

# 情報幾何と統計力学

大上由人

2024 年 9 月 29 日

## 1 情報幾何

### 1.1 双対平坦な多様体

狭い意味での情報幾何学として、双対アフィン接続の幾何を考える。

**Def: 双対アフィン接続**

アフィン接続を持つ Riemann 多様体  $(M, g)$  に対して、双対アフィン接続  $\nabla^*$  を、

$$Xg(Y, Z) = g(\nabla_X Y, Z) + g(Y, \nabla_X^* Z) \quad (X, Y, Z \in \mathfrak{X}(M)) \quad (1.1)$$

により定める。

例えば、Riemann 接続の双対アフィン接続は、Riemann 接続が計量的であることから、

$$Xg(Y, Z) = g(\nabla_X Y, Z) + g(Y, \nabla_X Z) \quad (X, Y, Z \in \mathfrak{X}(M)) \quad (1.2)$$

となり、 $\nabla^* = \nabla$  である。(自己双対)

このとき、双対アフィン接続は、一意に定まることを示すことができる。また、共変微分の公理を満たすことも示される。

**Def: 双対構造**

Riemann 多様体  $(M, g)$  に対して、計量  $g$  に対する双対性を満たすアフィン接続のペア  $(\nabla, \nabla^*)$  が与えられたとき、 $(g, \nabla, \nabla^*)$  を  $M$  の双対構造という。

上で定義した双対接続を用いて、双対平坦な多様体の幾何を考える。特に、統計多様体においては、片方の接続が指数型分布族、もう片方の接続が混合型分布族に対応する。

**Def: 双対平坦な多様体**

双対構造  $(g, \nabla, \nabla^*)$  を持つ多様体  $(M, g)$  が双対平坦であるとは、 $\nabla$ -曲率と  $\nabla^*$ -曲率がどちらも 0 かつ、 $\nabla$ -捩率と  $\nabla^*$ -捩率がどちらも 0 であることをいう。

今回は二つの接続について考えているため、それぞれの接続について局所アフィン座標系をとることができる。さらに、それぞれのアフィン座標系が、アフィン変換に対する任意性を持つことを用いると、以下の定理を示すことができる。

**Thm: 局所アフィン座標系の存在**

双対構造  $(g, \nabla, \nabla^*)$  に関して平坦な多様体  $M$  では、各点の周りで

$$g(\partial_i, \partial_j) = \delta_{ij} \quad (1.3)$$

を満たす、局所  $\nabla$ -アフィン座標系  $(x^i)$  および局所  $\nabla^*$ -アフィン座標系  $(y^i)$  の組  $\{x^i, y^i\}$  をとることができる。このような組  $\{x^i, y^i\}$  を双対アフィン座標系という。

以下では、双対 affine 座標系を用いた局所的な話に限定するため、 $U \cap V$  自身を多様体  $M$  とみなし、直交性をみたす大域的な  $\nabla$ -affine 座標系を  $(\theta^i)$ 、 $\nabla^*$ -affine 座標系を  $(\eta_j)$  で表し、それぞれ  $\theta$ -座標系、 $\eta$ -座標系とよぶことにする。また、対応するベクトル場を

$$\partial_i := \frac{\partial}{\partial \theta^i}, \quad \partial^j := \frac{\partial}{\partial \eta_j} \quad (4.40)$$

と書くことにする。また、直交性は

$$g(\partial_i, \partial^j) = \delta_i^j \quad (1.4)$$

と表すことにする。

ダイバージェンスを定義する。

**Def: ダイバージェンス**

$M$  を、双対構造  $(g, \nabla, \nabla^*)$  に関する双対平坦多様体であるとする。このとき、二点  $p, q \in M$  に対して、定まる量

$$D(p||q) = \psi(\theta(p)) + \varphi(\eta(q)) - \theta^i(p)\eta_i(q) \quad (1.5)$$

を  $\nabla$ -ダイバージェンスという。ただし、 $\{(\theta^i), (\eta_i)\}$  は  $M$  の大域的な双対アフィン座標系であり、 $\psi, \phi$  は、 $\eta_i = \partial_i \psi$   $\theta^i = \partial^i \varphi$  を満たす。

定義にアフィン座標系を用いているが、結局、座標の取り方に依らないことが示される。(ここでは省略)

$\nabla$  と  $\nabla^*$  の役割を入れ替えると、 $D(p||q)$  における  $\theta$  と  $\eta$ 、 $\psi$  と  $\varphi$  の役割も入れ替わる。したがって、

$$D(p||q) = D^*(q||p) \quad (1.6)$$

が成り立つ。また、少し計算すると、

$$D(p||q) \geq 0 \quad (1.7)$$

かつ、

$$D(p||q) = 0 \Leftrightarrow p = q \quad (1.8)$$

が成り立つことがわかる。したがって、 $D(p||q)$  は、 $M$  上の距離のような役割を持つと考えられるが、実際には、対称性  $D(p||q) = D(q||p)$  は成り立たないし、三角不等式も成り立たない。したがって、 $D(p||q)$  は、距離の公理を満たさない。

### ex: Euclid 空間

Euclid 空間においては、 $\nabla = \nabla^*$  である。したがって、双対平坦性はただの平坦性と帰着する。このとき、ポテンシャルは、

$$\psi(z) = \varphi(z) = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n (z^i)^2 \quad (1.9)$$

となる。したがって、ダイバージェンスは、

$$D(p||q) = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n (z^i(p))^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n (z^i(q))^2 - \sum_{i=1}^n z^i(p) z^i(q) = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n (z^i(p) - z^i(q))^2 \quad (1.10)$$

となる。これは、Euclid 空間における距離の二乗に一致する。

ところで、Euclid 空間において、距離の二乗と結びつく定理として、Pythagoras の定理がある。これは、双対平坦な多様体へ拡張することができる。

#### Thm: 拡張 Pythagoras の定理

双対平坦多様体  $(M, g, \nabla, \nabla^*)$  において、点  $p, q$  を結ぶ  $\nabla$ -測地線と  $q, r$  を結ぶ  $\nabla^*$ -測地線が計量  $g$  に関して直交しているなら、

$$D(p||r) = D(p||q) + D(q||r) \quad (1.11)$$

が成り立つ。

## 1.2 統計多様体

情報幾何では、確率分布全体の集合を多様体として考える。有限集合  $\Omega$  の要素である根元事象を自然数でラベル付けすることにして、サイズ  $n$  の根元事象系を

$$\Omega_n = \{1, 2, \dots, n\} \quad (1.12)$$

と表すことにする。このとき、 $\Omega_n$  上の確率分布全体の集合を、

$$\mathcal{S}_n = \{p : \Omega_n \rightarrow \mathbb{R}_{++}; \sum_{\omega \in \Omega_n} p(\omega) = 1\} \quad (1.13)$$

ただし、

$$\mathbb{R}_{++} = \{x \in \mathbb{R}; x > 0\} \quad (1.14)$$

**Thm:Chentsov の定理**

Markov 埋め込みの下での不変性を満たす Riemann 計量は、定数倍を除いて、

$$g_p(X, Y) = \sum_{\omega=1}^n p(\omega) (X \log p(\omega)) (Y \log p(\omega)) \quad (1.15)$$

に限られる。一方、アフィン接続の不変性を満たすようなアフィン接続は、

$$g(\nabla_X^\alpha Y, Z) = g(\tilde{\nabla}_X^\alpha Y, Z) - \frac{\alpha}{2} S_p(X, Y, Z) \quad (1.16)$$

により、実数  $\alpha$  と一対一に対応する。ただし、

$$S_p(X, Y, Z) = \sum_{\omega=1}^n p(\omega) (X \log p(\omega)) (Y \log p(\omega)) (Z \log p(\omega)) \quad (1.17)$$

である。

**Def:Fisher 計量**

1.15 を満たす計量  $g$  を Fisher 計量といい、1.16 を満たすアフィン接続  $\nabla^\alpha$  を  $\alpha$ -接続という。

さらに、これは多様体とみなすことができ、接続および双対接続を与えることができる。この接続をそれぞれ  $\nabla^e$ 、 $\nabla^m$  とする。また、これに対応して双対アフィン座標系を導入することができる。これを  $\{(\theta^i), (\eta_i)\}$  とする。

さらに、 $\nabla^*$  に対応するダイバージェンスを考えることができる。

**Def.KL ダイバージェンス**

$p, q \in \mathcal{S}_n$  に対して、

$$D^m(p||q) = \sum_{\omega=1}^n p(\omega) \log \frac{p(\omega)}{q(\omega)} \quad (1.18)$$

を KL ダイバージェンスという。

また、 $\mathcal{S}_n$  の部分多様体として、確率関数が指数関数の形をとるものを考える。

**Def: 指数型分布族**

$\Omega$  上の関数  $C(\omega), F_1(\omega), \dots, F_k(\omega)$  及び  $\mathbb{R}^k$  上の領域  $\Theta$  上を動く  $k$  次元パラメータ  $\theta = (\theta^1, \dots, \theta^k) \in \Theta$  を用いて

$$p_\theta(\omega) = \exp \left[ C(\omega) + \sum_{i=1}^k \theta^i F_i(\omega) - \psi(\theta) \right] \quad (1.19)$$

と表される確率分属族  $\{p_\theta; \theta \in \Theta\}$  を指数型分布族という。ただし、 $\psi(\theta)$  は、

$$\psi(\theta) = \log \left[ \sum_{\omega \in \Omega} \exp \left[ C(\omega) + \sum_{i=1}^k \theta^i F_i(\omega) \right] \right] \quad (1.20)$$

で定義される。

この量が、確率分布間の距離 (のようなもの) として、対応してくれる。

上の定義で与えた指数型分布族を  $M$  とする。また、指数型分布族から一旦視点を  $\mathcal{S}$  に戻してあげて、

統計多様体  $(\mathcal{S}, g, \nabla^e, \nabla^m)$  の  $\nabla^e$ -自己平行部分多様体である指数型分布族

$$M = \{p_\theta(\omega) \in \mathcal{S}; \log p_\theta(\omega) = C(\omega) + \sum_{i=1}^k \theta^i F_i(\omega) - \psi(\theta)\} \quad (1.21)$$

が与えられたとする。 $M$  の期待値座標系を固定したときに定まる  $\mathcal{S}$  確率分布族

$$\Gamma_\eta = \{q(\omega) \in \mathcal{S}; E_q[F_i] = \eta_i\} \quad (1.22)$$

を考える。

**Thm:**

$M$  と  $\Gamma_\eta$  が共有点を持つならば、その点において、 $M$  と  $\Gamma_\eta$  は直交する。

## 2 統計力学

### 2.1 エントロピー最大原理

統計力学における各分布の構成方法として、シャノンエントロピーを適当な拘束条件の元で最大化する方法がある。

エネルギー期待値を一定に保った時の、シャノンエントロピー最大化問題を考える。シャノンエントロピーは確率分布関数の汎関数であるから、変分によって停留点を探す。

$$\tilde{S} = -k_B \sum_i p_i \log p_i - \lambda \left( \sum_i p_i - 1 \right) - \rho \left( \sum_i p_i E_i - U \right) \quad (2.1)$$

である。ここで、 $\lambda$  と  $\rho$  は未定乗数である。微小な確率変分を考えると、

$$\delta \tilde{S} = -k_B \sum_i (p_i + \delta p_i) \log(p_i + \delta p_i) - \lambda \left( \sum_i (p_i + \delta p_i) - 1 \right) - \rho \left( \sum_i (p_i + \delta p_i) E_i - U \right) - \tilde{S} \quad (2.2)$$

$$= -k_B \sum_i \left( \delta p_i \log p_i + (p_i + \delta p_i) \log \left( 1 + \frac{\delta p_i}{p_i} \right) \right) - \lambda \left( \sum_i \delta p_i \right) - \rho \left( \sum_i \delta p_i E_i \right) \quad (2.3)$$

となる。ここで、 $\log(1+x) = x + O(x^2)$  であることを用いて、

$$\delta \tilde{S} = -k_B \sum_i (\delta p_i \log p_i + \delta p_i) - \lambda \left( \sum_i \delta p_i \right) - \rho \left( \sum_i \delta p_i E_i \right) \quad (2.4)$$

$$= \sum_i \delta p_i (-k_B \log p_i - k_B - \lambda - \rho E_i) + O(\delta p_i^2) \quad (2.5)$$

となる。したがって、

$$-k_B \log p_i - k_B - \lambda - \rho E_i = 0 \quad (2.6)$$

である。これを変形して、

$$p_i = \exp \left( -1 - \frac{\lambda}{k_B} - \frac{\rho E_i}{k_B} \right) \quad (2.7)$$

したがって、

$$p_i \propto \exp(-\beta E_i) \quad (2.8)$$

となる。ここで、 $\beta = \frac{1}{k_B T}$  である。 $(\rho = \frac{1}{T})$

あとは、規格化条件から、

$$p_i = \frac{1}{Z} \exp(-\beta E_i) \quad (2.9)$$

$$Z = \sum_i \exp(-\beta E_i) \quad (2.10)$$

であることがわかる。これがカノニカル分布である。

## 2.2 KL ダイバージェンス最小化

統計力学における最大エントロピー原理は、情報幾何の立場では、一様分布との KL ダイバージェンスを最小化することに対応する。

カノニカル分布の形を思い出しつつ、指数型分布族において、 $k=1$  とし、 $F_1(\omega) = -H(\omega)$  とする。そして、 $\theta=0$  で一様分布

$$u = \left( \frac{1}{n}, \dots, \frac{1}{n} \right) \quad (2.11)$$

を通る 1 次元指数型分布族 ( $\nabla^e$ -測地線) を考える。このとき、この測地線は、

$$p_\theta(\omega) = \exp[-\theta H(\omega) - \psi(\theta)] \quad (2.12)$$

となる。<sup>\*1</sup>このとき、この測地線と、

$$\Gamma_\eta = \{q \in \mathcal{S}; E_q[-H] = \eta\} \quad (2.13)$$

は直交する。

一般化 Pythagoras の定理より、

$$p_{\theta_*} = \operatorname{argmin}_{q \in \Gamma_\eta} \{D^e(u||q)\} \quad (2.14)$$

$$= \operatorname{argmin}_{q \in \Gamma_\eta} \{D^m(q||u)\} \quad (2.15)$$

$$= \operatorname{argmin}_{q \in \Gamma_\eta} \sum_{\omega \in \Omega} q(\omega) \log \frac{q(\omega)}{u(\omega)} \quad (2.16)$$

$$= \operatorname{argmin}_{q \in \Gamma_\eta} \{\log n - S(q)\} \quad (2.17)$$

$$= \operatorname{argmax}_{q \in \Gamma_\eta} \{S(q)\} \quad (2.18)$$

となる。これは、確率変数  $F_1(\omega) = -H$  の期待値が一定であるもとで、Shanon エントロピー  $S(q)$  を最大にする確率分布は、 $\Gamma_\eta$  から測地線に下した垂線の足  $p_{\theta_*}$  に一致することを示している。

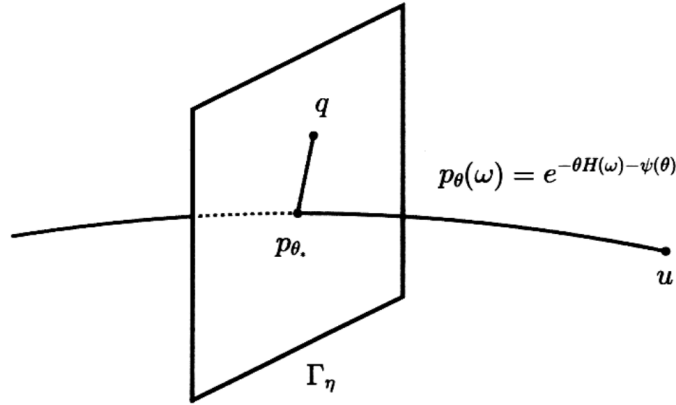


図 6.1 最大エントロピー原理

図 1 エネルギー期待値が一定の面の中で一様分布に最も近い分布が  $p_{\theta_*}$  である。

<sup>\*1</sup>  $\theta = 0$  で一様分布になってほしいので、 $C(\omega) = 0$  とする。