

# 整体微分几何

钱振烨

2024 年 7 月 1 日

## 目录

<b>1 球面的刚性: <i>Liebmann</i> 定理</b>	<b>2</b>
1.1 极值原理 . . . . .	2
1.2 <i>Liebmann</i> 定理 . . . . .	2
1.2.1 第一引理 . . . . .	3
1.2.2 第二引理: Hilbert 引理 . . . . .	4
1.3 <i>Liebmann</i> 定理的证明 . . . . .	5
1.4 推广 . . . . .	5

# 1 球面的刚性: *Liebmann* 定理

## 1.1 极值原理

**操作原理** 一些朴素的观念在解决问题时有奇效, 数学分析中我们知道紧集上的连续函数必存在极值. 现在将这个观点推广到微分几何, 即  $\mathbf{E}^3$  中紧致曲面上的连续函数必存在极值. 将这个简单的事实称为**极值原理**, 并且我们断言: (紧致) 曲面上的特殊连续函数是否取极值刻画了曲面的几何. 这个预见性的推断将几何与分析联系起来, 而“极值性”担任了二者之间简单却深刻的桥梁. 我们先从抽象层面解释极值原理的操作思路.

设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中一紧致曲面,  $f: M \rightarrow \mathbb{R}$  为光滑映射. 由极值原理, 不妨设  $f$  在  $p \in M$  处取极大 (小) 值. 于是有

$$df = 0, \quad d^2f \text{ 的 Hesse 矩阵半负 (正) 定}$$

前者断言算子  $df$  是零化算子, 往往能推出硬性的几何信息, 例如正交; 后者给出范围性的条件, 往往能推出某个几何量小 (大) 于等于零.

更细致的刻画需要归结为一元函数. 不妨在极值点附近任取光滑曲线  $\gamma$ , 这是  $f \circ \gamma$  为单变量函数, 于是极值性改写为

$$\frac{d}{ds} \Big|_{s=0} f(\gamma(s)) = 0, \quad \frac{d^2}{ds^2} \Big|_{s=0} f(\gamma(s)) \leq (\geq) 0$$

**反证** 有时极值原理可以反其道而行说明曲面**不紧致**. 只要在曲面上构造出不存在极值的连续函数.

**例 1.1.** 证明  $\text{Int}(D^2) := \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 | x^2 + y^2 < 1\}$  为  $\mathbf{E}^3$  中非紧致曲面.

证明. 取  $\text{Int}(D^2)$  上连续函数  $f(x, y) = \frac{1}{1-x^2-y^2}$  即可. □

## 1.2 Liebmann 定理

**定理 1.1** (Liebmann, 1899). 设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中紧致连通闭曲面, 且 Gauss 曲率  $K$  为常数, 则  $M$  必为标准球面.

这是整体微分几何范畴具有代表性的工作. 一般整体微分几何往往由局部的几何信息加上**弱的**整体信息 (例如拓扑条件: 紧致性、连通性等等) 推出一个**强的**整体结果. 必须指出: 拓扑条件中, 只有紧致性与闭曲面是本质的, 连通性只为了保证不出现多个球面. 若读者熟悉黎曼几何, 从内蕴的角度看可以发现, 条件中“ $\mathbf{E}^3$  中的曲面”是不可缺少的, 它表示曲面  $M$  是  $\mathbf{E}^3$  的光滑嵌入子流形. 事实上我们有反例, 即**平坦**

环面  $T^2$ , 它的 Gauss 曲率恒为零. 从这一点也可以看出, 不存在光滑嵌入到  $\mathbf{E}^3$  中的平坦环面.<sup>1</sup>

### 1.2.1 第一引理

从定理的结果可以看出, 拓扑条件下, 常 Gauss 曲率蕴含 Gauss 曲率大于零. 因此, 最初的想法是要确定:  $\mathbf{E}^3$  中紧致闭曲面至少存在 Gauss 曲率大于零的点, 即椭圆点.

**引理 1.1.** 设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中紧致闭曲面, 则必存在至少一个椭圆点.

**注记 1.1.** 事实上, 即使不为解决以上定理, 我们会自然猜想:  $\mathbf{E}^3$  中紧致闭曲面上一定存在椭圆点. 直观上这很容易理解, 条件保证曲面作为  $\mathbf{E}^3$  的子集是有界闭集, 考虑以原点为球心的大球面包住该曲面再逐渐缩小, 直至与该曲面产生第一个交 (切) 点, 这个点处曲面的弯曲必然大于球面的弯曲, 则曲面该点必为椭圆点.

我们将这个直观严格刻画出来.

**证明.** 虽然上述说法提供了很强的几何观念, 但是我们还是利用构造函数及其极值原理的方法来说明证明, 事实上函数的极值点就是上述的交 (切) 点, 读者很容易发现这个几何关系.

取曲面  $M$  的位置向量  $x(p), p \in M$ , 构造**距离平方函数**

$$d^2(p) = x(p) \cdot x(p)$$

显然函数光滑, 由紧致性可知在  $M$  上存在极大值点, 不妨记为  $p_0$ . 我们有

$$d|_{p_0} d^2 = 0, \quad d^2|_{p_0} d^2 \leq 0$$

取过  $p$  点  $M$  上任一光滑曲线  $\gamma$  使得  $\gamma(0) = p_0$ , 不妨  $x = x \circ \gamma(s)$ . 第一式得到  $x(0) \cdot \dot{x}(0) = 0$ , 蕴含  $x(0) \perp \dot{x}(0)$ . 令  $n$  为  $M$  的法向量场, 于是  $x(p_0) = \lambda n(p_0)$ , 其中  $\lambda \neq 0$ .<sup>2</sup>第二式得到

$$x(0) \cdot \ddot{x}(0) + \dot{x}(0) \cdot \dot{x}(0) \leq 1$$

注意到  $\gamma(\dot{0})$  方向的法曲率  $k_n(\gamma(\dot{0})) = \ddot{x}(0) \cdot n(p_0)$  于是

$$k_n(\gamma(\dot{0})) \leq -\frac{1}{\lambda}$$

由曲线  $\gamma$  的任意性可知主曲率满足

$$k_1, k_2 \leq -\frac{1}{\lambda}$$

因此  $K = k_1 k_2 \geq \frac{1}{\lambda^2} > 0$ .<sup>3</sup> □

---

<sup>1</sup>实际上, 不存在  $C^2$  的嵌入, 但存在  $C^1$  的嵌入, 即 *Nash-Kuiper* 定理, 参见 [3]. 但直到 2012 年才找到这样  $C^1$  嵌入的构造, 参见 [1].

<sup>2</sup>直观上可以发现,  $p_0$  点必为与球面的交 (切) 点, 但不一定是第一个交点.

<sup>3</sup>不难看出, 这里的  $\lambda$  就是球面的半径.

**注记 1.2.** 从思想方法上看，这里的距离平方函数反映了曲面的 (外蕴) 几何，这是分析在几何上的一次简单应用.

回到引理前的断言，我们说明了  $\mathbf{E}^3$  中紧致闭曲面若具有常 Gauss 曲率，则必有正的常 Gauss 曲率. 随即有以下推论：

**推论 1.1.**  $\mathbf{E}^3$  中不存在常零 Gauss 曲率或常负 Gauss 曲率的紧致闭曲面.

### 1.2.2 第二引理：Hilbert 引理

再次回到定理条件，从 Gauss 曲率为常数我们知道

$$k_1 k_2 \equiv \text{const}$$

若将  $k_1, k_2 (k_1 \geq k_2)$  分别视为曲面的两个**主曲率函数**，它们显然是连续的，若无脐点则具有光滑性. 在常 Gauss 曲率下注意到：当  $k_1$  取局部极大值时  $k_2$  必取极小值. 在这个极值点处，我们有以下非平凡的观察：

**定理 1.2** (Hilbert, 1909). 上述主曲率函数  $k_1, k_2$  若满足：

1.  $k_1$  在  $p_0$  点处达局部极大值；
2.  $k_2$  在  $p_0$  点处达局部极小值；
3.  $k_1 \neq k_2$ ，即  $p_0$  非脐点.

则  $K \leq 0$ .

证明. 我们利用 *E.Cartan* 么正标架法给一个简洁的证明，主要思路是用主曲率函数以及两个微分形式  $\omega^1, \omega^2$  表示联络 1- 形式  $\omega_1^2$ ，再通过 Gauss 方程得到“外蕴表达的”<sup>4</sup>Gauss 曲率.

由 3. 可知  $P_0$  不是脐点，于是在局部主曲率函数光滑，不妨选择曲率线网. 于是有 Weingarten 公式：

$$\begin{cases} \omega_1^3 = k_1 \omega^1 \\ \omega_2^3 = k_2 \omega^2 \end{cases}$$

结合 *Codazzi* 方程整理得到

$$\begin{cases} 0 = \left[ -\frac{(k_1)_v}{\sqrt{G}} \omega^1 + (k_1 - k_2) \omega_1^2 \right] \wedge \omega^2 \\ 0 = \left[ -\frac{(k_2)_u}{\sqrt{E}} \omega^2 + (k_1 - k_2) \omega_1^2 \right] \wedge \omega^1 \end{cases}$$

---

<sup>4</sup>所谓外蕴表达指的是在表示过程中用到了 Weingarten 公式与 *Codazzi* 方程. 事实上，回忆古典微分几何，联络 1- 形式  $\omega_1^2$  可以仅用 Gauss 公式推出，再结合 Gauss 方程得到一个内蕴的表达.

从上式中观察得到

$$(k_1 - k_2)\omega_1^2 = \frac{(k_1)_v}{\sqrt{G}}\omega^1 + \frac{(k_2)_u}{\sqrt{E}}\omega^2$$

对上式两边取外微分, 结合极值原理和 Gauss 方程可得

$$K = -\frac{1}{(k_1 - k_2)} \left[ \frac{(k_1)_{vv}}{\sqrt{G}} - \frac{(k_2)_{uu}}{\sqrt{E}} \right]$$

由于  $k_1 > k_2$ , 又  $k_1, k_2$  分别取极大极小值, 故  $(k_1)_{vv} \leq 0, (k_2)_{uu} \geq 0$ , 因此

$$K \leq 0$$

□

### 1.3 Liebmann 定理的证明

我们援引陈省身先生基于 Hilbert 的工作给出的证明, 参见 [2].

证明. 由推论1.1可知曲面  $M$  上每点都是椭圆点, 由紧致性可知条件  $k_1 k_2 = K \equiv \text{const} > 0$  蕴含某点处  $k_1, k_2$  分别取极大极小值 (由于  $K$  是一致的常数, 故取最大最小值), 不妨记为  $p_0$ . 由定理1.2可知  $p_0$  必为脐点. 以下不等式说明对每一点  $p \in M$ , 都是脐点

$$k_1(p_0) \geq k_1(p) \geq k_2(p) \geq k_2(p_0) = k_1(p_0)$$

故  $M$  是球面 (的一部分). 紧致性蕴含  $M$  为闭子集, 光滑性 (微分流形) 蕴含  $M$  为开子集, 再由连通性可知  $M$  为标准球面. □

### 1.4 推广

我们观察以上证明, 条件  $K \equiv \text{const}$  只是用来说明 “当  $k_1$  取极大值时  $k_2$  取极小值”, 而本质上  $k_2$  是关于  $k_1$  的递减函数, 即存在递减函数  $k_2 = f(k_1)$ . 在 [4] 中给出更一般的刻画, 称为 Weingarten 曲面. 上述递减的情形称为**椭圆型** Weingarten 曲面. 在这个观点下将 Liebmann 定理的条件改写为 “设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中紧致连通闭曲面, 存在递减函数  $f$  使得主曲率函数  $k_1, k_2$  满足关系  $k_2 = f(k_1)$ ”. 于是可以模仿上述证明给出椭圆型 Weingarten 曲面的结果 (这是更本质的).

**定理 1.3.** 设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中紧致连通闭曲面, 且是具有正 Gauss 曲率的椭圆型 Weingarten 曲面, 则  $M$  必为标准球面.

注意到  $k_2 = f(k_1)$  其中  $f$  是递减函数的情况可以很多, 例如常 (正) 平均曲率曲面, 即  $k_1 + k_2 = H \equiv \text{const}$ . 我们有如下推论:

**推论 1.2.** 设  $M$  为  $\mathbf{E}^3$  中紧致连通闭曲面, 且是具有正 Gauss 曲率常平均曲率曲面, 则  $M$  必为标准球面.

## 参考文献

- [1] Vincent Borrelli, Saïd Jabrane, Francis Lazarus, and Boris Thibert. Flat tori in three-dimensional space and convex integration. *Proceedings of the National Academy of Sciences*, 109(19):7218–7223, 2012.
- [2] Shiing-shen Chern. Some new characterizations of the euclidean sphere. 1945.
- [3] John Nash.  $C^1$  isometric imbeddings. *Annals of mathematics*, 60(3):383–396, 1954.
- [4] 沈一兵. 整体微分几何初步: 第三版. 高等教育出版社, 2009.