

# 数学分析 (III) 期末考试

北京大学 2023-2024 学年秋季学期\*

共 8 题, 总分 100 分

1 (10 分). 设  $M$  是一个  $n$  维光滑流形,  $p \in M$ . 请陈述  $p$  点处  $M$  的切空间和余切空间的定义.

**解答.** 考虑流形  $M$  上一条通过  $p$  的光滑参数曲线  $c$ , 满足  $c(0) = p$ . 这样的参数曲线的全体记为集合  $\Gamma_p$ . 对于曲线  $c_1, c_2 \in \Gamma_p$ , 如果对于任意定义在  $p$  的某个邻域上的光滑实值函数  $f$  都有  $(f \circ c_1)'(0) = (f \circ c_2)'(0)$ , 就称  $c_1$  与  $c_2$  相切. 可以证明相切关系是  $\Gamma_p$  上的一个等价关系  $\sim$ .

流形  $M$  在  $p$  处的切空间定义为  $T_p M := \Gamma_p / \sim$ , 即流形  $M$  上通过  $p$  的光滑参数曲线在  $p$  处相切关系下的等价类的集合. 可以证明  $T_p M$  是一个  $n$  维线性空间. 它的对偶空间被称为  $p$  处流形  $M$  的余切空间  $T_p^* M$ .

2 (10 分). 设  $\vec{f}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$  为一个光滑向量场,  $\vec{f} = (f_1, f_2, f_3)$ . 证明恒等式

$$\operatorname{curl} \operatorname{curl} \vec{f} = \nabla \operatorname{div} \vec{f} - \Delta \vec{f}.$$

这里的  $\operatorname{curl}$  算子等于教材中的  $\operatorname{rot}$ , 等式右边的  $\Delta \vec{f}$  表示 Laplace 算子分别作用在  $\vec{f}$  的三个分量上.

**解答.** 下面简记  $\partial_j := \partial_{x_j}$ ,  $\partial_{jk}^2 := \partial_{x_j x_k}^2$ . 直接计算得

$$\begin{aligned} \operatorname{curl} \operatorname{curl} \vec{f} &= \operatorname{curl} \begin{pmatrix} \partial_2 f_3 - \partial_3 f_2 \\ \partial_3 f_1 - \partial_1 f_3 \\ \partial_1 f_2 - \partial_2 f_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \partial_2(\partial_1 f_2 - \partial_2 f_1) - \partial_3(\partial_3 f_1 - \partial_1 f_3) \\ \partial_3(\partial_2 f_3 - \partial_3 f_2) - \partial_1(\partial_1 f_2 - \partial_2 f_1) \\ \partial_1(\partial_3 f_1 - \partial_1 f_3) - \partial_2(\partial_2 f_3 - \partial_3 f_2) \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \partial_1(\partial_2 f_2 + \partial_3 f_3) - (\partial_{22}^2 f_1 + \partial_{33}^2 f_1) \\ \partial_2(\partial_1 f_1 + \partial_3 f_3) - (\partial_{11}^2 f_2 + \partial_{33}^2 f_2) \\ \partial_3(\partial_1 f_1 + \partial_2 f_2) - (\partial_{11}^2 f_3 + \partial_{22}^2 f_3) \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \partial_1 \operatorname{div} f - (\partial_{11}^2 f_1 + \partial_{22}^2 f_1 + \partial_{33}^2 f_1) \\ \partial_2 \operatorname{div} f - (\partial_{11}^2 f_2 + \partial_{22}^2 f_2 + \partial_{33}^2 f_2) \\ \partial_3 \operatorname{div} f - (\partial_{11}^2 f_3 + \partial_{22}^2 f_3 + \partial_{33}^2 f_3) \end{pmatrix} = \nabla \operatorname{div} \vec{f} - \Delta \vec{f}. \end{aligned}$$

3 (12 分). 请计算马鞍面  $z = x^2 - y^2$  落在圆柱体  $x^2 + y^2 \leq 1$  范围内的部分的曲面面积.

\*考试时间: 2024 年 1 月 10 日 8:30 - 10:30.

**解答.** 记  $B_1 := \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq 1\}$ ,  $f(x, y) := x^2 - y^2$ . 本题所考察的马鞍面的部分为

$$S = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 \leq 1, z = x^2 - y^2\}.$$

其面积  $I$  由如下公式给出 (见教材定理 16.3.2 证明末尾的注记):

$$I = \int_{B_1} \sqrt{1 + |\nabla f|^2} dx dy = \int_{B_1} \sqrt{1 + (2x)^2 + (-2y)^2} dx dy.$$

注意到该积分具有旋转对称性, 利用极坐标变换得

$$I = \int_0^{2\pi} \int_0^1 \sqrt{1 + 4r^2} \cdot r dr d\theta = 2\pi \int_0^1 \sqrt{1 + 4r^2} \cdot \frac{1}{2} d(r^2) = \pi \int_0^1 \sqrt{1 + 4\tau} d\tau = \frac{\pi}{6} (5\sqrt{5} - 1).$$

4 (12 分). 考虑  $[0, 1]$  上的 Riemann 函数 ( $x = 0, 1$  处的定义经过适当修改):

$$R(x) := \begin{cases} \frac{1}{p}, & \text{如果 } x \in \mathbb{Q} \cap (0, 1) \text{ 且 } x = \frac{q}{p} \text{ (} p, q \text{ 互素),} \\ 0, & \text{其他.} \end{cases}$$

特别地, 这一定义中  $R(0) = R(1) = 0$ .

证明  $\Omega := \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x \in [0, 1], R(x) \leq y \leq 2\}$  是 Jordan 可测的 (即可求体积的).

**解答.** 只需证明  $\partial\Omega$  是零体积集 (定理 15.1.1). 注意到

$$\begin{aligned} \partial\Omega &= \{(x, y) : x = 0, 1, y \in [0, 2]\} \cup \{(x, 2) : x \in [0, 1]\} \cup \{(x, y) : x \in [0, 1], y \in [0, R(x)]\} \\ &=: \Gamma_1 \cup \Gamma_2 \cup \Gamma_3. \end{aligned}$$

$\Gamma_1$  和  $\Gamma_2$  都是零体积集, 因为它们由有限条可求长曲线构成 (参见例 15.1.1). 下面证明  $\Gamma_3$  零体积.

任意取定  $\varepsilon > 0$ . 取闭长方体  $A_0 := [-1, 2] \times [-\varepsilon/10, \varepsilon/10]$ . 于是,  $\Gamma_3 \setminus A_0^\circ$  中仅包含有限条平行于  $y$  轴的线段, 不妨设有  $N$  条 ( $N$  依赖于  $\varepsilon$ ), 并假设它们的横坐标为  $x_1, \dots, x_N$ . 然后取闭长方体

$$A_k := \left[ x_k - \frac{\varepsilon}{10N}, x_k + \frac{\varepsilon}{10N} \right] \times [0, 2] \quad (k = 1, \dots, N)$$

用于分别覆盖这些线段. 不难验证

$$\overline{\Gamma_3} = \Gamma_3 \subset \left( \bigcup_{k=0}^N A_k \right)^\circ,$$

而且

$$V \left( \bigcup_{k=0}^N A_k \right) \leq V(A_0) + \sum_{k=1}^N V(A_k) = 3 \cdot \frac{\varepsilon}{5} + N \cdot \frac{\varepsilon}{5N} \cdot 2 = \varepsilon.$$

由于  $\varepsilon$  是任意的, 故  $\Gamma_3$  为零体积集.

综上,  $\partial\Omega$  是零体积集, 故  $\Omega$  是 Jordan 可测的.

注记. 注意, 在证明零体积集的过程中, 无需求闭长方体是内部不交的.

5 (12 分). 令  $D = [0, +\infty) \times [0, 1]$ . 问无穷重积分

$$\int_D e^{-xy} \sin x \, dx \, dy$$

是否收敛? 请给出判断并证明.

**解答.** 不收敛.

由教材定理 15.5.3 知, 上述无穷重积分的敛散性等价于

$$\int_D |e^{-xy} \sin x| \, dx \, dy$$

的敛散性. 而为了说明这一积分不收敛, 由定理 15.5.2, 只需证明

$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \int_{[0, k\pi] \times [0, 1]} |e^{-xy} \sin x| \, dx \, dy = +\infty \quad (1)$$

即可.

对任意给定的  $k \in \mathbb{Z}_+$ , 由于被积函数的连续性, 可以将重积分化为累次积分

$$\int_{[0, k\pi] \times [0, 1]} |e^{-xy} \sin x| \, dx \, dy = \int_0^{k\pi} \left( \int_0^1 e^{-xy} \, dy \right) |\sin x| \, dx = \int_0^{k\pi} \frac{1}{x} (1 - e^{-x}) |\sin x| \, dx.$$

当  $x \geq \pi$  时,  $1 - e^{-x} > \frac{1}{2}$ . 故当  $k \in \mathbb{Z}_+$  且  $k \geq 2$  时,

$$\begin{aligned} \int_{[0, k\pi] \times [0, 1]} |e^{-xy} \sin x| \, dx \, dy &\geq \sum_{j=2}^k \int_{(j-1)\pi}^{j\pi} \frac{1}{2x} |\sin x| \, dx \\ &\geq \sum_{j=2}^k \int_{(j-1)\pi}^{j\pi} \frac{1}{2\pi j} |\sin x| \, dx = \sum_{j=2}^k \frac{1}{\pi j}. \end{aligned}$$

故 (1) 得证. 综上, 原无穷重积分不收敛.

6 (14 分). 令  $\Gamma$  为圆锥面  $z^2 = 2x^2 + 2y^2$  和平面  $z = x + 1$  的交线, 定向取为从原点看向  $\Gamma$  时沿逆时针转. 计算

$$\int_{\Gamma} (y + e^{-z}) \, dx + x \sin y \, dy + xy \, dz.$$

提示. Stokes 公式.

**解答.** 联立两曲面方程得

$$(x+1)^2 = 2x^2 + 2y^2 \quad \Leftrightarrow \quad (x-1)^2 + 2y^2 = 2.$$

所以交线  $\Gamma$  是平面  $z = x + 1$  上的一条曲线, 它在  $xOy$  平面上的投影是椭圆  $(x-1)^2 + 2y^2 = 2$ ,

其中心位于  $(1, 0)$ , 长短轴分别平行于  $x$  轴和  $y$  轴, 长短半轴长度分别为  $\sqrt{2}$  和  $1$ , 左右端点分别为  $1 - \sqrt{2}$  和  $1 + \sqrt{2}$ . 特别地,  $\Gamma$  上  $z = x + 1 \geq (1 - \sqrt{2}) + 1 > 0$  表明  $\Gamma$  完全位于  $z > 0$  的半空间中.

定义平面  $z = x + 1$  上被圆锥面截出的有界部分

$$S := \{(x, y, z) : z = x + 1\} \cap \{(x, y, z) : z \geq \sqrt{x^2 + y^2}\}.$$

$S$  的边界是  $\Gamma$ , 为了匹配  $\Gamma$  的定向,  $S$  的定向需取下侧. 由于平面  $z = x + 1$  (也就是  $x - z + 1 = 0$ ) 的一个法向量为  $(1, 0, -1)$ , 故对应于  $S$  定向的单位法向量为  $(\frac{1}{\sqrt{2}}, 0, -\frac{1}{\sqrt{2}})$ .

记

$$(P, Q, R) := (y + e^{-z}, x \sin y, xy).$$

由 Stokes 公式,

$$\begin{aligned} & \int_{\Gamma} (y + e^{-z}) dx + x \sin y dy + xy dz \\ &= \int_S \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy dz + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz dx + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \\ &= \int_S x dy dz - (e^{-z} + y) dz dx + (\sin y - 1) dx dy \\ &= \int_S (x, -(e^{-z} + y), \sin y - 1) \cdot \left( \frac{1}{\sqrt{2}}, 0, -\frac{1}{\sqrt{2}} \right) dS \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_S x - \sin y + 1 dS. \end{aligned}$$

定义椭圆形平面区域

$$\Omega := \{(x, y) : (x - 1)^2 + 2y^2 \leq 2\}.$$

则由前面的计算知,  $S$  是  $\Omega$  上  $z = x + 1$  的图像. 故

$$\begin{aligned} & \int_{\Gamma} (y + e^{-z}) dx + x \sin y dy + xy dz \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\Omega} (x - \sin y + 1) \sqrt{1 + 1} dx dy \\ &= \int_{\Omega} (x - 1) + \sin y + 2 dx dy = \int_{\Omega} 2 dx dy. \end{aligned}$$

最后一行中用了  $\Omega$  关于直线  $x = 1$  以及  $y$  轴对称的性质. 由于椭圆形区域  $\Omega$  的面积为  $\pi \cdot \sqrt{2} \cdot 1$  (参见教材第二册例 7.6.3, 或者用坐标变换化成圆即可简单计算), 故

$$\int_{\Gamma} (y + e^{-z}) dx + x \sin y dy + xy dz = 2\sqrt{2}\pi.$$

**7** (14 分). 设  $u(x, y)$  和  $v(x, y)$  为定义在  $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0, 0)\}$  上的光滑函数. 记  $r := \sqrt{x^2 + y^2}$ . 已知对任意的光滑函数  $f : (0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}$ , 曲线积分

$$\int_{\Gamma} f(r)u(x, y) dx + f(r)v(x, y) dy$$

在  $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$  内与路径无关. 请证明: 存在一个光滑函数  $\lambda: (0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}$ , 使得

$$(u(x, y), v(x, y)) = (\lambda(r)x, \lambda(r)y).$$

提示. 如有必要, 可以取一些特殊的  $f$  来看看能推出什么性质.

**解答.** 由定理 16.7.3 知, 曲线积分与路径无关可以推出存在可微函数  $w$  使得  $dw = f(r)u(x, y) dx + f(r)v(x, y) dy$ . 由  $f, u, v$  的光滑性知,  $w$  是光滑函数, 因而

$$\frac{\partial}{\partial y}[f(r)u(x, y)] = \frac{\partial^2 w}{\partial y \partial x} = \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} = \frac{\partial}{\partial x}[f(r)v(x, y)].$$

将两边展开并利用  $\frac{\partial r}{\partial x} = \frac{x}{r}$  及  $\frac{\partial r}{\partial y} = \frac{y}{r}$  得,

$$f'(r)\frac{y}{r}u + f(r)\frac{\partial u}{\partial y} = f'(r)\frac{x}{r}v + f(r)\frac{\partial v}{\partial x},$$

即

$$\frac{f'(r)}{r}(uy - vx) = f(r)\left[\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y}\right].$$

取  $f(r) \equiv 1$  得

$$\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \equiv 0. \quad (2)$$

将它代入上面的等式后进一步得到, 对任意光滑的  $f$ , 都有

$$\frac{f'(r)}{r}(uy - vx) = 0,$$

因而  $(u, v) \cdot (y, -x) \equiv 0$ . 由此可以推出  $(u, v)$  必处处与向量  $(x, y)$  共线, 即存在一个光滑函数  $\mu = \mu(x, y)$  使得  $(u, v) = (\mu x, \mu y)$ . 将这一形式代入 (2) 得

$$\frac{\partial \mu}{\partial x}y - \frac{\partial \mu}{\partial y}x \equiv 0.$$

即  $\nabla \mu \cdot (y, -x) = 0$ , 这说明  $\mu$  实际上仅是  $r$  的函数. 这可以用极坐标表示来严格论证: 在极坐标变换下, 令  $\lambda(r, \theta) = \mu(x, y)$ , 那么上式就等价于  $\partial_\theta \lambda(r, \theta) \equiv 0$ , 故  $\lambda$  仅依赖于  $r$ .

综上, 存在关于  $r$  的光滑函数  $\lambda = \lambda(r)$  使得  $(u, v) = (\lambda x, \lambda y)$ .

**8** (16 分). 定义  $\mathbb{R}^3$  中的抛物面  $S := \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : z = x^2 + y^2 - 1\}$ , 定向取上侧 (即单位法向量的  $z$  分量为正). 记  $B_R := \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2\}$ . 计算

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_{B_R \cap S} \frac{x dy dz + y dz dx + z dx dy}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}.$$

提示. 用 Gauss 公式将积分化到一个更容易计算积分的曲面上.

解答. 记

$$(P, Q, R) := \left( \frac{x}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}, \frac{y}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}, \frac{z}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \right)$$

注意到向量场  $(P, Q, R)$  在  $(0, 0, 0)$  处具有奇性, 但在  $\mathbb{R}^3$  中的其他地方都是光滑的. 此外,

$$\frac{\partial P}{\partial x}(x, y, z) = \frac{1}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} - \frac{3x^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^{5/2}}.$$

可以完全对称地计算  $\frac{\partial Q}{\partial y}$  和  $\frac{\partial R}{\partial z}$ . 于是, 对任意的  $(x, y, z) \neq (0, 0, 0)$ ,

$$\left[ \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right](x, y, z) = \frac{3}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} - \frac{3(x^2 + y^2 + z^2)}{(x^2 + y^2 + z^2)^{5/2}} \equiv 0.$$

定义

$$\Omega := \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : z \leq x^2 + y^2 - 1\}, \quad \Omega_R := B_R \cap \Omega.$$

$\Omega_R$  为球体  $B_R$  落在抛物面下方的部分, 不包含原点, 所以由上面的计算以及 Gauss 公式得

$$0 = \int_{\Omega_R} \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} dx dy dz = \int_{\partial \Omega_R} P dy dz + Q dz dx + R dx dy.$$

这里  $\partial \Omega_R$  的定向取外侧. 最右的积分包含两部分:  $B_R \cap S$  上的积分和球面区域  $\Omega \cap \partial B_R$  上的积分. 注意  $\partial \Omega_R$  的定向限制在  $B_R \cap S$  上和题目规定的  $B_R \cap S$  的定向一致, 而限制在  $\Omega \cap \partial B_R$  上的定向也是外侧. 因此,

$$\begin{aligned} \int_{B_R \cap S} \frac{x dy dz + y dz dx + z dx dy}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} &= - \int_{\Omega \cap \partial B_R} \frac{x dy dz + y dz dx + z dx dy}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \\ &= -R^{-3} \int_{\Omega \cap \partial B_R} (x, y, z) \cdot \vec{n} dS. \end{aligned}$$

这里  $\vec{n}$  是单位外法向量,  $\vec{n} = (x, y, z)/\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$ . 故在  $\Omega \cap \partial B_R$  上,  $(x, y, z) \cdot \vec{n} \equiv R$ .

在球坐标中, 球面区域  $\Omega \cap \partial B_R$  对应于  $\varphi \in [\varphi_R, \pi]$  的部分, 其中  $\varphi_R$  是由如下方程确定的:

$$R \cos \varphi_R = z = x^2 + y^2 - 1 = (R \sin \varphi_R)^2 - 1,$$

即

$$(R \cos \varphi_R)^2 + R \cos \varphi_R = R^2 - 1$$

可以发现当  $R \rightarrow +\infty$  时,  $\varphi_R \rightarrow 0^+$ . 利用球坐标变换继续上面的计算得

$$\begin{aligned} \int_{B_R \cap S} \frac{x dy dz + y dz dx + z dx dy}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} &= -R^{-3} \int_{\Omega \cap \partial B_R} R dS \\ &= -R^{-2} \int_0^{2\pi} \int_{\varphi_R}^{\pi} R^2 \sin \varphi d\varphi d\theta = -2\pi \int_{\varphi_R}^{\pi} \sin \varphi d\varphi. \end{aligned}$$

这里的第二个等号见教材 §15.4 中关于球坐标变换的讨论. 因此,

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_{B_R \cap S} \frac{x dy dz + y dz dx + z dx dy}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} = 2\pi \lim_{R \rightarrow +\infty} \cos \varphi \Big|_{\varphi=\varphi_R}^{\pi} = -4\pi.$$

注记. 也可以选择其他改变积分曲面的方式:

- (a) 取球冠  $\partial B_R \setminus \Omega$  (也即球面  $\partial B_R$  位于抛物面上方的部分) 和  $B_R \cap S$  拼成一个闭合的曲面. 我们希望对这个曲面围成的区域使用 Gauss 公式, 但此时需要额外挖去以原点为球心、 $\varepsilon$  为半径的小球以避免原点处的奇性. 可以利用 Gauss 公式将  $B_R \cap S$  上的积分和球冠  $\partial B_R \setminus \Omega$  上的积分以及  $\partial B_\varepsilon$  上的积分联系起来, 并且证明当  $R \rightarrow +\infty$  时, 球冠上的积分趋于 0;
- (b) 上一方法中的球冠像是一个弧形的“盖子”, 但我们也可以选择一个平的“盖子”——注意  $S$  和  $\partial B_R$  的交线是一条圆形曲线, 其上  $z$  为常值  $R \cos \varphi_R$ , 故可用平面  $z = R \cos \varphi_R$  被抛物面  $S$  所截的部分来和  $B_R \cap S$  拼合成一个闭合曲面.

这些解法留给读者研究.