

Do Carmo 黎曼几何习题

颜成子游

2024 年 3 月 6 日

目录

1 第一章	1
2 第二章	1
3 第三章	3

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:

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

等距性:

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

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.

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

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:

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

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:

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



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:

$$\Gamma_{ij}^k = \frac{1}{2} \sum_m \left\{ \frac{\partial}{\partial x_i} g_{jm} + \frac{\partial}{\partial x_j} g_{im} - \frac{\partial}{\partial x_m} g_{ij} \right\} g^{km} \quad (2.6)$$

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:

$$X\langle Y, Z \rangle + Y\langle Z, X \rangle - Z\langle X, Y \rangle = \langle [X, Z], Y \rangle + \langle [Y, Z], X \rangle + \langle [X, Y], Z \rangle + 2\langle Z, \nabla_Y X \rangle \quad (2.7)$$

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 $\nabla_{\frac{\partial}{\partial x_j}} \frac{\partial}{\partial x_i} = 0, 0 \leq i, j \leq n$ 。所以 $\nabla_{X^i \frac{\partial}{\partial x_i}} (Y^j \frac{\partial}{\partial x_j}) = 0$ 等价于:

$$X^i (\nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} Y^j) \frac{\partial}{\partial x_j} = 0 \quad (2.8)$$

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:

$$X^i (D_{\frac{\partial}{\partial x_i}} Y^j) \frac{\partial}{\partial x_j} = 0 \quad (2.9)$$

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:

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

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

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

显然需要先计算联络系数。我们有:

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

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

带入测地线方程:

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

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

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

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

$$= 2u' u'' f^2 + 2u'^2 f f' v' + 2v' [f f' u'^2 - (f' f'' + g' g'') v'^2] + 2v'^3 (f'' f' + g'' g') \quad (3.8)$$

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

略去第二个有向角的计算。记录为:

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

(d) 我认为是一个错题。