

§ Levi-Civita connection [GA4.3]

定理 4.3.1

任意黎曼流形存在唯一一個 Levi-Civita connection ∇

(1) 是一個 metric connection : $X \langle Y, Z \rangle = \langle \nabla_X Y, Z \rangle + \langle Y, \nabla_X Z \rangle$

(2) Torsion free : $\nabla_X Y - \nabla_Y X = [X, Y]$ for all vector fields X, Y .

定義 $\langle \nabla_X Y, Z \rangle =$ 書中的定義稱為 Koszul formula . 通常在論證時直接用性質(1)(2)

比較方便 .

計算時 Levi-Civita connection 的定義簡化為兩個結構方程 :

(1) $d\theta^i + \omega_j^i \wedge \theta^j = 0$ (對應 torsion free)

(2) $\omega_{ij} + \omega_{ji} = 0$ 其中 $\omega_{ij} = g_{ik} \omega_j^k$ (對應度量相容)

在局部座標中(local chart) $\nabla_{\partial_i} \partial_j = \Gamma_{ij}^k \partial_k$, 其中 $\partial_i = \frac{\partial}{\partial x^i}$.

且 $\nabla_{\partial_i} dx^j = -\Gamma_{ik}^j dx^k$ 也因此推出 $\Gamma_{ij}^k = \frac{1}{2} g^{kl} (g_{il,j} + g_{jl,i} - g_{ij,l})$

§ Riemannian curvature tensor

$$R(X, Y)Z = \nabla_X \nabla_Y Z - \nabla_Y \nabla_X Z - \nabla_{[X, Y]} Z$$

在局部坐標系中 $R(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}) \frac{\partial}{\partial x^l} = R_{lij}^k \frac{\partial}{\partial x^k}$

令 $R_{klij} := g_{km} R_{lij}^m$ 則 $R_{klij} = \left\langle R(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}) \frac{\partial}{\partial x^l}, \frac{\partial}{\partial x^k} \right\rangle$

Lemma 4.3.1

對任意向量場 X, Y, Z

(1) $R(X, Y)Z = -R(Y, X)Z$ 即 $R_{klij} = -R_{klji}$

(2) $R(X, Y)Z + R(Y, Z)X + R(Z, X)Y = 0$ 即 $R_{klij} + R_{kijl} + R_{kjli} = 0$ (first Bianchi identity)

(3) $\langle R(X, Y)Z, W \rangle = -\langle R(X, Y)W, Z \rangle$ 即 $R_{klij} = -R_{lkij}$

(4) $\langle R(X, Y)Z, W \rangle = \langle R(Z, W)X, Y \rangle$ 即 $R_{klij} = R_{ijkl}$

Lemma 4.3.2 Bianchi 第二恆等式

$$\nabla_{\partial_h} R_{klij} + \nabla_{\partial_k} R_{lhij} + \nabla_{\partial_i} R_{hkij} = 0$$

§ 截曲率

黎曼流形上兩切向量 $X = \xi^i \frac{\partial}{\partial x^i}, Y = \eta^i \frac{\partial}{\partial x^i}$ 所張平面的截曲率

$$K(X \wedge Y) := \langle R(X, Y)Y, X \rangle \frac{1}{|X \wedge Y|^2}$$

(若 $P \subset T_p M$ 是切空間中的一個二維平面投影, $K(P) := \frac{R(u, v, v, u)}{\|u\|^2 \|v\|^2 - \langle u, v \rangle^2}$)

應用

1. 比較定理
 - (1) Rauch comparison theorem
 - (2) Toponogov comparison theorem
2. Synge 定理
3. 截曲率是最強的二階幾何量。透過對截曲率進行取平均 (跡運算), 可以得到 Ricci 曲率: $Ric(v, v) = \sum_{i=1}^{n-1} K(v, e_i)$ 其中 $\{v, e_1, \dots, e_{n-1}\}$ 是正交規範基。
4. Schur 定理

§ 定義 $X = \xi^i \frac{\partial}{\partial x^i} \in T_x M$ 方向的 Ricci curvature

$$Ric(X, X) = g^{jl} \left\langle R(X, \frac{\partial}{\partial x^j}) \frac{\partial}{\partial x^l}, X \right\rangle$$

Ricci tensor $R_{ij} = g^{kj} R_{ikj}$ and scalar curvature $R = g^{ij} R_{ij}$

Definition 4.3.4 The Riemannian manifold M is called a space of constant sectional curvature, or a *space form* if $K(X \wedge Y) = K \equiv \text{const.}$ for all linearly independent $X, Y \in T_x M$ and all $x \in M$. A space form is called *spherical*, *flat*, or *hyperbolic*, depending on whether $K > 0, = 0, < 0$.

M is called an *Einstein manifold* if

$$R_{ik} = c g_{ik}, \quad c \equiv \text{const.}$$

(note that c does not depend on the choice of local coordinates).

定理 4.3.2 Schur theorem

Let $d = \dim M \geq 3$. If the sectional curvature of M is constant at each point, i.e.

$K(X \wedge Y) = f(x)$ for $X, Y \in T_x M$ then $f(x) \equiv \text{const}$ and M is a space form.

A space form is called spherical, flat, or hyperbolic, depending on whether $K > 0, = 0, < 0$

Likewise, if the Ricci curvature is constant at each point, i.e. $R_{ij} = c(x)g_{ij}$ then $c(x) \equiv \text{const}$ and M is Einstein.

Schur theorem says that the isotropy (各向同性) of a Riemannian manifold, i.e. the property that at each point all directions are geometrically indistinguishable, implies the homogeneity, i.e. that all points are geometrically indistinguishable. In particular, a pointwise property implies a global one.

定理 4.3.3 Weitzenböck formula

Theorem 4.3.3 (Weitzenböck Formula) Let e_1, \dots, e_d ($d = \dim M$) be a local orthonormal frame field as in Lemma 4.3.4, with the dual coframe field η^1, \dots, η^d . Then the Laplace–Beltrami operator acting on p -forms ($p = 0, 1, \dots, d$) is given by

$$\Delta = -\nabla_{e_i e_i}^2 - \eta^i \wedge \iota(e_i)R(e_i, e_j). \quad (4.3.47)$$

定義 Hessian of a differential function

(M, g) is a Riemannian manifold, $f: M \rightarrow \mathbb{R}$ is a differentiable function

The Hessian of f is ∇df

$$df = \frac{\partial f}{\partial x^i} dx^i \quad \text{then} \quad \nabla df = \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^i \partial x^j} - \frac{\partial f}{\partial x^k} \Gamma_{ij}^k \right) dx^i dx^j$$

Hessian 稱為黑塞矩陣 在 \mathbb{R}^2 , $H(x, y) = \begin{bmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \end{bmatrix}$

1. $(\text{Hess}f)(X, Y) = g(\nabla_X(\text{grad}f), Y)$

$$(\text{Hess}f)(X, Y) = (\nabla_X df)Y = X(Y(f)) - (\nabla_X Y)f$$

$$z = f(x, y) = x^2 + xy + y^2 \quad \begin{cases} \frac{\partial f}{\partial x} = 0 \\ \frac{\partial f}{\partial y} = 0 \end{cases} \Rightarrow (x, y) = (0, 0)$$

$$H = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \quad \det H > 0 \quad \text{且} \quad f_{xx} = 2 > 0 \quad \text{所以} \quad f(x, y) \text{ 在 } (0, 0) \text{ 有極小值。}$$

定義 凸(convex)函數

定理 4.3.4 Garding-Korn 不等式

Let M be a compact Riemannian manifold with metric tensor g .

There exists a constant c (depending on the geometry of M) such that for any (smooth) vector field X on M

$$\int_M \|\nabla X\|^2 dVol + \int_M |\operatorname{div} X|^2 dVol \leq c \left(\int_M \|X\|^2 dVol + \int_M \|L_X g\|^2 dVol \right)$$

Where $L_X g$ is the Lie derivative of g in the direction of X .

這是一個典型的橢圓型估計，在證明解的存在性、唯一性、正則性時非常重要。

舉例解釋

球面 S^2 上有一個風場 X ，表示空氣流動的方向與速度。

不等式的左邊：風場的「混亂程度」。

∇X (梯度)：代表風速在空間中變化的總量。

如果左邊數值很大，表示全球各地的風向或風速差異極大，氣流非常混亂。

$\operatorname{div} X$ (散度)：代表空氣的壓縮或膨脹。在地球大氣中，這通常與垂直氣流（升降氣流）有關。

不等式的右邊：控制變因

$\|X\|^2$ ：這是風場整體的能量（風速的大小）。

$L_X g$ ：在黎曼幾何中， $L_X g$ 衡量的是當流體（風）沿著向量場 X 流動時，空間距離（度量 g ）被拉伸或壓縮的程度。

如果 $L_X g = 0$ ，表示這個風場是等距的（稱為 Killing 向量場），就像一個旋轉的硬球，內部的點與點之間距離不變。

如果 $L_X g$ 很小，表示風雖然在吹，但沒有把大氣「撕裂」或過度「揉捏」。

如果大氣層的風既沒有失控（能量有限），也沒有在局部區域產生極端的拉扯（形變有限），那麼全球風場的變化率就不可能無限大。

[Poincare 不等式 AI001]

$$\int_{\Omega} \left| u - \bar{u} \right|^2 dx \leq C \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx$$

在某種意義上，您可以把 Garding-Korn 看作是「帶有幾何約束的向量版

Poincaré 不等式」。如果一個向量場 X 完全不產生形變（ $L_X g = 0$ ），那麼這

個不等式就退化成了討論該向量場本身能量與梯度之間的關係，這時它與 Poincaré 不等式的結構就幾乎一致了。

推論

Corollary 4.3.3 *Let M be a compact Riemannian manifold. Then the vector space of Killing fields (cf. Definition 2.3.7) on M is finite dimensional.*