Do Carmo 黎曼几何习题

颜成子游

2024年3月10日

目录

 1 第一章
 1

 2 第二章
 1

 3 第三章
 3

 4 第四章
 8

1 第一章

2 第二章

1. 设 c(t) 的切向量为 $\dot{c}(t)$ 。根据平行移动可知:

$$\nabla_{\dot{c}(t)} P_{c,t_0,t} = 0 \tag{2.1}$$

等距性:

$$s(t) = ||P_{c,t_0,t}||^2, \dot{s}(t) = 0 \Rightarrow s(t) \equiv s(t_0)$$
(2.2)

保定向:

设 e_i 是 t_0 处的一组单位正交定向基,则 $P_{c,t_0,t}(e_i)$ 是一组 t 处的单位正交基。这两组基诱导的定向必须连续变化,于是 P 是保定向的映射。

2.

$$\frac{d}{dt}P_{c,t_0,t}^{-1}(Y(c(t)))|_{t=t_0} = \lim_{t \to t_0} \frac{Y(c(t)) - P_{c,t_0,t}(Y(p))}{t - t_0} = \nabla_X(Y - P_{c,t_0,t}Y)(p) = \nabla_XY(p)$$
 (2.3)

3.▽ 是联络是平凡的。我们需要说明这是黎曼联络。

根据拉回,M 的度量是 f^*g . 设 $f_*X = \bar{X}$ 。(其他向量场也同理)。从而:

$$X\langle Y,Z\rangle = X\langle f_*Y, f_*Z\rangle = f_*(X)\langle f_*Y, f_*Z\rangle = \langle \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Y}, \bar{Z}\rangle + \langle \bar{Y}, \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Z}\rangle = \langle \nabla_XY, Z\rangle + \langle Y, \nabla_XZ\rangle \quad (2.4)$$

4.(a) 借鉴上题的思路。设 ∇ 是 M 上的联络, 则 $\nabla_V V = 0$. 于是 \mathbb{R}^3 上的平凡联络 D 满足:

$$D_V V \perp V$$
 (2.5)

若上述公式成立, 则 $\nabla_V V = 0$ 。所以 V 沿着曲线平行移动。

(b)

5. 欧氏空间上平行移动与点无关。因为欧氏空间的联络是平凡的,从而对单位向量 e_i 求联络总是 0.

若不是欧氏空间,则可以举球面 S^2 的例子。从北极点平行移动到南极点,走不同经线得到的结果不同。

6.

7.

8.(a) 略。带入公式:

$$\Gamma_{ij}^{k} = \frac{1}{2} \sum_{m} \left\{ \frac{\partial}{\partial x_{i}} g_{jm} + \frac{\partial}{\partial x_{j}} g_{im} - \frac{\partial}{\partial x_{m}} g_{ij} \right\} g^{km}$$
(2.6)

即可。

- (b) 使用 Christoffel 记号计算平行移动的方程即可。
- 9.(a) 仿照 Levi-Civita 联络的证明即可。

因为联络和伪黎曼度量是相容的,且联络是无挠的,我们仍然有:

$$X\langle Y, Z \rangle + Y\langle Z, X \rangle - Z\langle X, Y \rangle = \langle [X, Z], Y \rangle + \langle [Y, Z], X \rangle + \langle [X, Y], Z \rangle + 2\langle Z, \nabla_Y X \rangle \tag{2.7}$$

因为 $\langle \cdot, \cdot \rangle$ 仍然是非退化的, 所以通过指定 $\langle Z, \nabla_Y X \rangle$ 的值, 我们仍然可以给出 ∇ 的唯一性和存在性。

(b) 设洛伦兹度量下的 Levi-Civita 联络是 ∇ . 平凡度量下的 Levi-Civita 联络是 D. 我们说明若 $\nabla_X Y = 0$ 与 $D_X Y = 0$ 等价。

对于 ∇ 而言, 带入式 (7), 不难发现 $\nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_i} = 0, 0 \leq i, j \leq n$. 所以 $\nabla_{X^i \frac{\partial}{\partial x_i}} (Y^j \frac{\partial}{\partial x_j}) = 0$ 等价于:

$$X^{i}(\nabla_{\frac{\partial}{\partial x_{i}}}Y^{j})\frac{\partial}{\partial x_{i}} = 0 \tag{2.8}$$

由于任何联络作用在函数上总是求李导数, 所以上述方程可以直接替换为:

$$X^{i}(D_{\frac{\partial}{\partial x_{i}}}Y^{j})\frac{\partial}{\partial x_{j}} = 0 \tag{2.9}$$

于是 $D_X Y = 0$ 与 $\nabla_X Y = 0$ 等价。

3 第三章

- 1.(Geodesic of a surface of revolution)
- (a) 计算:

$$\langle \frac{\partial}{\partial v}, \frac{\partial}{\partial u} \rangle = 0, \langle \frac{\partial}{\partial v}, \frac{\partial}{\partial v} \rangle = f'^2 + g'^2, \langle \frac{\partial}{\partial u}, \frac{\partial}{\partial u} \rangle = f^2$$
 (3.1)

(b) 设测地线 $\gamma(t)$ 为 (u(t), v(t)). 则切向量为:

$$\dot{\gamma}(t) = u'(t)\frac{\partial}{\partial u} + v'(t)\frac{\partial}{\partial v}$$
(3.2)

显然需要先计算联络系数。我们有:

$$\Gamma_{11}^1 = 0, \Gamma_{12}^1 = \Gamma_{21}^1 = \frac{f'}{f}, \Gamma_{22}^1 = 0$$
 (3.3)

$$\Gamma_{11}^2 = -\frac{ff'}{f'^2 + g'^2}, \Gamma_{12}^2 = \Gamma_{21}^2 = 0, \Gamma_{22}^2 = \frac{f'f'' + g'g''}{f'^2 + g'^2}$$
(3.4)

带入测地线方程:

$$\frac{d^2u}{dt^2} + 2\frac{f'}{f}\frac{du}{dt}\frac{dv}{dt} = 0 \tag{3.5}$$

$$\frac{d^2v}{dt^2} - \frac{ff'}{(f')^2 + (g')^2} (\frac{du}{dt})^2 + \frac{f'f'' + g'g''}{f'^2 + g'^2} (\frac{dv}{dt})^2 = 0$$
(3.6)

 $(c)|\gamma'(t)|^2 = u'^2 f^2 + v'^2 (f'^2 + g'^2).$ 对其求导:

$$\frac{d}{dt}|\gamma'(t)|^2 = 2u'u''f^2 + 2u'^2ff'v' + 2v''v'(f'^2 + g'^2) + 2v'^3(f''f' + g''g')$$
(3.7)

$$=2u'u''f^{2}+2u'^{2}ff'v'+2v'[ff'u'^{2}-(f'f''+g'g'')v'^{2}]+2v'^{3}(f''f'+g''g')$$
(3.8)

$$=2fu'(u''f+2u'v'f')=0$$
(3.9)

略去第二个有向角的计算。记录为:

$$r\cos\beta = \text{const}$$
 (3.10)

- (d) 我认为是一个错题。
- 2.(定义切丛上的 Riemann 度量)
- (a) 对于给出的度量表达式,良定义意为选择的曲线 p, v, q, w 并不影响计算的结果. 其次,这是一个对称的正定二次型。

对称的正定二次型是平凡的。因而我们只需要考虑良定义问题。观察表达式:

$$\langle V, W \rangle_{p,v} = \langle d\pi(V), d\pi(W) \rangle_p + \langle \frac{Dv}{dt}(0), \frac{Dw}{ds}(0) \rangle_p$$
 (3.11)

显然第一项是自然良定的。对于第二项, 注意到:

$$\frac{Dv}{dt}(0) = \nabla_{d\pi(V)}v(t), \frac{Dw}{ds}(0) = \nabla_{d\pi(W)}w(s)$$
(3.12)

我们需要说明 $\nabla_{d\pi(V)}v(t)$ 是不依赖 v(t) 选取的向量。不妨根据联络的定义展开:

$$\nabla_{d\pi(V)}v(t) = ((d\pi(V))^j \frac{\partial v^i}{\partial x^j} + \Gamma^i_{kj}(d\pi(V))^k Y^j) \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial v^i}{\partial x^j} = V^{n+i}$$
(3.13)

于是该向量被v,V所表达,因而是良定义的。

(b) 纤维上 $d\pi(W) = 0$ 。因此 V 是水平向量等价于:

$$\langle \frac{Dv}{dt}(0), \frac{Dw}{ds}(0) \rangle \equiv 0, \forall w(t)$$
 (3.14)

因此 $\frac{Dv}{dt} = \nabla_{\dot{p}(t)} v(t) = 0$ 恒成立, 即 v(t) 沿着 p(t) 平行移动。

(c) 设 v(t) 是测地向量场 $(M \perp b)$ 。这也可以写作 $v: M \to TM$ 表。我们断言 $v_*v(t)$ 是水平向量场。不妨设 v(t) 对应的测地线是 p(t)。

于是在 (p(t),v(t)) 处, $\nabla_{p(t)}v(t)=0$ 恒成立,从而 $v_*v(t)$ 是水平向量场。

(d) 设 $\bar{\alpha}(t) = (\alpha(t), v(t))$, 其中 v(t) 是沿着 $\alpha(t)$ 的向量场。则:

$$\|\dot{\bar{\alpha}}(t)\|^2 = \|\dot{\alpha}(t)\|^2 + \|\frac{Dv}{dt}\|^2 \ge \|\dot{\alpha}(t)\|^2$$
(3.15)

于是我们有:

$$l(\bar{\alpha}) \ge l(\alpha) \tag{3.16}$$

若 $\alpha(t)$ 是测地线且 v(t) 是 $\alpha(t)$ 的切向量, 我们有:

$$\|\dot{\bar{\alpha}}(t)\|^2 = \|\dot{\alpha}(t)\|^2 + \|\frac{Dv}{dt}\|^2 = \|\dot{\alpha}(t)\|^2 + 0 = \|\dot{\alpha}(t)\|^2$$
(3.17)

于是 $l(\alpha) = l(\bar{\alpha})$ 。

现在考虑一个能使得测地线是最短线的凸邻域。于是 $\bar{\alpha}$ 成为了所有 $\bar{\gamma}(t)$ 中的最短线, 因而是测地线。

(e) 因为 $\frac{Dw}{dt} = 0(W$ 水平), 所以第一个等式成立。

如果 W 垂直, 则 $d\pi(W) = 0$ 且 $\frac{Dw}{dt}$ 退化为 W. 所以第二个等式成立。

3. 设 G 是李群,G 是李代数. 给定 $X \in G$, 有积分曲线:

$$\varphi: (-\epsilon, +\epsilon) \to G, \varphi(0) = e, \varphi'(t) = X(\varphi(t))$$
(3.18)

(a) 设 $t_0 \in (-\epsilon, \epsilon)$ 且 $\varphi(t_0) = y$. 根据左不变性, 可以推出 $t \mapsto y^{-1}\varphi(t)$ 是在 t_0 处经过 e 的 X 的积分曲线。

事实上, 该曲线的切向量场为 $L_{*,y^{-1}}X = X$ 。因此根据积分曲线的唯一性可知 $y^{-1}\varphi(t) = \varphi(t - t_0)$. 即 $\varphi(t_0)^{-1}\varphi(t) = \varphi(t - t_0)$.

由于 t_0 是任意的, 所以在 $(-\epsilon, \epsilon)$ 上, 我们有 $\varphi(t+s) = \varphi(t)\varphi(s)$ 。用简单的微分方程知识可以推得 t 对于所有 \mathbb{R} 都有定义。

(b) 对于 $Y \in \mathcal{G}$, 需要证明 $\nabla_Y Y = 0$.

考虑关系:

$$2\langle X, \nabla_Y Y \rangle = 2Y\langle X, Y \rangle - X\langle Y, Y \rangle + 2\langle Y, [X, Y] \rangle \tag{3.19}$$

因为 X,Y 是左不变的向量场, 所以 $\langle X,Y \rangle$ 和 $\langle Y,Y \rangle$ 恒定。于是:

$$\langle X, \nabla_Y Y \rangle = \langle Y, [X, Y] \rangle \tag{3.20}$$

而度量是双不变的, 于是:

$$\langle [U, X], Y \rangle = -\langle U, [V, X] \rangle \tag{3.21}$$

上述等式可以参考伴随表示 Ad 和 ad 之间的关系.

所以 $\langle Y, [X,Y] \rangle = 0$ 恒成立。于是 $\langle \nabla_Y Y, X \rangle = 0$ 恒成立。于是 $\nabla_Y Y = 0$.

4.

- (a) 取满足定理 3.7 的 W。对于任意点 $p \in W$,有 \exp_p 是 W 上的微分同胚。于是任何点 q 都与 q 有测地线连接,即 W 可缩。
 - (b) 使用 W_p 即可。有限交的情况下用测地线的唯一性可以保证可缩。

5.

(a) 设 V 是线性场且 $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}^n$ 是矩阵。于是 V 的积分曲线:

$$\dot{x}(t) = Ax(t), x(t) = e^{tA}x(0)$$
(3.22)

所以 $\varphi(t_0, p) = e^{t_0 A} p$. 若这个线性变换是等距, 则 $e^{t_0 A} \in O(n)$. 即:

$$e^{t_0 A} (e^{t_0 A})^T = e^{t_0 (A + A^T)} = \text{Id} \Rightarrow A + A^T = 0$$
 (3.23)

(b) 取 $q = \exp_p(v) \neq p, v \in T_pM$. 我们说明 $\langle X_q, (d\exp_p)_q v \rangle = 0$.

取 q 处的 X 的积分曲线 $\gamma(t), \gamma(0) = q$. 通过选择适当的 U 作为正规坐标系, 我们可以假定 $\gamma(t) \in U$ 且 X 在 U 上满足 Killing 场的定义。

从而存在 $v(t) \in T_pM$ 使得 $\exp_p v(t) = \gamma(t), v(0) = v$.

于是 $X_q = \dot{\gamma}(0) = \exp_p v(0)$. 因为 \exp_p 是微分同胚, 于是 $X_q = d(\exp_p)_q \dot{v}(0)$.

而根据 X 是无穷小等距可知:

$$||v(t)|| \equiv \text{Const} \Rightarrow \langle v(t), \dot{v}(t) \rangle_p = 0$$
 (3.24)

(c) 设 X 在 p 处生成的积分曲线是 φ_p . 我们断言 Y 在 f(p) 生成的积分曲线是 $f \circ \varphi_p$. 事实上:

$$f \circ \varphi_p(t) = f_{*,\varphi(t)}(\varphi_p(t)) = f_{*,\varphi(t)}(X(\varphi(t))) = Y(f(\varphi(t)))$$
(3.25)

f 是等距,意味着 φ 是等距与 $f \circ \varphi$ 是等距是等价的。

(d)(killing equation) X 是 killing field 当且仅当对于任何向量场 Y, Z, 有:

$$\langle \nabla_Y X, Z \rangle + \langle \nabla_Z X, Y \rangle = 0 \tag{3.26}$$

我们说明上述结果。只需要对 $X(p)\neq 0$ 的地方说明。设 U 是 p 处的一个正规坐标系,S 是 U 的子流形,满足与 X_p 正交。 $\dim S=n-1$. 设 (x_1,\ldots,x_{n-1}) 给出 S 在 p 的坐标, (x_1,\ldots,x_{n-1},t) 给出 U 处的坐标, $\frac{\partial}{\partial t}=X_p$.

同时设 $X_i = \frac{\partial}{\partial x_i}$. 我们得到:

$$\langle \nabla_{X_j} X, X_j \rangle + \langle \nabla_{X_i} X, X_j \rangle = X \langle X_i, X_j \rangle - \langle [X, X_i], X_j \rangle - \langle [X, X_j], X_i \rangle = \frac{\partial}{\partial t} \langle X_i, X_j \rangle$$
(3.27)

因为 X 是 Killing 场, 而 X_i 沿着 X 的积分曲线移动时仍为 X_i , 从而:

$$g(X_i(0), X_j(0)) = g(\varphi_{\epsilon} X_i, \varphi_{\epsilon} X_j) = g(X_i(p), X_j(p))$$
(3.28)

这意味着上述式子为 0.

反过来, 若上述公式为 0,则 $g(X_i(0), X_j(0)) = g(\varphi_{\epsilon}X_i, \varphi_{\epsilon}X_j)$. 这意味着 g 在 X 的积分曲线上做拉回不变, 因此 X 是 Killing 场。

- (e) 在 (d) 题下已经显然。
- 6. 用 X 生成局部单参数变换群 φ_t . 则 $\varphi_t(q)=0$. 从而 $\varphi_{t,*,q}$ 是 T_pM 上的线性映射。我们断言这个映射是 Id.

实际上考虑:

$$0 = (\nabla_Y X - \nabla_X Y)(q) = [Y, X](q) = \lim_{t \to 0} \frac{1}{t} [d\varphi_{t,*,q} - \mathrm{Id}](Y) = \frac{d}{dt} (\varphi_{t,*,q})|_{t=0}$$
(3.29)

并且 $\varphi_{t,*,q}\circ \varphi_{s,*,q}=\varphi_{t+s,*,q}\circ$ 两边对 s 求导可得:

$$\varphi_{s,*,q} \circ \frac{d}{dt}(\varphi_{t,*,q})|_{t=0} = \frac{d}{dt}(\varphi_{t,*,q})|_{t=s} = 0$$
 (3.30)

于是 $\varphi_{t,*,a} = \mathrm{Id}$.

因为 φ_t 是等距, 我们已经给出了其一个点处的值和微分, 从而 φ_t 被唯一确定为 Id.

引理 设 M 是完备黎曼流形, f 是 M 的等距同构。则 f 被一个点 p 处的值和该处的微分唯一确定。

证明 设 $q \in M$. 我们说明 f(q) 只有一种选择。

取连接 p,q 的测地线 γ . 于是存在 $v \in T_pM$ 使得 $q = \exp_p v$. 我们断言:

$$f(q) = f(\exp_p v) = \exp_{f(p)}(f_*v)$$
 (3.31)

为了证明上述断言, 我们说明曲线 $\gamma(t)$:

$$t \mapsto f(\exp_p(tv)) \tag{3.32}$$

是从 f(p) 出发, 以 f_*v 为测地线。

求 $\gamma(t)$ 的切向量 $\dot{\gamma}(t)$:

$$\dot{\gamma}(t) = f_*(\exp_p(tv)) \tag{3.33}$$

于是:

$$\nabla_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma}(t) = f_*(\nabla_{\exp^{\dot{\gamma}}(tv)}\exp_p(tv)) = 0$$
(3.34)

上述第一个等式用到了 f_* 是等距。

所以
$$f(\exp_p(tv)) = \exp_{f(p)}(tf_*(v))$$
. 带入 $t = 1$ 可得结果。

7. 设 M 是 n 维黎曼流形, $p \in M$. 证明存在 p 在 M 中的邻域 U 和 n 个向量场 $E_1, \ldots, E_n \in \Gamma(X)$ 在 U 上的每个点都正交,使得在 p 处:

$$\nabla_{E_i} E_j(p) = 0 \tag{3.35}$$

这样的一族 E_i 被称为 p 处的局部测地标架。

解答: 取 e_1, \ldots, e_n 作为 p 处的一组单位正交基。取 U 是 p 处的一个正规坐标系,定义 $E_i(\exp_p w)$ 是 e_i 沿着 $\exp_p(tw)$ 平行移动得到的向量。

容易验证 E_i 正交。另外, $\nabla_{E_i}E_j(p) = \nabla_{e_i}E_j(p) = 0$ 。因为 e_j 沿着 $\exp_p(te_i)$ 平行移动。

8. 定义向量场 X 的散度是函数 $\mathrm{div}X:M\to\mathbb{R}$, 在 p 处的值是线性映射 $Y(p)\mapsto\nabla_YX(p)$ 的迹。函数 f 的梯度则是 df 在度量下的对偶向量场。

设 E_i 是测地标架。

- (a) 证明 $\text{div}X(p) = \sum_{i=1}^{n} E_i(f_i)(p)$, 其中 $X = \sum_{i} f_i E_i$.
- (b) 验证上式和 $M = \mathbb{R}^n$ 时在数学分析中定义的表达式相同。

解答:

(a)

$$\nabla_{E_i}(f^j E_j) = \nabla_{E_i}(f^j) E_j = E_i(f_j) E_j \tag{3.36}$$

于是该映射的迹是 $\sum_i E_i(f_i)(p)$ 。

- (b) 平凡。
- 9. 定义 Laplacian 算子 Δ 为:

$$\Delta(f) = \operatorname{divgrad} f, f \in C^{\infty}(M) \tag{3.37}$$

解答:

(a)

$$\Delta(f) = \sum_{i} E_i(E_i)(p) \tag{3.38}$$

(b)

$$\Delta(fg) = \sum_{i} E_{i}E_{i}(fg) = \sum_{i} E_{i}(fE_{i}g + E_{i}fg) = 2\sum_{i} E_{i}fE_{i}g + \sum_{i} E_{i}E_{i}fg + \sum_{i} fE_{i}E_{i}g$$
 (3.39)

10. 计算:

$$\frac{d}{ds}\langle \frac{\partial f}{\partial s}, \frac{\partial f}{\partial t} \rangle = \langle \frac{D}{ds} \frac{\partial f}{\partial s}, \frac{\partial f}{\partial t} \rangle + \langle \frac{\partial f}{\partial s}, \frac{D}{\partial t} \frac{\partial f}{\partial s} \rangle$$
 (3.40)

$$= \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \langle \frac{\partial f}{\partial s}, \frac{\partial f}{\partial s} \rangle = 0 \tag{3.41}$$

11. 对于可定向黎曼流形 ν, 证明:

$$d(i_X \nu) = \operatorname{div} X \nu \tag{3.42}$$

其中 ν 是 M 的体积形式。

解答: 取 $p \in M$ 和 E_i 作为测地标架。设 $X = X^i E_i$. 设 $\omega^i \in \Omega^1(U)$ 满足 $\omega^i(E_i) = \delta_{ii}$.

则 $\omega^1\wedge\ldots\omega^n$ 是 M 上的体积形式。于是 $i_X\nu=\sum_i(-1)^{i-1}X^i\theta_i$ 。其中 θ_i 是缺少 ω^i 的 n-1 形式。

$$d(i_X \nu) = \sum_{i} (-1)^{i-1} dX^i \wedge \theta_i + \sum_{i} (-1)^{i-1} X^i \wedge d\theta_i$$
 (3.43)

$$= \sum_{i} E_{i}(X^{i})\nu + \sum_{i} (-1)^{i-1}X^{i} \wedge d\theta_{i}$$
(3.44)

但是在 p 处 $d\theta_i = 0$. 这是因为:

$$d\omega^k(E_i, E_j) = \omega^k(\nabla_{E_i} E_j - \nabla_{E_j} E_i) = 0$$
(3.45)

再根据 p 的任意性, 可知上述方程成立哦。

12.(E.Hopf 定理)

对 $\Delta f \nu$ 给出的 n 形式积分。设 X = grad f (因为是紧流形)。

$$\int_{M} \Delta(f)\nu = \int_{M} \operatorname{div} X\nu = \int_{M} d(i(X)\nu) = \int_{\partial M} i(X)\nu = 0$$
(3.46)

因为 $\nabla f \geq 0$, 所以上式给出 $\nabla f = 0$.

接着对 $\nabla(f^2/2)$ 积分:

$$\int_{M} \nabla(f^{2}/2)\nu = \int_{M} 2\|\text{grad}f\|^{2}\nu \tag{3.47}$$

对上式使用 Stokes 公式,可以得到 grad f = 0.

所以 f 是常数。

13.

$$\operatorname{div} X\nu = d(i_X\nu) = dg \wedge dx_2 \wedge \dots dx_n = \frac{1}{g} \frac{\partial g}{\partial t} \nu$$
(3.48)

14.(Liouville 定理)

选取 $p \in M$ 。我们只需要说明任意 p 以及经过 p 的测地线 γ 都有 $\operatorname{div} G(p,\dot{\gamma}(p)) = 0$.

为此, 选取 p 周围的测地坐标系。给定 T_pM 处的单位正交基 e_1,\ldots,e_n , 用 $q=\exp_p(\sum_i u_i e_i)$ 中的 (u_1,\ldots,u_n) 表示 q 的坐标。

在这样的坐标下, 我们有:

$$\Gamma_{ii}^k(p) = 0 \tag{3.49}$$

这是因为经过 p 的测地线由线性方程给出。

现在设 (u_i) 是 $p \in U \subset M$ 周围的正规坐标系。设 (u_i, v_j) 是 TM 上的坐标。我们断言 TM 上的在 (q, v) 处的体积形式同构于是 $U \times U$ 在 (q, q) 上的体积形式。

由于 G 是测地的, 从而 G 是水平的向量场。从而我们可以在乘积度量下计算 $\operatorname{div} G$:

$$G(u_i) = v_i G(v_j) = -\sum_{ik} \Gamma_{ik}^j v_i v_k$$
(3.50)

最终我们有:

$$\operatorname{div}G = \sum_{i} \frac{\partial v_{i}}{\partial u_{i}} - \sum_{j} \frac{\partial}{\partial v_{j}} \left(\sum_{ik} \Gamma_{ik}^{j} v_{i} v_{k} \right) = 0$$
(3.51)

4 第四章