

de Rham上同调与Hodge定理

杨森宇 武汉大学

June 2024

目录

1	微分形式与外微分	1
2	de Rham上同调简介	3
3	度量与定向	4
4	Hodge \star 算子与Laplace-Hodge算子 Δ	6
5	Hodge定理的表述与应用	8
5.1	Poincaré对偶	9
5.2	Ricci曲率与第一Betti数	9
5.3	Hodge指标定理	10
6	Hodge定理的证明	11
	参考文献	13

这篇读书笔记旨在介绍光滑流形的de Rham上同调理论, 建立Hodge定理并给出若干应用. 文中 M 是一个 n 维紧致闭光滑流形. 我们默认系数域是 \mathbb{R} .

1 微分形式与外微分

M 上可以自然地定义切丛 TM 和余切丛 T^*M . $p \in M$ 处的切空间和余切空间记为 T_pM 和 T_p^*M . 进而可以得到 s 阶协变张量丛 $\otimes^s T^*M$ 和 p 处的张量空间 $\otimes^s T_p^*M$.

$\omega \in \otimes^s T^*M$ 称为 s 阶微分形式, 如果对于局部坐标的每个置换 π 都有 $\omega \circ \pi = (-1)^\pi \omega$. ω 固定在 p 处就是一个反对称协变张量. 所有 s -形式构成线性空间, 同时也是 $\otimes^s T^*M$ 的子丛, 称为 s -形式丛 $\bigwedge^s M$, 在 p 处的纤维记为 $\bigwedge_p^s M$. 由定义易知当 $s > n$ 时 $\bigwedge^s M = 0$, $\bigwedge^0 M = C^\infty(M)$. M 上的全体微分形式构成了形式丛 $\bigwedge M = \bigcup_s \bigwedge^s M$.

在 $p \in M$ 处可以为 $\bigwedge_p M$ 赋予外积 \wedge 运算成为外代数, $\wedge : \bigwedge_p^r M \times \bigwedge_p^s M \rightarrow \bigwedge_p^{r+s} M$.

命题 1.1. \wedge 具有以下性质:

- (i) \wedge 是双线性映射.
- (ii) 交换性: 设 $\alpha \in \bigwedge_p^r M, \beta \in \bigwedge_p^s M$, 则 $\beta \wedge \alpha = (-1)^{rs} \alpha \wedge \beta$.
- (iii) 结合性: 设 $\alpha, \beta, \gamma \in \bigwedge_p M$, 则 $\alpha \wedge (\beta \wedge \gamma) = (\alpha \wedge \beta) \wedge \gamma$.
- (iv) 基底: 设 T_p^*M 的局部坐标 $\{e_i\}$, 则 $\{e_{i_1} \wedge e_{i_2} \wedge \dots \wedge e_{i_s} : 1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_s \leq n\}$ 是 $\bigwedge_p^s M$ 的一组基底.

借助流形坐标卡的转移函数和张量的坐标变换我们可以在 $\bigwedge M$ 上整体定义 \wedge :

$$\wedge : \bigwedge^r M \times \bigwedge^s M \rightarrow \bigwedge^{r+s} M,$$

并继承了命题中的性质. 这使得 $\bigwedge M$ 成为一个分次环.

命题 1.2. 设 $f : M \rightarrow N$ 是流形间的光滑映射, f 自然地诱导了拉回映射 $f^* : T^*N \rightarrow T^*M, \bigwedge N \rightarrow \bigwedge M$. 对 $\omega, \eta \in \bigwedge N, h \in C^\infty(N)$,

- (i) $f^*(h\omega) = h \circ f(f^*\omega)$.
- (ii) (自然性) $f^*(\omega \wedge \eta) = f^*\omega \wedge f^*\eta$.

$\bigwedge M$ 上还可以定义重要的外微分运算 $d : \bigwedge^s M \rightarrow \bigwedge^{s+1} M$, 以下命题说明 $\bigwedge M$ 关于 d 是一个上链.

命题 1.3. d 具有以下性质:

- (i) d 是线性映射.
- (ii) 设 $\omega \in \bigwedge^r M, \eta \in \bigwedge^s M$, 则 $d(\omega \wedge \eta) = d\omega \wedge \eta + (-1)^r \omega \wedge d\eta$.
- (iii) d 是边缘映射: $d \circ d = 0$.
- (iv) d 是链映射: $d \circ f^* = f^* \circ d$.

我们还需要内乘运算. 对向量场 $X \in \Gamma(TM)$, 定义

$$i_X : \bigwedge^s \rightarrow \bigwedge^{s-1},$$

$$i_X \omega(Y_1, \dots, Y_{s-1}) = \omega(X, Y_1, \dots, Y_{s-1}), \forall \omega \in \bigwedge^s.$$

命题 1.4. i_X 具有以下性质:

- (i) $i_X \circ i_X = 0$.
- (ii) 设 $\omega \in \bigwedge^1$, 则 $i_X \omega = \omega(X)$.
- (iii) 设 $\omega \in \bigwedge^r M, \eta \in \bigwedge^s M$, 则 $i_X(\omega \wedge \eta) = i_X \omega \wedge \eta + (-1)^r \omega \wedge i_X \eta$.
- (iv) 设 $f \in C^\infty$, 则 $i_{fX} \omega = f i_X \omega$.

2 de Rham上同调简介

外微分 $d: \bigwedge^q M \rightarrow \bigwedge^{q+1} M$ 定义了边缘算子, 于是 $\bigwedge M$ 构成了一个上链:

$$0 \rightarrow \bigwedge^0 M \rightarrow \bigwedge^1 M \rightarrow \dots \rightarrow \bigwedge^n M \rightarrow 0.$$

而且 d 是链映射. 自然可以定义 q 维闭链

$$Z^q(M) := \{\omega \in \bigwedge^q(M) : d\omega = 0\},$$

和 q 维边缘

$$B^q(M) := \{d\eta : \eta \in \bigwedge^{q-1}(M)\}.$$

Z 和 B 中的元素称为闭形式和恰当形式. de Rham上同调群 $H^*(M)$ 即刻画了两者的差异:

$$H^q(M) = Z^q(M) / B^q(M).$$

注 1. 值得注意的是, 外积 \wedge 使 $H^q(M)$ 进一步成为一个上同调环:

$$\wedge : H^p(M) \times H^q(M) \rightarrow H^{p+q}(M).$$

注 2. 准确来讲, $H^*(M)$ 应记为 $H_{\text{dR}}^*(M)$, 但后面会指出它与奇异上同调同构, 且这篇笔记不会涉及其他上同调, 所以仍采用简单的记法.

我们罗列以下结果以说明 $H^*(M)$ 满足 E-M 公理, 即确实是一个上同调理论.

引理 2.1. (Poincaré) $H^0(\mathbb{R}^n) = \mathbb{R}; H^q(\mathbb{R}^n) = 0, 1 \leq q \leq n$.

注 3. 这个著名的引理表明闭形式在局部上总是恰当的, 所以 $H^*(M)$ 应当刻画了 M 的整体性质.

光滑映射 $f: M \rightarrow N$ 在 \wedge 上的拉回 f^* 也自然地作用于 H^* 上:

$$f^*: H^*(N) \rightarrow H^*(M).$$

定理 2.2. (同伦不变) 光滑映射 $f, g: M \rightarrow N$ 同伦, 则 $f^* = g^*: H^*(M) \rightarrow H^*(N)$.

推论 2.3. $M \simeq N \Rightarrow H^*(M) \cong H^*(N)$.

定理 2.4. (M - V 序列) 设开集 $U, V \subset M$ s.t. $M = U \cup V$, 则有上链的短正合列

$$0 \longrightarrow \wedge(M) \xrightarrow{i^*} \wedge(U) \oplus \wedge(V) \xrightarrow{j^*} \wedge(U \cap V) \longrightarrow 0,$$

其中 $i^*: \omega \mapsto (\omega|_U, \omega|_V)$, $j^*: (\tau, \eta) \mapsto \tau|_{U \cap V} - \eta|_{U \cap V}$, 以及上同调的长正合列

$$\dots \longrightarrow H^q(M) \xrightarrow{i^*} H^q(U) \oplus H^q(V) \xrightarrow{j^*} H^q(U \cap V) \xrightarrow{d^*} H^{q+1}(M) \longrightarrow \dots$$

其中边缘同态 d^* 由同调代数中的 *snake lemma* 给出.

有限开集族 $\{U_i\}_{i=1}^k$ 称为 M 的**好覆盖**, 如果 $M = \bigcup U_i$, 且任一 $U_i \cong \mathbb{R}^n$. 好覆盖可以帮助我们利用 M - V 序列把局部性质“粘贴”成整体性质. 每个光滑流形都可以赋予一个黎曼度量, 黎曼几何中有一个著名结论指出每个点都有一个测地凸邻域(Whitehead), 所以对紧致的 M 好覆盖总是存在的. 再结合 Poincaré 引理就有: $H^q(M)$ 都是有限维的!

定理 2.5. (*de Rham*) M 的 *de Rham* 上同调和奇异上同调之间有自然的同构映射.

3 度量与定向

M 如果存在一族坐标卡 $\{(U_\alpha, \varphi_\alpha)\}$ s.t. 对任意 U_α, U_β ,

$$\det J(\varphi_\beta \circ \varphi_\alpha^{-1}) \neq 0 \text{ on } U_\alpha \cap U_\beta,$$

则称 M 是**可定向流形**. $\det J$ 的符号给出了两个不同的定向.

每个光滑流形都可以赋予一个黎曼度量 g . 对于可定向的黎曼流形 (M, g) , 在每个 U_α 上考虑

$$\Omega_\alpha := \sqrt{\det(g_{ij}^\alpha)} dx_\alpha^1 \wedge \dots \wedge dx_\alpha^n,$$

其中局部坐标下

$$g = g_{ij}^\alpha dx_\alpha^i \otimes dx_\alpha^j.$$

由于转移函数非奇异, 在 $U_\alpha \cap U_\beta \neq \emptyset$ 上有坐标变换

$$g_{ij}^\beta = J(\varphi_\alpha \circ \varphi_\beta^{-1}) \cdot (g_{ij}^\alpha) \cdot J(\varphi_\alpha \circ \varphi_\beta^{-1})^T,$$

$$dx_\beta^1 \wedge \dots \wedge dx_\beta^n = \det J(\varphi_\beta \circ \varphi_\alpha^{-1}) \cdot dx_\alpha^1 \wedge \dots \wedge dx_\alpha^n,$$

所以 $\Omega_\alpha, \Omega_\beta$ 相容, 我们整体定义了一个处处非零的微分形式, 称为**体积形式** Ω .

反之, 如果存在 $\omega \in \bigwedge^n M$ 处处非零, 可以在每个坐标卡处定义光滑函数

$$f_\alpha := \omega\left(\frac{\partial}{\partial x_\alpha^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_\alpha^n}\right),$$

则 f_α 在 U_α 上处处非零. 可以适当调整 U_α 的坐标次序使得每个 $f_\alpha > 0$. 而在 $U_\alpha \cap U_\beta$ 上

$$f_\beta = \det J(\varphi_\alpha \circ \varphi_\beta^{-1}) \cdot f_\alpha,$$

所以 $\det J > 0$, 这给出了 M 的一个整体定向. 我们得到以下定理:

定理 3.1. M 可定向当且仅当存在处处非零的 $\omega \in \bigwedge^n M$.

下一个定理则进一步在上同调层面刻画了定向. 如果 M 可定向, 由 Ω 处处非零可知其积分不为零, 根据 Stokes 公式可知 $[\Omega] \neq 0$, $H^n(M) \neq 0$

定理 3.2. M 可定向 $\Rightarrow H^n(M) \cong \mathbb{R}$.

证明是考虑以下同态

$$H^n(M) \rightarrow \mathbb{R}, [\omega] \mapsto \int_M \omega,$$

只需验证它是单的. 具体过程略.

注 4. 事实上还可以证明 M 不可定向 $\Rightarrow H^n(M) = 0$, 所以上述条件是等价的.

上述定理使我们找到了 $H^*(M)$ 的基本类 $[\Omega]$. $\wedge : \bigwedge^q \times \bigwedge^{n-q} \rightarrow \bigwedge^n$ 自然地诱导了 **Poincaré 配对** D :

$$H^q \rightarrow (H^{n-q})^*, \langle D[\omega], \tau \rangle = \int_M \omega \wedge \tau.$$

D 是一个同态. 借助基本类, 类似奇异上同调的做法可以得到著名的**Poincaré 对偶定理**:

定理 3.3. (Poincaré) 设 M 可定向, 则 D 是同构映射.

但这里我们不打算借助这种局部到整体的常规证明手段, 而是计划绕个远路, 利用 de Rham 上同调本身的特点刻画这种对偶, 从更整体的角度审视. 这就引出了 Hodge \star 算子和 Hodge 定理.

4 Hodge \star 算子与Laplace-Hodge算子 Δ

笔记从这里开始要求 M 可定向并赋予度量 g 成为黎曼流形.

对于有限维空间 V , $\bigwedge V$ 为其外代数. 易知 $\dim \bigwedge^k V = \dim \bigwedge^{n-k} V$, 所以两者作为线性空间同构. 如果在 V 上赋予内积 $\langle -, - \rangle$ 和定向 $\Omega \in \bigwedge^n V$, 则有自然的乘积

$$B: \bigwedge^k V \times \bigwedge^{n-k} V \rightarrow \mathbb{R},$$

s.t.

$$\tau \wedge \mu = B(\tau, \mu) \Omega.$$

另外, $\langle -, - \rangle$ 在 $\bigwedge^k V$ 上也诱导了一个内积: 对于 $\{x_i\}, \{y_i\} \subset V$, 定义

$$\langle x_1 \wedge \dots \wedge x_k, y_1 \wedge \dots \wedge y_k \rangle := \det(\langle x_i, y_j \rangle)$$

可以验证命题1.1中给出的 $\bigwedge^k V$ 的基底是一组规范正交基, 因而易知上述乘积确实为一个内积. 这样 $\bigwedge^k V$ 通过乘积 B 嵌入 $(\bigwedge^{n-k} V)^*$ 中, 而 $(\bigwedge^{n-k} V)^*$ 通过 $\langle -, - \rangle$ 与 $\bigwedge^{n-k} V$ 同构, 于是我们可以定义 **Hodge \star 算子**:

$$\star: \bigwedge^k \rightarrow \bigwedge^{n-k},$$

$$\tau \wedge \omega = \langle \star \tau, \omega \rangle \Omega$$

例如

$$\star(dx^1 \wedge \dots \wedge dx^k) = dx^{k+1} \wedge \dots \wedge dx^n.$$

命题 4.1. \star 具有以下性质.

(i) $\star 1 = \Omega$, $\star \Omega = 1$.

(ii) 在 $\bigwedge^k V$ 上 $\star \star = (-1)^{kn}$. 所以 \star 是一个同构映射.

(iii) $\omega \wedge \star \eta = \langle \omega, \eta \rangle \Omega$, $\langle \star \omega, \star \eta \rangle = \langle \omega, \eta \rangle$.

而在 M 的每个余切空间 $T_p^* M$ 上 g 都诱导了一个内积, 自然有整体的丛映射

$$\star: \bigwedge^k M \rightarrow \bigwedge^{n-k} M,$$

$$(\star \omega)|_p := \star(\omega|_p),$$

其中右边的 \star 是 $\bigwedge^k(T_p^*M)$ 上的算子.

最后, \star 也在 $\bigwedge^k M$ 上定义了整体的内积 $(-, -)$

$$(\tau, \mu) := \int_M \tau \wedge \star \mu = \int_M \langle \mu, \tau \rangle \Omega.$$

易验证 $(-, -)$ 对称且正定. 内积自然地诱导了 $d: \bigwedge^{k-1} \rightarrow \bigwedge^k$ 的伴随

$$\delta: \bigwedge^k M \rightarrow \bigwedge^{k-1} M,$$

$$(d\tau, \mu) = (\tau, \delta\mu), \tau \in \bigwedge^{k-1}, \mu \in \bigwedge^k.$$

经计算得到

$$\delta = (-1)^{n(k+1)} \star d \star,$$

$$\delta \circ \delta = 0.$$

以 \mathbb{R}^n 上的 1-形式 $\mu = \mu_i dx^i$ 为例,

$$\delta\mu = \sum \partial_i \mu_i,$$

所以 δ 是散度算子 div 的推广. 显然 d 是梯度算子 grad 的推广. 鉴于 $\bigwedge^0 M$ 上的 Laplace 算子 $\Delta = \text{div grad}$, Hodge 定义了重要的 **Laplace-Hodge 算子**:

$$\Delta = \delta d + d\delta: \bigwedge^k M \rightarrow \bigwedge^k M.$$

命题 4.2. Δ 具有以下性质:

- (i) 对光滑函数 f , $\Delta f = -\text{tr} \nabla^2 f$.
- (ii) Δ 是自伴算子, i.e. $(\Delta\mu, \nu) = (\mu, \Delta\nu)$.
- (iii) $d\Delta = \Delta d$, $\star\Delta = \Delta\star$.

下面从另一个角度导出 L-H 算子. 考虑 M 上一个 k -形式的能量泛函:

$$\|\mu\| = (\mu, \mu).$$

物理学经常会考虑: 什么样的 μ 会使能量极小化? 一般来说会限制 μ 是闭形式, 例如在 Maxwell 方程组中, 电场 E 就是一个闭的 1-形式, 极小化意味着 E 稳定. 我们通过变

分法得到

$$\|\mu\| \text{ is minimize } \Leftrightarrow d\mu = 0, \delta\mu = 0.$$

由于 d, δ 将 μ 映入不同次数的形式空间, 所以上式等价于

$$d\mu = 0, \delta\mu = 0 \Leftrightarrow (d + \delta)\mu = 0.$$

而 $\Delta = (d + \delta) \circ (d + \delta)$, 且

$$(\Delta\mu, \mu) = (d\mu, d\mu) + (\delta\mu, \delta\mu) \geq 0,$$

等号成立当且仅当 $\mu = 0$. 所以

$$d\mu = 0, \delta\mu = 0 \Leftrightarrow \Delta\mu = 0.$$

即 μ 是调和形式. 全体调和形式构成 $\bigwedge M$ 的线性子空间 $\mathcal{H}(M)$. 同时我们定义 $\text{Im}\Delta = \Delta(\bigwedge M)$. 由自伴性易证 $\mathcal{H}(M) \perp \text{Im}\Delta$. 直接计算还可以知道定向 Ω 是调和的.

5 Hodge定理的表述与应用

现在我们可以叙述重要的**Hodge定理**了, 但在此之前我们先考虑一个简单的例子. 考虑 $\mathbb{R}^2 \cong \mathbb{C}$ 上的全体全纯函数, 我们知道 $\mathcal{H}(\mathbb{R}^2)$ 非常“大”; 但如果考虑闭曲面 S 上的调和函数 u , 由有界性和Liouville定理可知 u 只能是常值函数, 即 $\Delta u = 0 \Leftrightarrow du = 0$, 且 u 就是 $H^0(S)$ 的生成元. Hodge定理就是这个例子的延伸: 椭圆微分算子 Δ 的 kernel 反映了 M 的整体拓扑.

定理 5.1. (Hodge) $\mathcal{H}(M)$ 是有限维的, 且有**Hodge分解**

$$\bigwedge M = \mathcal{H}(M) \oplus \text{Im}\Delta.$$

由于调和形式自然是闭的, 有自然的嵌入

$$h : \mathcal{H}(M) \rightarrow H^*(M), \mu \mapsto [\mu].$$

作为Hodge定理的重要推论,

定理 5.2. (Hodge) h 是同构映射.

证明. 单射性: 设 $[\mu] = 0$ i.e. $\mu = d\tau$, 由调和易证 $\mu = 0$.

满射性: 对任意 $[\tau] \in H^*(M)$, $d\mu = 0$, 所以分解为

$$\mu = \eta + \Delta\omega,$$

其中 η 调和. 代入 $d\mu = 0$ 由交换性可知 $d\omega$ 调和, 则 $[\delta d\omega] = 0$. 所以 $[\tau] = [\eta]$. \square

所以 $H^*(M)$ 同构于 $\mathcal{H}(M)$, 我们实现了拓扑对象的解析化. 在定理证明之前, 首先介绍Hodge定理的几个有趣的应用.

5.1 Poincaré对偶

在Hodge定理的帮助下, Poincaré对偶有了一个简洁的证明. 由于 \star 与 Δ 可交换, 有以下线性映射

$$\star : \mathcal{H}^k(M) \rightarrow \mathcal{H}^{n-k}(M),$$

和乘积

$$\wedge : \mathcal{H}^k \times \mathcal{H}^{n-k} \rightarrow \mathcal{H}^n(M), \mu \wedge \tau = (\mu, \star\tau)\Omega.$$

而 \star 在 $\bigwedge^k M$ 上是同构, 自然诱导了 $\mathcal{H}^k(M) \cong \mathcal{H}^{n-k}(M)$. 再由Hodge定理就得到Poincaré对偶, 而且 \star 就是对偶映射 D .

5.2 Ricci曲率与第一Betti数

对黎曼流形 (M, g) , 有著名的Bochner公式将 Laplace 算子 Δ 与 Ricci曲率张量 Ric 联系起来.

命题 5.3. ω 是调和 1- 形式当且仅当它的对偶向量场 X 满足 $\operatorname{div} X = 0$ 且 ∇X 是对称的2阶张量场.

定理 5.4. (Bochner) 对调和 1- 形式 ω 和对偶的向量场 X , 有

$$\Delta|X|^2 = 2|\nabla X|^2 + 2\operatorname{Ric}(X, X),$$

如果 Ric 非负, 则对上式积分, 由Stokes公式和 $\Delta = \operatorname{div} \nabla$ 可得

$$\int_M |\nabla X|^2 \leq 0, \text{ i.e. } \nabla X \equiv 0,$$

即 X 平行. 任取 $p \in M$, 则 $X(p)$ 的值唯一确定了 X . 所以有自然的嵌入映射:

$$\mathcal{H}(M) \rightarrow \Gamma(TM) \rightarrow T_p M,$$

所以得到第一Betti数的上届估计

$$\beta_1(M) \leq n.$$

考虑 n 维环面可知上界是最优的. 如果 Ric 在一点处为正, 那么就有 $X \equiv 0$, i.e $\beta_1(M) = 0$.

注 5. 利用Cheeger-Gromoll分裂定理和万有覆叠还可以证明如果 Ric 在一点处为正, 则 $\pi_1(M)$ 为有限群.

5.3 Hodge指标定理

$d + \delta$ 可看成两个算子:

$$D_1 = d + \delta : \bigwedge^{odd} M \rightarrow \bigwedge^{even} M,$$

$$D_2 = d + \delta : \bigwedge^{even} M \rightarrow \bigwedge^{odd} M.$$

由之前的论证可知 $\ker(d + \delta) = \mathcal{H}$, 故

$$\ker D_1 = \mathcal{H}(M) \cap \bigwedge^{odd} M,$$

$$\ker D_2 = \mathcal{H}(M) \cap \bigwedge^{even} M,$$

于是

$$\dim \ker D_1 = \sum_{k \geq 0} \dim H^{2k}(M),$$

$$\dim \ker D_2 = \sum_{k \geq 0} \dim H^{2k+1}(M),$$

另外显然 $\text{Im} \Delta \subset \text{Im} D_2$. 反之, 若 $\mu = D_2 \tau$, 由Hodge定理,

$$\tau = \Delta \omega + \nu, \Delta \nu = 0.$$

所以 $D_2\nu = 0$. 所以 $\mu = D_2\Delta\omega + \Delta D_2\omega \in \text{Im}\Delta$. 所以 $\text{Im}D_2 = \text{Im}\Delta$. 再由Hodge定理可知

$$\text{coker } D_2 = \bigwedge^{\text{odd}} / \text{Im}D_2 = \bigwedge^{\text{odd}} / \text{Im}\Delta = \mathcal{H} \cap \bigwedge^{\text{odd}} = \ker D_2.$$

所以得到**Hodge指标定理**:

$$\text{ind } D_2 = \dim \ker D_2 - \dim \text{coker} D_2 = \chi(M),$$

即 D_2 的指标正是 M 的Euler示性数, 是一个拓扑不变量.

6 Hodge定理的证明

这一节目标是简要叙述Hodge定理的证明. 出于分析上的考虑, 我们需要把 $\bigwedge M$ 的系数从 C^∞ 完备化为Sobolev空间 $H^s (s > 0)$, 并诱导 $\bigwedge M$ 上的 H^s -范数 $\|\cdot\|_s$. 我们不加证明地承认以下来自偏微分方程和泛函分析的基本引理:

引理 6.1. (弱解) 对于 M 上的形式方程 $\Delta u = \alpha$ 的广义解, 即线性泛函

$$l: l(\Delta\psi) = (\alpha, \psi), \forall \psi,$$

都存在弱解 $\omega \in \bigwedge M$ s.t.

$$l(\cdot) = (\omega, \cdot).$$

引理 6.2. (正则性) 如果上一个引理中的 α 光滑, 则 ω 光滑, $\Delta\omega = \alpha$.

引理 6.3. (紧性) 如果 $\{\mu_n\}, \{\Delta\mu_n\} \subset \bigwedge M$ 关于 $\|\cdot\|_s$ 有界, 则存在收敛子列.

下面开始证明 Hodge 定理.

Step 1. 对 $k \in \mathbb{N}$, $\mathcal{H}^k(M)$ 是有限维的.

否则有规范正交基 $\{e_m\}_{m \in \mathbb{N}}$ s.t. $\Delta e_m = 0$, 由紧性引理有收敛子列, 这与 e_m 是规范正交基矛盾!

因此 $\mathcal{H}(M)$ 就是 $\bigwedge M$ 的闭子空间, 由投影定理,

$$\bigwedge M = \mathcal{H}(M) \oplus \mathcal{H}(M)^\perp.$$

Step 2. 我们还需要一个先验估计：存在 $C \geq 0$, s.t.

$$\|\eta\|_s \leq C\|\Delta\eta\|_s, \forall \eta \in \mathcal{H}^\perp.$$

假设估计不成立，则存在 $\{\eta_n\} \subset \mathcal{H}^\perp$, s.t.

$$\|\eta_n\|_s = 1, \|\Delta\eta_n\|_s \leq n^{-1}.$$

由紧性引理，不妨设 $\eta_n \rightarrow \eta \in \mathcal{H}^\perp$. 于是可以良好定义一个 $\bigwedge M$ 上的连续线性泛函

$$l : \psi \mapsto \lim \langle \eta_n, \psi \rangle.$$

那么

$$l(\Delta\psi) = \lim \langle \eta_n, \Delta\psi \rangle = \lim \langle \Delta\eta_n, \psi \rangle = 0,$$

i.e. l 是方程 $\Delta u = 0$ 的广义解，由弱解的存在性和正则性，存在 $\omega \in \bigwedge M$ s.t.

$$\langle \omega, \psi \rangle = \lim \langle \eta_n, \psi \rangle,$$

$$\Delta\omega = 0.$$

所以 η_n 弱收敛于调和形式 ω ，结合 $\eta_n \rightarrow \eta$ 即有 $\eta_n \rightarrow \eta = \omega$. 但是由弱收敛可知 $\omega \in \mathcal{H} \cap \mathcal{H}^\perp$, i.e. $\omega = 0$, 与 $\|\eta\|_s = 1$ 矛盾！估计得证.

Step 3. $\text{Im}\Delta = \mathcal{H}^\perp$.

若 $\eta = \Delta\mu$, 对任意 $\omega \in \mathcal{H}$,

$$(\eta, \omega) = (\mu, \Delta\omega) = 0.$$

所以 $\text{Im}\Delta \subset \mathcal{H}^\perp$.

另外设 $\nu \in \mathcal{H}^\perp$, 在 $\text{Im}\Delta$ 上定义

$$l : l(\Delta\psi) = (\nu, \psi).$$

由正交性可知以上 ψ 是唯一确定的, l 良定义. 由 Step 3 可知 l 在 $\text{Im}\Delta$ 上有界, 则 l 可延拓至 $\text{Im}\Delta$ 上, 进一步至 $\bigwedge M$ 上, $l|_{\text{Im}\Delta^\perp} \equiv 0$. 由定义, l 是方程 $\Delta u = \nu$ 的广义解, 由存在性和正则性引理可知存在 $\omega \in \bigwedge M$ s.t. $\nu = \Delta\omega \in \text{Im}\Delta$. 因此 $\text{Im}\Delta = \mathcal{H}^\perp$.

Step 4. 由 Step 1 和 Step 3 立刻证明了Hodge定理.

□

参考文献

- [1] 苏竞存, 流形的拓扑学.
- [2] 梅加强, 流形与几何初步.