\Gamma) = \sum_{w_0, \dots, w_N} \prod_{n=1}^N T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} p_{w^0}^0 \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \left(\sum_{n=1}^N \ln T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} + \ln p_{w^0}^0 \right) \quad (1.56)$$

$$= \sum_{w_0, \dots, w_N} \prod_{n=1}^N T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} p_{w^0}^0 \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \left(\sum_{n=1}^N \ln T_{w^n w^{n-1}}^{\theta} \right) \quad (1.57)$$

$$(1.58)$$

^{*5} jump quantity の期待値の時間積分は対応する path quantity の期待値の積分に対応する。

一番最後の Σ について考える。和の k 番目の項について、

$$(\text{第 } k \text{ 項}) = \sum_{w_0, \dots, w_N} \prod_{n=1}^N T^{w^n w^{n-1}} p_{w^0}^0 \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{w^k w^{k-1}}^\theta \quad (1.59)$$

(w^0 から w^{k-2} まで計算して、)

$$= \sum_{w_{k-1}, w_k, \dots, w_N} \prod_{n=k-1}^N T^{w^n w^{n-1}} p_{w^{k-1}}^{k-1} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{w^k w^{k-1}}^\theta \quad (1.60)$$

(w^{k+1} から w^N まで計算すると、規格化条件より)

$$= \sum_{w_{k-1}, w_k} T^{w^k w^{k-1}} p_{w^{k-1}}^{k-1} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{w^k w^{k-1}}^\theta \quad (1.61)$$

となる。したがって、

$$F(\theta) = - \sum_{n=1}^N \sum_{w_{n-1}, w_n} T^{w^n w^{n-1}} p_{w^{n-1}}^{n-1} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{w^n w^{n-1}}^\theta \quad (1.62)$$

となる。これを連続極限に持っていくと、 $w^n = w^{n-1}$ の場合と $w^n \neq w^{n-1}$ の場合に分けて、

$$F(\theta) = - \int dt \left[\sum_{i \neq j} R_{ij} p_j(t) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln R_{ij}^\theta + \sum_j p_j(t) \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln e^{R_{jj}^\theta} \right] \quad (1.63)$$

となる。ただし、第二項については、 $T_{ii} = 1 - \sum_{j(\neq i)} R_{ij} \Delta t = 1 + R_{ii} \Delta t$ であることを用いて、

$$(1 + R_{ii} \Delta t) \ln(1 + R_{ii} \Delta t) = (1 + R_{ii} \Delta t) \ln \exp(R_{ii} \Delta t) + O(\Delta t^2) \quad (1.64)$$

$$= (1 + R_{ii} \Delta t) R_{ii} \Delta t + O(\Delta t^2) \quad (1.65)$$

$$= R_{ii} \Delta t + O(\Delta t^2) \quad (1.66)$$

$$= \ln e^{R_{ii} \Delta t} + O(\Delta t^2) \quad (1.67)$$

となることを用いている。

2 TUR-Type Inequalities

2.1 TUR の一般化

2.1.1 緩和過程

先程は、初期状態も含めて常に系の状態が定常状態であると仮定した。ここでは、遷移レートが固定されていて (すなわち、外部操作がない状況で) 系の状態が平衡状態とは限らないときに成り立つ TUR を考える。すなわち、緩和過程における TUR である。

Thm. 緩和過程における TUR

連続時間 ($0 \leq t \leq \tau$) における Markov 過程について考える。ただし、遷移レートは固定されているとする。また、初期状態が定常状態であることは要求しない。このとき、

$$\frac{\text{Var}(\hat{J}_d)}{(\tau J_d(\tau))^2} \sigma \geq 2 \quad (2.1)$$

が成り立つ。ただし、 $J_d(\tau)$ は、時刻 $t = \tau$ における平均のカレントである。

Prf.

$$Z_{ij} = \frac{R_{ij}p_j(t) - R_{ji}p_i(t)}{R_{ij}p_j(t) + R_{ji}p_i(t)} \quad (2.2)$$

$$(2.3)$$

とおく。(前の定理と同じような形だが、定常状態でない。) 初期状態を、 θ とは独立に $\mathbf{p}(0)$ ととる。このとき、前の定理と同様に、

$$\int_0^\tau dt \langle \hat{Z}(t)^2 \rangle \leq \frac{\sigma}{2} \quad (2.4)$$

$$Z_{ij}(t)R_{ij}\mathbf{p}_j(t) - Z_{ji}(t)R_{ji}\mathbf{p}_i(t) = R_{ij}\mathbf{p}_j(t) - R_{ji}\mathbf{p}_i(t) \quad (2.5)$$

$$R^\theta(t)\mathbf{p}(t) = (1 + \theta)R\mathbf{p}(t) + O(\theta^2) \quad (2.6)$$

となる。3 つ目の式を観察すると、 R^θ によって時間発展する確率分布は、

$$\mathbf{p}'(t) = \mathbf{p}((1 + \theta)t) + O(\theta^2) \quad (2.7)$$

となるのではないかと考えられる。すなわち、タイムスケールを $(1 + \theta)$ 倍にしたものになるということである。これを確かめるには、 $\mathbf{p}'(t)$ が R^θ によって時間発展するかを確かめればよい。実際、

$$\frac{d}{dt}\mathbf{p}'(t) = (1 + \theta) \frac{d}{dt'}\mathbf{p}(t') \Big|_{t'=(1+\theta)t} \quad (2.8)$$

$$= (1 + \theta) \frac{d}{dt'}\mathbf{p}(t') \Big|_{t'=t} + \frac{d}{dt''} \left(\frac{d}{dt'}\mathbf{p}(t') \right) \Big|_{t'=t''} \cdot \theta t + O(\theta^2) \quad (2.9)$$

$$\because t' \text{ について展開して、} (1 + \theta) \cdot \theta t = \theta t + O(\theta^2)$$

$$= R^\theta(t)\mathbf{p}(t) + \frac{d}{dt'}(R\mathbf{p}(t')) \Big|_t \cdot \theta t + O(\theta^2) \quad \because \text{master eq.} \quad (2.10)$$

$$= R^\theta(t)\mathbf{p}((1 + \theta)t) + O(\theta^2) \quad \because R - R^\theta = O(\theta) \quad (2.11)$$

$$= R^\theta(t)\mathbf{p}'(t) + O(\theta^2) \quad (2.12)$$

したがって、 $\mathbf{p}'(t)$ は、 R^θ によって時間発展することがわかり、 R^θ によって時間発展する確率分布は、もとの系のタイムスケールを $(1 + \theta)$ 倍にしたものであることがわかる。

これを踏まえると、

$$\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta - \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_0 = \int_0^{(1+\theta)\tau} dt J_d(t) - \int_0^\tau dt J_d(t) = \theta \tau J_d(\tau) + O(\theta^2).$$

である。以上のことと、一般化 Cramér-Rao の不等式

$$\text{Var}_\theta(g(x))F(\theta) \geq (f'(\theta))^2 \quad (2.13)$$

で $\theta = 0$ の場合を考えると、

$$(\tau J_d(\tau))^2 \leq \text{Var}_0(\mathcal{J}_d) \cdot \frac{\sigma}{2} \quad (2.14)$$

が得られる。したがって、

$$\frac{\text{Var}(\mathcal{J}_d)}{(\tau J_d(\tau))^2} \sigma \geq 2 \quad (2.15)$$

が成り立つ。 □

別証明と遷移レートが時間変化する場合への一般化

このあと操作パラメータにより遷移レートが時間変化する場合への一般化を考えるが、白石本の流れで進めてもこの一般化がうまくいかなかったので、上の定理の一部を別証明に差し替え、それをそのまま利用する。具体的には、 $\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta$ の部分を別のものに差し替える。

Thm.TUR(遷移レートが時間変化する場合)

連続時間 $(0 \leq t \leq \tau)$ における Markov 過程について考える。また、初期状態が定常状態であることは要求しない。遷移レートが操作パラメータ $\lambda(vt)$ によって時間変化するとき、

$$\frac{\text{Var}(\mathcal{J}_d)}{(\tau J_d(\tau) - v \frac{\partial}{\partial v} \langle \mathcal{J}_d \rangle)^2} \sigma \geq 2, \quad (2.16)$$

が成り立つ。

Prf.

$$\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta = \int_0^\tau ds \sum_{(i,j)} J_{ij}^\theta(s) d_{ij} = \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij}^\theta d_{ij} p_j^\theta(s) \quad (2.17)$$

$$(2.18)$$

について考える。 θ 確率分布は、

$$p_i^\theta(t) = p_i(t) + \theta \phi_i(t) + O(\theta^2) \quad (2.19)$$

と展開することができる。このとき、 θ 確率分布に対するマスター方程式は、

$$\frac{\partial p_i^\theta(t)}{\partial t} = \sum_j R_{ij}^\theta p_j^\theta(t) \quad (2.20)$$

となる。これより、

$$\frac{\partial p_i}{\partial t} + \theta \frac{\partial \phi_i}{\partial t} = \sum_{j(\neq i)} R_{ij}(1 + \theta Z_{ij})p_j^\theta - \sum_{j(\neq i)} R_{ji}(1 + \theta Z_{ji})p_i^\theta \quad (2.21)$$

$$= \sum_{j(\neq i)} (R_{ij}(1 + \theta Z_{ij})(p_j + \theta \phi_j) - R_{ji}(1 + \theta Z_{ji})(p_i + \theta \phi_i)) \quad (2.22)$$

$$= \sum_{j(\neq i)} ((R_{ij}p_j - R_{ji}p_i) + \theta(R_{ij}\phi_j - R_{ji}\phi_i) + \theta(R_{ij}Z_{ij}p_j - R_{ji}Z_{ji}p_i)) \quad (2.23)$$

$$= \sum_j R_{ij}p_j + \theta \sum_j R_{ij}\phi_j + \theta \sum_{j(\neq i)} Z_{ij}(R_{ij}p_j + R_{ji}p_i) \quad (2.24)$$

$$= \sum_j R_{ij}p_j + \theta \sum_j R_{ij}\phi_j + \theta \sum_{j(\neq i)} (R_{ij}p_j - R_{ji}p_i) \quad (2.25)$$

$$= \sum_j R_{ij}p_j + \theta \sum_j R_{ij}\phi_j + \theta \sum_j (R_{ij}p_j) \quad (2.26)$$

となる。したがって、

$$\frac{\partial p_i}{\partial t} = \sum_j R_{ij}p_j \quad (2.27)$$

$$\frac{\partial \phi_i}{\partial t} = \frac{dp_i}{dt} + \sum_j R_{ij}\phi_j \quad (2.28)$$

となる。このとき、 ϕ は、

$$\phi_i(t) = t \frac{\partial p_i}{\partial t} \quad (2.29)$$

と書くことができる。これをもとに、 $\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta$ を微分することを考える。

$$\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta}{\partial \theta} = \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} \frac{\partial R_{ij}^\theta}{\partial \theta} d_{ij} p_j^\theta(s) + \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij}^\theta d_{ij} \frac{\partial p_j^\theta(s)}{\partial \theta} \quad (2.30)$$

$$= \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} Z_{ij} R_{ij} e^{\theta Z_{ij}} d_{ij} p_j^\theta(s) + \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij}^\theta d_{ij} \phi_j(s) \quad (2.31)$$

$$\xrightarrow{\theta \rightarrow 0} \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} Z_{ij} R_{ij} d_{ij} p_j(s) + \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij} d_{ij} \phi_j(s) \quad (2.32)$$

となる。第一項について、

$$\int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} Z_{ij} R_{ij} d_{ij} p_j(s) = \frac{1}{2} \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} (Z_{ij} R_{ij} d_{ij} p_j(s) + Z_{ji} R_{ji} d_{ji} p_i(s)) \quad (2.33)$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} d_{ij} Z_{ij} (R_{ij} p_j(s) + R_{ji} p_i(s)) \quad (2.34)$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} d_{ij} (R_{ij} p_j(s) - R_{ji} p_i(s)) \quad (2.35)$$

$$= \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij} d_{ij} p_j(s) \quad (2.36)$$

$$= \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_0 \quad (2.37)$$

となる。また、第二項について、

$$\int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij} d_{ij} \phi_j(s) = \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij} d_{ij} s \frac{\partial p_j(s)}{\partial s} \quad (2.38)$$

$$= \left[\sum_{i \neq j} s R_{ij} d_{ij} p_j(s) \right]_0^\tau - \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} R_{ij} d_{ij} p_j(s) - \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} \frac{\partial R_{ij}}{\partial s} d_{ij} p_j(s) \quad (2.39)$$

$$= \tau J(\tau) - \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_0 - \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} \frac{\partial R_{ij}}{\partial s} d_{ij} p_j(s) \quad (2.40)$$

$$(2.41)$$

となる。最後の項については、

$$s \frac{\partial}{\partial s} R_{ij}(vs) = \frac{\partial}{\partial v}(vs) \frac{\partial R_{ij}}{\partial s} \quad (2.42)$$

$$= v \frac{\partial}{\partial v}(vs) \frac{\partial R_{ij}}{\partial(vs)} \quad (2.43)$$

$$= v \frac{\partial}{\partial v} R_{ij} \quad (2.44)$$

を用いて、

$$\int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} \frac{\partial R_{ij}}{\partial s} d_{ij} p_j(s) = \int_0^\tau ds \sum_{i \neq j} v \frac{\partial}{\partial v} R_{ij} d_{ij} p_j(s) \quad (2.45)$$

$$= v \frac{\partial}{\partial v} \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_0 \quad (2.46)$$

となる。以上より、

$$\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_\theta}{\partial \theta} \xrightarrow{\theta \rightarrow 0} \tau J(\tau) - v \frac{\partial}{\partial v} \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_0 \quad (2.47)$$

となる。残りは前の証明と同様。 \square

2.1.2 Markov chain

記号

- $\hat{\mathcal{J}}_d(\Gamma) = \sum_{n=0}^{N-1} d_{\omega_{n+1}\omega_n}$: 積算カレント
- $J_d^n = \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij} p_j^{n-1}$: ある時刻におけるカレントの期待値
- $\sigma = \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} T_{ij} p_j^{n-1} \ln \frac{T_{ij} p_j^{n-1}}{T_{ji} p_i^{n-1}}$: 平均エントロピー生成

Thm.Markov 連鎖についての TUR

離散時間離散状態の Markov 連鎖について考える。step 数は N とし、遷移行列 T は固定されているとする。また、初期分布は任意に取る。このとき、任意のカレント J_d について、

$$\frac{\text{Var}(\hat{\mathcal{J}}_d)}{(N J_d^{N-1})^2} \frac{\tilde{\sigma}}{a} \geq 2 \quad (2.48)$$

が成り立つ。ただし、modified entropy production $\tilde{\sigma}$ は、

$$\tilde{\sigma} = \sigma + \sum_{n=1}^N D(p^n \| p^{n-1}) \quad (2.49)$$

で定義され、

$$a = \min_i T_{ii} \quad (2.50)$$

である。

Prf.

θ — 遷移行列を以下のように定義する。

$$T_{ij}^{n,\theta} = T_{ij} e^{\theta Z_{ij}^n} \quad (i \neq j) \quad (2.51)$$

$$T_{ii}^{n,\theta} = 1 - \sum_{i(\neq j)} T_{ij}^{n,\theta} \quad (2.52)$$

また、

$$K_{ij}^n = T_{ij} p_j^{n-1} \quad (2.53)$$

$$Z_{ij}^n = \frac{K_{ij}^n - K_{ji}^n}{K_{ij}^n + K_{ji}^n} \quad (i \neq j) \quad (2.54)$$

$$Z_{jj}^n = \frac{\partial}{\partial \theta} \ln T_{jj}^{n,\theta} \Big|_{\theta=0} = -\frac{1}{T_{jj}} \sum_{i(\neq j)} T_{ij} Z_{ij}^n \quad (2.55)$$

Cramér-Rao の不等式を用いる。すなわち、

$$\left(\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle_{\theta}^{\text{ss}}}{\partial \theta} \right)^2 \bigg|_{\theta=0} \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d) F(0) \quad (2.56)$$

を用いる。

Fisher 情報量について

$$F(0) = - \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} T_{ij} p_j^{n-1} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{ij}^{n,\theta} \bigg|_{\theta=0} \quad (2.57)$$

$$= - \sum_{n=1}^N \sum_j T_{jj} p_j^{n-1} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{jj}^{n,\theta} \bigg|_{\theta=0} \left(\because \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{ij}^{n,\theta} = \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{ij} + \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} (\theta Z_{ij}^n) = 0 \right) \quad (2.58)$$

$$= - \sum_{n=1}^N \sum_j p_j^{n-1} \left[\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} T_{jj}^{n,\theta} \bigg|_{\theta=0} - T_{jj} p_j^{n-1} \left(\frac{1}{T_{jj}} \frac{\partial}{\partial \theta} T_{jj}^{n,\theta} \bigg|_{\theta=0} \right)^2 \right] \quad (2.59)$$

$$\left(\because \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \ln T_{jj}^{n,\theta} = \frac{1}{T_{jj}} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} T_{jj}^{n,\theta} - \left(\frac{1}{T_{jj}} \frac{\partial}{\partial \theta} T_{jj}^{n,\theta} \right)^2 \right) \quad (2.60)$$

$$(2.61)$$

となることを用いている。ここで、第一項について、

$$\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \left(1 - \sum_{i(\neq j)} T_{ij}^\theta \right) \bigg|_{\theta=0} = - \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \sum_{i(\neq j)} T_{ij} e^{\theta Z_{ij}} \bigg|_{\theta=0} = - \sum_{i(\neq j)} (Z_{ij})^2 T_{ij} \quad (2.62)$$

となる。また、第二項について、

$$\frac{1}{T_{jj}^n} \frac{\partial}{\partial \theta} T_{jj}^{n,\theta} \bigg|_{\theta=0} = \frac{1}{T_{jj}} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(1 - \sum_{i(\neq j)} T_{ij}^{n,\theta} \right) \bigg|_{\theta=0} = - \frac{1}{T_{jj}} \sum_{i(\neq j)} Z_{ij} T_{ij} \quad (2.63)$$

となるから、

$$T_{jj} \left(\frac{1}{T_{jj}} \frac{\partial}{\partial \theta} T_{jj}^{n,\theta} \right)^2 \bigg|_{\theta=0} = \frac{1}{T_{jj}} \left(\sum_{i(\neq j)} Z_{ij} T_{ij} \right)^2 = T_{jj} (Z_{jj}^n)^2 \quad (2.64)$$

となる。したがって、

$$F(0) = \sum_{n=1}^N \sum_j (p_j^{n-1} \sum_{i(\neq j)} (Z_{ij}^n)^2 T_{ij} + p_j^{n-1} T_{jj}^n (Z_{jj}^n)^2) \quad (2.65)$$

$$= \sum_{n=1}^N \langle \hat{Z}^2 \rangle_n \quad (2.66)$$

となる。最後の期待値は、 n ステップ目における jump quantity の意味での期待値である。
 ここで求めた $F(0)$ をエントロピー生成で抑えることを考える。Markov jump のときとは異なり、
 以下で見るような modified entropy production により抑えられる。

非対角成分^{*6}

$$\sum_{n=1}^N \sum_{i \neq j} \langle (Z_{ij}^n)^2 \rangle = \frac{1}{2} \sum_{n=1}^N \sum_{i \neq j} \frac{(K_{ij}^n - K_{ji}^n)^2}{(K_{ij}^n + K_{ji}^n)^2} \quad (2.67)$$

$$\leq \frac{1}{2} \sum_{n=1}^N \sum_{i \neq j} K_{ij}^n \ln \frac{K_{ij}^n}{K_{ji}^n} \quad (2.68)$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{n=1}^N \sum_{i \neq j} T_{ij} p_j^{n-1} \ln \frac{T_{ij} p_j^{n-1} p_i^n}{T_{ji} p_i^{n-1} p_j^n} \quad (2.69)$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{n=1}^N \sum_{i \neq j} \left(T_{ij} p_j^{n-1} \ln \frac{T_{ij} p_j^{n-1}}{T_{ji} p_i^n} + T_{ij} p_j^{n-1} \ln \frac{p_i^n}{p_i^{n-1}} \right) \quad (2.70)$$

$$\leq \frac{1}{2} (\sigma + \sum_{n=1}^N D(p^n \| p^{n-1})) \quad (2.71)$$

$$= \frac{1}{2} \tilde{\sigma} \quad (2.72)$$

対角成分

$$\sum_{n=1}^N \sum_i \langle (Z_{ii}^n)^2 \rangle = \sum_{n=1}^N \sum_i p_i^{n-1} \frac{(\sum_{j(\neq i)} T_{ji} Z_{ji}^n)^2}{T_{ii}^n} \quad (2.73)$$

$$= \sum_{n=1}^N \sum_i p_i^{n-1} \frac{(\sum_{j(\neq i)} T_{ji} Z_{ji}^n)^2}{\sum_{j(\neq i)} T_{ji}} \frac{1 - T_{ii}}{T_{ii}} \quad (2.74)$$

$$\leq \sum_{n=1}^N \sum_i p_i^{n-1} \sum_{j(\neq i)} T_{ji} (Z_{ji}^n)^2 \frac{1 - T_{ii}}{T_{ii}} \quad \because \text{Cauchy-Schwarz} \quad (2.75)$$

$$\leq \frac{1 - \min_i T_{ii}}{\min_i T_{ii}} \sum_{n=1}^N \sum_i p_i^{n-1} \sum_{j(\neq i)} T_{ji} (Z_{ji}^n)^2 \quad (2.76)$$

$$\leq \frac{1 - a}{a} \frac{1}{2} \tilde{\sigma} \quad (2.77)$$

したがって、対角成分と非対角成分を合わせて、

$$F(0) = \sum_{n=1}^N \left\langle \hat{Z}^2 \right\rangle_n \leq \frac{1}{a} \frac{\tilde{\sigma}}{2} \quad (2.78)$$

となる。

f について

^{*6} $i \neq j$ なので、5 行目は不等号

後の計算のための準備をする。まず、 $i \neq j$ で

$$Z_{ij}^n K_{ij}^n - Z_{ji}^n K_{ji}^n = Z_{ij}^n (K_{ij}^n + K_{ji}^n) \quad (2.79)$$

$$= K_{ij}^n - K_{ji}^n \quad (i \neq j) \quad (2.80)$$

が成り立つ。これは、 $i = j$ の場合も自明に成り立つ。したがって、

$$Z_{ij}^n K_{ij}^n - Z_{ji}^n K_{ji}^n = K_{ij}^n - K_{ji}^n \quad (2.81)$$

となる。それゆえ、 θ -遷移行列は以下の関係を満たす。

$$[(T^{n,\theta} - T) p^{n-1}]_i = \sum_j \theta Z_{ij}^n T_{ij} p_j^{n-1} \quad (2.82)$$

$$= \sum_j \theta Z_{ij}^n K_{ij}^n \quad (2.83)$$

$$= \sum_{j(\neq i)} \theta (Z_{ij}^n K_{ij}^n - Z_{ji}^n K_{ji}^n) \quad (2.84)$$

$$= \sum_{j(\neq i)} \theta (K_{ij}^n - K_{ji}^n) \quad (2.85)$$

$$= \theta \sum_{j(\neq i)} (T_{ij} p_j^{n-1} - T_{ji} p_i^{n-1}) \quad (2.86)$$

$$= \theta \sum_{j(\neq i)} T_{ij} p_j^{n-1} - \theta (1 - T_{ii}) p_i^{n-1} \quad (2.87)$$

$$= \theta (p_i^n - p_i^{n-1}) \quad (2.88)$$

この関係を用いることで、 θ 系における m ステップ目の確率分布を計算できる。^{*7}

$$p^{\theta,m} = \prod_{n=1}^m T^{n,\theta} p^0 \quad (2.89)$$

$$= (T)^m p^0 + \sum_{n=1}^m (T)^{m-n} (T^{n,\theta} - T) (T)^{n-1} p^0 + O(\theta^2) \quad (2.90)$$

$$= p^m + \sum_{n=1}^m (T)^{m-n} (T^{n,\theta} - T) p^{n-1} + O(\theta^2) \quad (2.91)$$

$$= p^m + \theta \sum_{n=1}^m (T)^{m-n} (p^n - p^{n-1}) + O(\theta^2) \quad (2.92)$$

$$= p^m + \theta m (p^m - p^{m-1}) + O(\theta^2) \quad (2.93)$$

^{*7} 二つ目の等号について、 $T^{n,\theta} = T^n + \theta \phi^n + O(\theta^2)$ の形を踏まえて 1 次まで展開する。ただし、積のどこの一次をとるかで和がとられる。

以上の準備のもと、 $\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle^\theta$ を計算する。

$$\langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle^\theta = \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij}^{n,\theta} p_j^{\theta,n-1} \quad (2.94)$$

$$= \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij}^{n,\theta} [p_j^{n-1} + \theta(n-1)(p_j^{n-1} - p_j^{n-2})] + O(\theta^2) \quad \because (2.93) \quad (2.95)$$

第一項について $T^{n,\theta}$ を展開して、

$$= \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij}^n p_j^{n-1} + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij}^n Z_{ij}^n p_j^{n-1} \quad (2.96)$$

$$+ \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} (n-1) d_{ij} T_{ij} (p_j^{n-1} - p_j^{n-2}) + O(\theta^2) \quad (2.97)$$

$$= \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij}^n Z_{ij}^n p_j^{n-1} + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} (n-1) d_{ij} T_{ij} (p_j^{n-1} - p_j^{n-2}) + O(\theta^2) \quad (2.98)$$

となる。第二項について、

$$\sum_{i,j} d_{ij} T_{ij} Z_{ij}^n p_j^{n-1} = \sum_{(i,j)} d_{ij} (T_{ij} Z_{ij}^n p_j^{n-1} - T_{ji} Z_{ji}^n p_i^{n-1}) \quad (2.99)$$

$$= \sum_{(i,j)} d_{ij} (T_{ij} p_j^{n-1} + T_{ji} p_i^{n-1}) Z_{ij}^n \quad (2.100)$$

$$= \sum_{(i,j)} d_{ij} (T_{ij} p_j^{n-1} - T_{ji} p_i^{n-1}) \quad (2.101)$$

$$= \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij} p_j^{n-1} \quad (2.102)$$

となることを用いて、

$$\begin{aligned} \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle^\theta &= \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} d_{ij} T_{ij} p_j^{n-1} \\ &\quad + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} (n-1) d_{ij} T_{ij} (p_j^{n-1} - p_j^{n-2}) + o(\theta^2) \end{aligned} \quad (2.103)$$

$$= \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle + \theta \sum_{n=1}^N \sum_{i,j} [n d_{ij} T_{ij} p_j^{n-1} - (n-1) d_{ij} T_{ij} p_j^{n-2}] + O(\theta^2) \quad (2.104)$$

$$= \langle \hat{\mathcal{J}}_d \rangle + \theta N \mathcal{J}_d^{N-1} + O(\theta^2) \quad (2.105)$$

最後の等号は、和をとるときに $n = N$ のみ生き残って他は相殺することからわかる。

以上の結果を用いて、(2.115) を利用すると、

$$(N\mathcal{J}_d^{N-1})^2 \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d)F(0) \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{J}}_d)\frac{1}{a}\frac{\tilde{\sigma}}{2} \quad (2.106)$$

となる。最右辺と再左辺を比較することで、

$$\frac{\text{Var}(\hat{\mathcal{J}}_d)}{(N\mathcal{J}_d^{N-1})^2} \frac{\tilde{\sigma}}{a} \geq 2 \quad (2.107)$$

が成り立つことがわかる。 \square

2.2 KUR

TUR 型の別の不等式として、KUR(Kinetic Uncertainty Relation) がある。まず、記号を準備する。

Def.Activity

状態の組 (i,j) に対する activity は、

$$\hat{A}_{ij} := \frac{1}{\tau} \sum_n (\delta_{w_j \rightarrow w_i}(w^{n-1} \rightarrow w^n) + \delta_{w_i \rightarrow w_j}(w^{n-1} \rightarrow w^n)) \quad (2.108)$$

で定義される。また、系の activity は、

$$\hat{A} := \sum_{(i,j)} \hat{A}_{ij} \quad (2.109)$$

で定義される。

activity は、二つの状態間の遷移の活発さを表す量である。

記号

1. \hat{X} : jump quantity(jump に対して値を返すような物理量のこと、値 X_{ij} を返す)
2. $\hat{\hat{X}} := \sum_n X_{ij}(\delta_{\omega_j \rightarrow \omega_i}(\omega^{n-1} \rightarrow \omega^n))\delta(t-t_n)^{*8}$: jump quantity に対応する path quantity
このとき、 $\langle \langle \hat{\hat{X}} \rangle \rangle = \langle \hat{X} \rangle$ が成立する。
3. $\hat{\hat{\mathcal{X}}} := \int_0^\tau dt \hat{\hat{X}}(t) = \sum_{ij} \sum_n X_{ij}(\delta_{\omega_j \rightarrow \omega_i}(\omega^{n-1} \rightarrow \omega^n))$: jump quantity の積算
4. $A_{ij}(t) := \langle \hat{A}_{ij} \rangle_t = R_{ji}p_i^{\text{ss}}(t) + R_{ij}p_j^{\text{ss}}(t)$: 平均 activity
5. $\mathcal{A} := \int_0^\tau dt A(t) := \int dt \sum_{i \neq j} R_{ij}p_j(t)$: 系の積算 activity

$$\langle \hat{1} \rangle = \mathcal{A} := \int_0^\tau dt A(t) := \int dt \sum_{i \neq j} R_{ij}p_j(t). \quad (2.110)$$

*8 多分白石ではこれが \hat{X} だが、 δ 関数が抜けている。(おそらく誤植)

TODOhoge(記号まわり)

Thm.Kinetic uncertainty relation

jump quantity X に対して、 $\hat{\mathcal{X}}$ のゆらぎは以下のように抑えられる。

$$\frac{\text{Var } \hat{\mathcal{X}}}{(\tau X(\tau))^2} \mathcal{A} \geq 1 \quad (2.111)$$

Prf.

θ — 遷移レートを以下のように定義する。

$$R_{ij}^\theta = R_{ij} e^\theta \quad (i \neq j) \quad (2.112)$$

$$R_{jj}^\theta = - \sum_{i(\neq j)} R_{ij}^\theta \quad (2.113)$$

$$(2.114)$$

Cramér-Rao の不等式を用いる。すなわち、

$$\left(\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{X}}_d \rangle_\theta}{\partial \theta} \right)^2 \bigg|_{\theta=0} \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{X}}) F(0) \quad (2.115)$$

を用いる。

Fisher 情報量について

$$F(0) = \int_0^\tau dt \sum_{i \neq j} R_{ij} p_j(t) = \mathcal{A} \quad \because (1.28) \text{ で } Z = 1 \text{ とした。} \quad (2.116)$$

$\langle \hat{\mathcal{X}} \rangle_\theta$ について

θ 系の時間発展は、

$$\frac{\partial p_i^\theta(t)}{\partial t} = \sum_j R_{ij}^\theta p_j^\theta(t) \quad (2.117)$$

$$= e^\theta \sum_j R_{ij} p_j^\theta(t) \quad (2.118)$$

となる。この式から、

$$p_i^\theta(t) = p_i(e^\theta t) \quad (2.119)$$

となっていることがわかる。(タイムスケールの変換)。これを用いると、

$$\frac{\partial \langle \hat{\mathcal{X}} \rangle_\theta}{\partial \theta} = \frac{\partial}{\partial \theta} \int_0^\tau dt \sum_{i \neq j} R_{ij}^\theta X_{ij} p_j^\theta(t) \quad (2.120)$$

$$= \frac{\partial}{\partial \theta} \int_0^\tau dt e^\theta \sum_{i \neq j} R_{ij} X_{ij} p_j(e^\theta t) \quad (2.121)$$

$$= \frac{\partial}{\partial \theta} \int_0^{e^\theta \tau} dt \sum_{i \neq j} R_{ij} X_{ij} p_j(t) \quad (2.122)$$

$$\xrightarrow{\theta \rightarrow 0} \tau \langle \hat{X}(\tau) \rangle \quad (2.123)$$

となる。

以上の結果と Cramér-Rao の不等式を用いると、

$$(\tau \langle \hat{X}(\tau) \rangle)^2 \leq \text{Var}_0(\hat{\mathcal{X}}) \mathcal{A} \quad (2.124)$$

となる。これより、

$$\frac{\text{Var}(\hat{\mathcal{X}})}{(\tau \langle \hat{X}(\tau) \rangle)^2} \mathcal{A} \geq 1 \quad (2.125)$$

が成り立つことがわかる。 \square

3 Cramér-Rao の不等式

統計学の文脈での Cramér-Rao の不等式について述べる。

$P_\theta(x)$ をパラメータ θ をもつ確率変数 x の確率分布であるとする。また、引数 θ の関数 $f(\theta)$ が与えられていたとする。ここでの目的は、 x を $g(x)$ として測定したとき、 $f(\theta)$ を推定することである。ここで、 $g(x)$ が $f(\theta)$ の不偏推定量であると仮定する。すなわち、

$$f(\theta) = \langle g(x) \rangle \quad (3.1)$$

が成り立つとする。

このとき、Cramér-Rao の不等式は以下のように表される：

$$\text{Var}_\theta(g(x)) \geq \frac{(f')^2}{F(\theta)} \quad (3.2)$$

ただし、 $F(\theta)$ は Fisher 情報量であり、以下のように定義される：

$$F(\theta) = - \left\langle \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} \log P_\theta(x) \right\rangle = \left\langle \left(\frac{\partial}{\partial \theta} \log P_\theta(x) \right)^2 \right\rangle \quad (3.3)$$

Cramér-Rao の不等式の左辺は、どれほどこの推定が正確かを表している。右辺のフィッシャー情報量は、 θ に対する鋭敏性を表している。もし、 $F(\theta)$ が大きいとき、 θ の変化に対して、確率分布 $P_\theta(x)$ が大きく変化することになる。また、 $F(\theta)$ が小さい場合は、 θ の変化に対して、確率分布 $P_\theta(x)$ があまり変化しないことを意味しており、これは、測定値から θ を測定するのが難しいということの意味する。

例えば、誤差が毎回でるような秤を用いて物の重さを測定することを考える。このとき、各測定値が x であり、真の重さが θ に対応する。仮に、測定値が以下のような θ まわりのガウス分布に従うとする：

$$P_\theta(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-\theta)^2}{2\sigma^2}\right) \quad (3.4)$$

このとき、Fisher 情報量は、

$$F(\theta) = \left\langle \left(\frac{(x-\theta)}{\sigma^2} \right)^2 \right\rangle = \frac{1}{\sigma^2} \quad (3.5)$$

となる。このとき、 σ が大きいと、 $F(\theta)$ が小さくなり、 θ の推定が難しくなることがわかる。

Cramér-Rao の不等式は、正確な推定の限界を示すものである。すなわち、不偏推定量を変えることで推定の精度を向上させたいときに、どこまで精度を向上させることができるかを示すものである。

ex.

4 物理量についての補足

4.1 物理量の分類

ゆらぐ系の熱力学においては、基本的に以下の三種類の物理量が考えられる。

Def.state quantity/jump quantity/path quantity

state quantity \hat{f} は、状態 j に対して、値 f_j をとる物理量である。また、この期待値は、

$$\langle \hat{f} \rangle_{\mathbf{p}} = \sum_j f_j p_j \quad (4.1)$$

で定義される。

jump quantity \hat{g} は、状態 j から状態 k に遷移するとき、値 $g_{j \rightarrow k}$ をとる物理量である。また、この期待値は、

$$\langle \hat{g} \rangle_{\mathbf{p}, R} = \sum_{j \neq k} R_{kj} p_j g_{j \rightarrow k} \quad (4.2)$$

で定義される。

path quantity \hat{F} は、経路 Γ に対して、値 $F(\Gamma)$ をとる物理量である。また、この期待値は、

$$\langle \langle \hat{F} \rangle \rangle_{\Gamma} = \int d\Gamma P(\Gamma) F(\Gamma) \quad (4.3)$$

で定義される。

4.2 物理量の関係

4.2.1 state quantity と path quantity の関係

時間に依存する state quantity $\hat{f}(t)$ について、対応する path quantity を考えることができる。対応する path quantity $\hat{\hat{f}}(t)$ は、経路 Γ に対して、値

$$f(\Gamma, t) = f_{\Gamma(t)} = \sum_{m=0}^n f_{j_m}(t) \chi[t \in [t_m, t_{m+1}]] \quad (4.4)$$

をとる物理量である。このとき、以下が成り立つ。

Prop.state quantity と path quantity の関係

state quantity $\hat{f}(t)$ と対応する path quantity $\hat{\hat{f}}(t)$ について、以下が成り立つ。

$$\langle \hat{f}(t) \rangle_{\mathbf{p}(t)} = \langle \langle \hat{\hat{f}}(t) \rangle_{\Gamma} \rangle \quad (4.5)$$

Prf.

hoge

□

4.2.2 jump quantity と path quantity の関係

時間に依存する jump quantity $\hat{g}(t)$ について、対応する path quantity を考えることができる。
対応する path quantity $\hat{g}(t)$ は、経路 Γ に対して、値

$$g(\Gamma, t) = \sum_{m=1}^n g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t) \delta(t - t_m) \quad (4.6)$$

をとる物理量である。このとき、以下が成り立つ。

Prop. jump quantity と path quantity の関係

jump quantity $\hat{g}(t)$ と対応する path quantity $\hat{g}(t)$ について、以下が成り立つ。

$$\langle \hat{g}(t) \rangle_{\mathbf{p}(t), R(t)} = \left\langle \left\langle \hat{g}(t) \right\rangle \right\rangle_{\Gamma} \quad (4.7)$$

Prf.

離散のほうがやりやすいので、離散の場合を考える。右辺は以下のように書ける。

$$\int d\Gamma P(\Gamma) \sum_{m=1}^n g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t) \delta_{t, t_m} = \sum_{j_0, \dots, j_N} \prod_{n=1}^N T^{j^n j^{n-1}} p_{j_0}^0 \sum_{m=1}^n g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t_m) \quad (4.8)$$

一番最後の Σ について考える。和の k 番目の項について、

$$(\text{第 } k \text{ 項}) = \sum_{j_0, \dots, j_N} \prod_{n=1}^N T^{j^n j^{n-1}} p_{j_0}^0 g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t_m) \quad (4.9)$$

(j^0 から j^{k-2} まで計算して、)

$$= \sum_{j_{k-1}, j_k, \dots, j_N} \prod_{n=k-1}^N T^{j^n j^{n-1}} p_{j_{k-1}}^{k-1} g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t_m) \quad (4.10)$$

(j^{k+1} から j^N まで計算すると、規格化条件より)

$$= \sum_{j_{k-1}, j_k} T^{j^k j^{k-1}} p_{j_{k-1}}^{k-1} g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t_m) \quad (4.11)$$

となる。これを連続極限に持っていくことで、

$$\int d\Gamma P(\Gamma) \sum_{m=1}^n g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t) \delta_{t, t_m} = \sum_{j \neq k} p_j R_{kj} g_{j \rightarrow k}(t) \quad (4.12)$$

$$= \langle \hat{g}(t) \rangle_{\mathbf{p}(t), R(t)} \quad (4.13)$$

となる。 □

また、path quantity の積分量

$$\hat{G} = \int_0^\tau dt \hat{g}(t) \quad (4.14)$$

は、path に対して値

$$G(\Gamma) = \int_0^\tau dt g(\Gamma, t) = \sum_{m=1}^n g_{j_{m-1} \rightarrow j_m}(t_m) \quad (4.15)$$

をとる物理量である。このとき、以下が成り立つ。

$$\langle \langle \hat{G} \rangle \rangle_\Gamma = \int dt \langle \langle \hat{g}(t) \rangle \rangle_\Gamma = \int dt \langle \hat{g}(t) \rangle_{\mathbf{p}(t), R(t)} \quad (4.16)$$