

微分形式的积分 [ONeill §4.6] 的积分定义为相应形式在相应区域上的积分。
我们也可谈论曲面上区域或曲线上微分形式的积分。

定义 1 设 ϕ 是 M 上 1-form, 设 $c: [a, b] \rightarrow M$ 是 M 上曲线. 则 ϕ 沿 c 的积分定义为

$$\int_c \phi := \int_{[a, b]} \alpha^* \phi = \int_a^b \phi(\alpha'(t)) dt.$$

这里 $\alpha^* \phi$ 是 1-form ϕ 的“拉回”, 是 \mathbb{R}^2 上的 1-形式. 限制在 $[a, b]$ 上

$$\text{有 } \alpha^* \phi \left(\frac{d}{dt} \right) := \phi \left(\underbrace{\alpha_* \frac{d}{dt}}_{\text{切映射}} \right) = \phi(\alpha'(t))$$

故而限制在 $[a, b]$ 上有 $\alpha^* \phi = \phi(\alpha'(t)) dt$.

因此, 微积分基本定理可表为

定理 1 设 f 是 M 上光滑函数. 设 $c: [a, b] \rightarrow M$ 是 M 上曲线满足 $c(a) = p, c(b) = q$. 则有:

$$\int_c df = f(q) - f(p).$$

定义 2 设 η 是 M 上 2-form, 设 $r: R \rightarrow M$ 是 M 上区域 (R 为矩形区域 $[a, b] \times [c, d]$) 则 η 沿 r 的积分定义为

$$\iint_r \eta := \iint_R r^* \eta = \int_a^b \int_c^d \eta(r_u, r_v) du dv$$

这里 $r^*(\eta)$ 为 \mathbb{R}^2 上 2-形式, 故必可写成 $h du dv$ 形式.

$$2 \text{ 重叉积 } \phi \wedge \psi(v, w) = \phi(v) \psi(w) - \phi(w) \psi(v)$$

$$\text{知 } du \wedge du \left(\frac{\partial}{\partial u}, \frac{\partial}{\partial u} \right) = du \wedge du \left(\frac{\partial}{\partial v}, \frac{\partial}{\partial v} \right) = 0$$

$$r^*(\eta) \left(\frac{\partial}{\partial u}, \frac{\partial}{\partial v} \right) := \eta \left(r_* \left(\frac{\partial}{\partial u} \right), r_* \left(\frac{\partial}{\partial v} \right) \right) = \eta(r_u, r_v)$$

$$\Rightarrow r^*(\eta) = \eta(r_u, r_v) du dv.$$

定理 2 (Stokes' theorem) $\iint_r d\phi = \int_{\partial r} \phi$

回忆, 我们在局部 Gauss-Bonnet 公式的证明中, 实际上使用了

如下关键的积分公式:

设 \square 可包含在以其内某点为心的欧几里得坐标邻域之中,
 即有欧氏区域 $D \subset \mathbb{R}^2$, s.t. $r: D \rightarrow \square$ 为欧几里得坐标映射

则有

$$\iint_{\square} k dV = \iint_D k(p, \theta) |r_p \wedge r_\theta| dp d\theta$$

$$= \iint_D -(\sqrt{G})_\theta dp d\theta$$

$$\textcircled{**} = \oint_{\partial D} (-\sqrt{G})_\theta dp$$

$$= \int_0^l (-\sqrt{G})_\theta \frac{dp}{ds} ds$$

$$= \int_0^l \left(\frac{dp}{ds} - k_g \right) ds.$$

这里 $\phi(s)$ 为 \square 的边界切向量与 $\frac{r_p}{|r_p|}$ 的夹角

然后, 我们通过“拼接”, 可证明该积分公式在大范围区域上。

在一片正则曲面片 $r = r(u, v)$ 上, 我们可以把上述过程直接用微分形式的积分来重新描述. 建立正交活动标架

$$e_1 = \frac{r_u}{|r_u|}, \quad e_3 = \frac{r_u \wedge r_v}{|r_u \wedge r_v|}, \quad e_2 = e_3 \wedge e_1$$

则有 高斯曲率 $K = -\frac{dw_1^2}{w_1 \wedge w_2^2}$ 即 $K w_1 \wedge w_2^2 = -dw_1^2$

则 Stokes 公式在一个闭域上可写为

$$\textcircled{**} \iint_{\square} K w_1 \wedge w_2^2 = -\iint_{\square} dw_1^2 = -\oint_{\partial \square} w_1^2$$

我们在这里不去一般地证明微分形式版本的 Stokes 公式 (见补 (246))
取而代之的, 我们验证 (★)

同样地, 由“拼接”~~技术~~技术, 我们只须验证

我们根据微分形式积分的定义, 分别来看等式 (★) 的两边。

先看右边:

$$\int_{\partial \Omega} \omega_1^2 := \int_0^l \omega_1^2(r(s)) ds$$

$r=r(s)$

有新正交标架 $\bar{e}_1 = \dot{r}(s)$, $\bar{e}_3 = e_3$, $\bar{e}_2 = e_3 \wedge \bar{e}_1$.

则有 $\bar{\omega}_1^2 = \omega_1^2 + d\varphi$, φ 为 $\bar{e}_1 = \dot{r}(s)$ 与 e_1 的夹角。

$$\text{故而 } \int_{\partial \Omega} \omega_1^2 := \int_0^l \omega_1^2(r(s)) ds = \int_0^l (\bar{\omega}_1^2 - d\varphi)(\dot{r}(s)) ds$$

$$= \int_0^l (k_g - \frac{d\varphi}{ds}) ds$$

也就是说

$$-\int_{\partial \Omega} \omega_1^2 = \int_0^l (\frac{d\varphi}{ds} - k_g) ds$$

$$\text{来看左边: } \iint_{\Omega} K \omega^1 \wedge \omega^2 = \iint_D K(u, v) \omega^1 \wedge \omega^2(r_u, r_v) du dv$$

$$= \iint_D K(u, v) \left[\underbrace{\omega^1(r_u)}_{|r_u|} \underbrace{\omega^2(r_v)}_{|r_v| \sin \theta} - \underbrace{\omega^2(r_u)}_{|r_u|} \underbrace{\omega^1(r_v)}_{|r_v| \sin \theta} \right] du dv$$

$$= \iint_D K(u, v) |r_u| |r_v| \sin \theta du dv$$

$$= \iint_D K(u, v) |r_u \wedge r_v| du dv.$$

因此, 由前述讨论 (★), (★) 在一个正则坐标邻域内成立。由“拼接”技术, 可验证 (★) 在曲面片上成立!

曲面上向量沿闭曲线平行移动所产生的角差计算

在球面上沿纬线圈平行移动的向量的角差 将纬线圈上某一点处的纬线切向量 V 平行移动回到该点的角差我们前面计算过为 $2\pi \sin \psi$, ψ 为纬度, 下面我们给出一般公式:

命题 7.1 设 C 为曲面 M 上光滑的简单闭曲线, 所围区域 \square 微分同胚于 \mathbb{R}^2 中单连通的开集. 设 C 齐数表示为 $r=r(s)$, s 为弧长参数. (齐数方向由 \square 上定向诱导)
 设 $V(s)$, $s \in [0, L(C)]$ 为沿 C 平行的切向量场, ~~$\beta(s)$~~
 ~~$[0, L(C)]$ 为 V 的~~ 设 $\{r; e_1, e_2, e_3 = n\}$ 为 M 的一个正交活动标架, $\beta(s)$, $s \in [0, L(C)]$ 为 $e_1(s)$ 到 $V(s)$ 的有向角, 即 β 为角度函数. 则有:

$$\beta(L(C)) - \beta(0) = \iint_{\square} K dV.$$

证明. Claim. V 沿 C 平行 \Rightarrow 沿 C 有 $d\beta + \omega_1^2 = 0$.

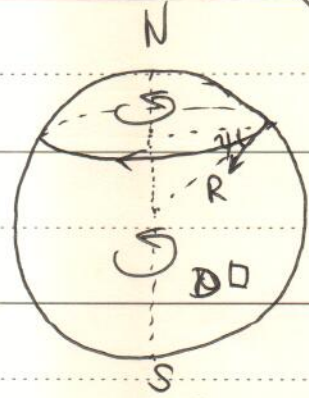
$$\begin{aligned} V \text{ 沿 } C \text{ 平行} &\Rightarrow 0 = \frac{DV}{ds} = \frac{D}{ds} (\cos \beta(s) e_1(s) + \sin \beta(s) e_2(s)) \\ &= \frac{d\beta}{ds} (-\sin \beta(s) e_1(s) + \cos \beta(s) e_2(s)) \\ &\quad + \cos \beta(s) \omega_1^2(r(s)) e_1(s) - \sin \beta(s) \omega_1^2(r(s)) e_2(s) \\ &= \left(\frac{d\beta}{ds} + \omega_1^2(r(s)) \right) (-\sin \beta e_1 + \cos \beta e_2) \end{aligned}$$

与向量 $(-\sin \beta e_1 + \cos \beta e_2)$ 做内积, 得 $0 = \frac{d\beta}{ds} + \omega_1^2(r(s))$. \square

$$\begin{aligned} \text{故有} \quad \iint_{\square} K dV &= \iint_{\square} K \omega^1 \wedge \omega^2 = \iint_{\square} -d\omega_1^2 = - \int_C \omega_1^2 = \int_C d\beta \\ &= \beta(L(C)) - \beta(0). \quad \square \end{aligned}$$

注记: 回忆福柯摆的解释

可设 V 为纬线圈 C 点处的切向量
沿如右所示的方向沿 C 平行移动



注意有此定向的 C 是下半球冠

区域上定向诱导的, 记下半球冠为 \square , 则 $C = \partial \square$.

考虑 \square 上极坐标 $r = r(\varphi, \theta)$ 定向数化在 $\square \setminus \{S\}$ 上 (24)

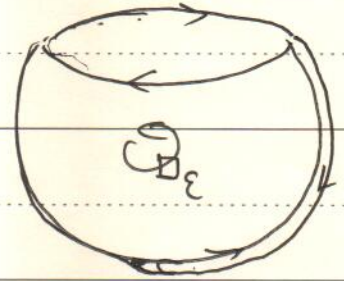
在 \square_ϵ 上, 取 $e_1 = \frac{r_\varphi}{|r_\varphi|}$, $e_2 = \frac{r_\theta}{|r_\theta|}$.

故有
$$\iint_{\square} k dV = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \iint_{\square_\epsilon} k dV$$

$$= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \iint_{\square_\epsilon} k \omega^1 \wedge \omega^2$$

$$= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \iint_{\square_\epsilon} d\omega_1^2 = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{\partial \square_\epsilon} \omega_1^2$$

$$= 2\pi + \int_C d\beta = 2\pi + \beta(L(C)) - \beta(0)$$



同时,
$$\iint_{\square} k dV = \frac{1}{R^2} \cdot 2\pi R \cdot h = \frac{1}{R^2} 2\pi R (R + R \sin \psi)$$

$$= 2\pi (1 + \sin \psi)$$

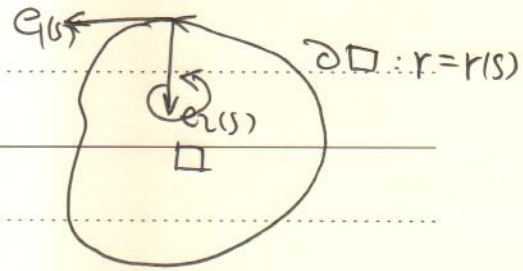
故而有
$$\beta(L(C)) - \beta(0) = 2\pi \sin \psi$$
 □

下面再来看一个 Gauss-Bonnet 公式的应用. 回忆

$$\iint_{\Omega} K dV + \oint_{\partial\Omega} k_g ds + \sum_i (\pi - \angle A_i) = 2\pi.$$

考虑特别情形, Ω 是一欧氏平面区域, $\partial\Omega$ 是一条光滑的简单闭曲线, 则有 $\iint_{\Omega} K dV = 0$ since $K \equiv 0$, $\sum_i (\pi - \angle A_i) = 0$ since 光滑. 也即:

$$\oint_{\partial\Omega} k_g ds = 2\pi.$$



这是一个非常有意思的观察: 注意 Ω 我们采用如右所示有向面积元. 则 $\partial\Omega$ 具有

逆时针定向. 若用正交标架 $e_1 := \dot{r}(s)$, $e_3 = n$, $e_2 = n \wedge e_1$

则有 $k_g = \langle \frac{de_1}{ds}, e_2 \rangle = \langle \ddot{r}(s), e_2(s) \rangle = K(s)$

即是平面曲线 $\partial\Omega$ 在给定右示平面上定向下的带符号曲率!!

Gauss-Bonnet 公式告诉我们

$$\frac{1}{2\pi} \oint_{\partial\Omega} K(s) ds = 1, \text{ 其中 } \partial\Omega \text{ 为逆时针定向.}$$

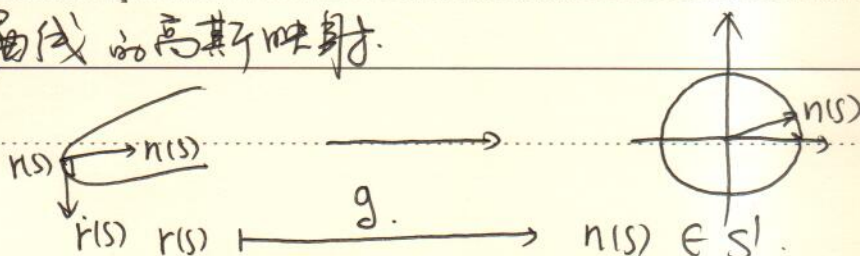
当然, 如果上述积分沿顺时针方向, 我们就有 $\frac{1}{2\pi} \oint_{-\partial\Omega} K(s) ds = -1$.

一般地, 考虑平面光滑闭曲线 $r: [0, l] \rightarrow \mathbb{R}^2$ $\begin{pmatrix} r(0) = r(l) \\ \dot{r}(0) = \dot{r}(l) \end{pmatrix}$
 $s \mapsto r(s)$

设 $K(s)$ 为其带符号曲率.

定义 (旋转指数). 我们称 $i = \frac{1}{2\pi} \int_0^l K(s) ds$ 为曲线 $r=r(s)$ 的旋转指数.

回忆曲线的高斯映射.



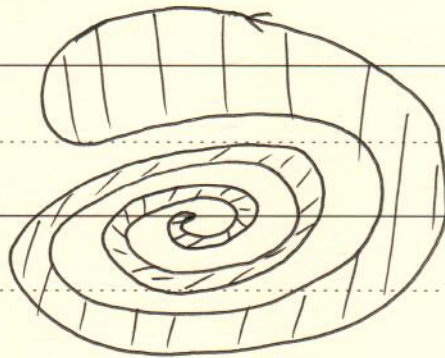
易见, $K(s)$ 即为曲线上^点 $r(s)$ 在高斯映射下像 $n(s)$ 在 S' 上的移动速度。 $K > 0$ 时, $r(s) \rightarrow r(s)$ 逆时针转动, $K < 0$ 时, $n(s)$ 顺时针转动。

定理 (旋转指数定理): 设 C 为 \mathbb{R}^2 上的光滑简单闭曲线, 则 C 的旋转指数为 ± 1 , 即

$$\frac{1}{2\pi} \oint_C K(s) ds = \pm 1$$

证明: Gauss-Bonnet 公式。 \square

注意上述定理并不显然:



大家还要注意到, 上述结果与本课程前边讨论的局部几何问题的很大不同: 我们这里关心的是“整个”曲线函数。如果考虑变化之值

$$t \mapsto \frac{1}{2\pi} \int_0^t K(s) ds$$

当 t 由 0 变到 l 时, 该值可能为正, 可能为负, 可能很大, 但最后 $t=l$ 时, 值只可能是 $+1$ 或 -1 !! 这是一条平面闭曲线的“整体”性质。是“Differential geometry in the large”的一个例子!

接着的一个自然问题是: 在一个“闭”曲面上, 高斯曲率积分 (total curvature) 是什么呢?