

D02. 拉格朗日密度的拉回

一、拉格朗日密度：回顾

设：

- X 是维数为 n 的光滑定向流形（作为底空间）；
- $\pi : Y \rightarrow X$ 是维数为 $n+m$ 的纤维丛，总空间 Y 表示构型空间；
- J^1Y 是 Y 的一阶 Jet 丛，局部坐标标记为 (x^i, y^μ, y_i^μ) ；
- 截面 $\Phi : X \rightarrow Y$ 的一阶 Jet 延拓为 $j^1\Phi : X \rightarrow J^1Y$ ，点 $x \in X$ 映到 $j_x^1(\Phi) \in J^1Y$ 。

我们定义拉格朗日密度为：

$$\mathcal{L} : J^1Y \rightarrow \Lambda^n(\text{Hor}^*J^1Y)$$

其中 Hor^*J^1Y 表示 J^1Y 上的水平余切丛，其每一点处的纤维与 T_x^*X 同构。

因此，对于每一点 $j_x^1(\Phi) \in J^1Y$ ，我们有：

$$\mathcal{L}(j_x^1(\Phi)) \in \Lambda^n(\text{Hor}_{j_x^1(\Phi)}^*J^1Y) \cong \Lambda^nT_x^*X$$

I. 拉格朗日密度是一个“水平 n -形式”场

拉格朗日密度 \mathcal{L} 是一个“水平 n -形式”场，即它在每一点 $j_x^1(\Phi) \in J^1Y$ 上，完全由底空间 X 的方向诱导的余切空间张成：

$$\mathcal{L}(j_x^1(\Phi)) \in \Lambda^n(\text{Hor}_{j_x^1(\Phi)}^*J^1Y) \cong \Lambda^nT_x^*X$$

这里 $\text{Hor}_{j_x^1(\Phi)}^*J^1Y$ 表示与底空间 X 平行方向相关的余切空间。

J^1Y 上的水平 n -形式场：定义

在一阶 Jet 丛 J^1Y 上，我们可以定义各种形式场（differential form fields）。

其中，**水平 n -形式场** (**horizontal n -form field**) 是一类特别重要的对象，它只沿底空间 X 的方向取值，与纤维方向“正交”。

设 X 是维数为 n 的光滑流形， $Y \rightarrow X$ 是一个纤维丛， J^1Y 为其一阶 Jet 丛。

我们称 $\mathcal{L} \in \Omega^n(J^1Y)$ 是一个**水平 n -形式场**，当且仅当在任一点 $j_x^1(s) \in J^1Y$ 处，它的值只作用在水平方向，即：

$$\mathcal{L}(j_x^1(s)) \in \Lambda^n(\text{Hor}_{j_x^1(s)}^*J^1Y)$$

其中 $\text{Hor}_{j_x^1(s)}^* J^1 Y$ 是 $J^1 Y$ 上与底空间 X 相切方向的余切空间（坐标上表现为 dx^i 张量积张成的子空间）

什么叫做“水平 n 形式场在任意点的取值只作用于水平方向”？

- 首先，所谓“在任意点的取值”
 - 是指该场在空间某点的取值
 - 在这里指 \mathcal{L} 在 $J^1 Y$ 上的某点 $j_x^1(s) = (x^i, y^\mu, y_i^\mu)$ 上的取值
 - n 形式场在某点的取值自然是一个“ n -形式”
 - 而一个 ($T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 上的) n 形式就是一个 n 阶完全反对称协变张量，取值于 ($T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 的) n 形式空间 $\Lambda^n(T_{j_x^1(s)}^*(J^1 Y))$
- 在此基础上，所谓“取值只作用于水平方向”
 - 就是说当我们在 $\mathcal{L}(j_x^1(s))$ 的取值空间 $\Lambda^n(T_{j_x^1(s)}^*(J^1 Y))$ 选取一个值，也就是一个 n -形式时
 - 我们只选择这样的 n -形式，当它作用于 $T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 上的切向量的张量积时，它：
 - 仅当所有输入向量均为“水平向量”时才可能取非零值；
 - 一旦任一输入向量沿纤维方向（即“垂直方向”），则结果为 0。
 - 那么什么是 $T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 上切向量的方向，有哪几种方向呢？
 - 只需考察 $J^1 Y$ 在该点的局部坐标 (x^i, y^μ, y_i^μ)
 - 我们知道流形上的局部坐标可以诱导该点切空间上的一组基，因为 $J^2 Y$ 上的局部坐标就诱导了 $T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 上的一组基，这组基就赋予了该切空间上“方向”的概念
 - 水平方向 (base direction) 就是由 x^i 诱导的切向量基方向
 - 纤维方向 (vertical directions from $Y \rightarrow X$) 就是由 y^μ 诱导的切向量基方向
 - Jet 方向 (derivative directions, from y_i^μ) 就是由 y_i^μ 诱导的切向量基方向

换言之， $\mathcal{L}(j_x^1(s))$ 的“作用对象”被限制在 $T_{j_x^1(s)}(J^1 Y)$ 的一个子空间上，即“水平切空间”

$\text{Hor}_{j_x^1(s)} J^1 Y$ 。这意味着 $\mathcal{L}(j_x^1(s))$ 实际上属于外幂空间：

$$\mathcal{L}(j_x^1(s)) \in \Lambda^n \left(\text{Hor}_{j_x^1(s)}^* J^1 Y \right) \subset \Lambda^n \left(T_{j_x^1(s)}^* J^1 Y \right)$$

这样的 n -形式称为 **水平 n -形式**。其组成部分仅由 dx^i 张量积生成，不含 dy^μ 或 dy_i^μ 成分。

拉格朗日密度在 $J^1 Y$ 上每点的取值为一个“水平 n -形式”，意味着该 n 形式可以由水平方向的坐标 1 形式外积生成

$J^1 Y$ 上的水平 n -形式场：局部坐标表示

在局部坐标系下，设 $J^1 Y$ 的坐标为 (x^i, y^μ, y_i^μ) ，则水平 n -形式场形如：

$$\mathcal{L} = L(x^i, y^\mu, y_i^\mu) dx^1 \wedge \cdots \wedge dx^n$$

其中：

- L 是 Jet 丛上的一个光滑函数；
- 仅包含 dx^i 项，不含 dy^μ 或 dy_i^μ 成分；
- 故属于 $\Lambda^n(\text{Hor}^* J^1 Y)$ ，是纯水平的 n -形式。

为什么拉格朗日场必须是水平 n -形式场？

- (Jet 丛上) 水平 n -形式字段的核心特点是：它在 Jet 丛 $J^1 Y$ 上，但其“取值方向”完全来自底空间 X 。
- 只有这种结构的 n -形式场，才能通过截面 $j^1 \Phi$ 拉回到 X 上，变成一个 X 上的可以积分的 n -形式场，从而用于定义作用量。

| 换言之：拉格朗日密度必须是水平 n -形式场，才能构成有几何意义的作用泛函。

二、拉格朗日密度的拉回 $\Phi^* \mathcal{L}$

I. 流形上的 k -形式场 ω 关于流形间光滑映射 f 的拉回 $f^* \omega = \omega \circ f$

回顾：光滑流形 N 上的 k 形式场将流形映射到它的 k -形式丛（或称 k 阶外幂丛
(Exterior Power Bundle of the Cotangent Bundle)）

光滑流形 N 上的一个 k -形式场是这样一个映射

$$\omega \in \Omega^k(N) : N \rightarrow \Lambda^k(T^* N)$$

其中 $\Lambda^k(T^* N)$ 称为 N 的 k 形式丛，它的每一个元素是 $\Lambda^k(T_p^* N)$ 中的一个点

k -形式场的拉回：借助切映射 df

- $f : M \rightarrow N$ 是光滑映射；
- $\omega \in \Omega^k(N)$ 是 N 上的 k -形式场，即：

$$\omega : N \rightarrow \Lambda^k(T^* N)$$

- 那么组合映射：

$$M \xrightarrow{f} N \xrightarrow{\omega} \Lambda^k(T^* N)$$

给出 M 上每点 $p \in M$ 映到 N 上点 $f(p)$ 处的 k -形式。

| 但这还不是 M 上的 k -形式，因为： M 上的 k -形式应满足：
在每个点 $p \in M$ ，给出一个 k -线性函数：

$$(f^*\omega)_p : T_p M \times \cdots \times T_p M \rightarrow \mathbb{R}$$

我们真正定义 $f^*\omega$ 为 M 上的 k -形式如下：

令 $p \in M$, $v_1, \dots, v_k \in T_p M$, 则定义：

$$(f^*\omega)_p(v_1, \dots, v_k) := \omega_{f(p)}((df)_p(v_1), \dots, (df)_p(v_k))$$

即：

- 先通过切映射 df 把 TM 上切向量 v_i 推送到 N 上 $T_{f(p)}N$;
- 然后用 ω 作用这些切向量, 得到实数;
- 所以 $f^*\omega$ 确实是 M 上的 k -形式场, 记作:

$$f^*\omega \in \Omega^k(M)$$

(1) k -形式的拉回不是简单的复合函数

(2) 但 k -形式的拉回可以写成函数链 $T_p M \xrightarrow{(df)_p} T_{f(p)} N \xrightarrow{\omega_{f(p)}} \mathbb{R}$

$f^*\omega$ 对 $T_p M$ 上的一组有序切向量的作用效果可以直观地表示为

$$T_p M \xrightarrow{(df)_p} T_{f(p)} N \xrightarrow{\omega_{f(p)}} \mathbb{R}$$

(3) 如果非要写成复合函数形式: $f^*\omega = \omega \circ df^{\wedge k}$

写法	意义说明
$\omega \circ f$	映射到 N 上某点的 k -形式, 但不在正确的丛上, 无法直接定义为 M 上的 k -形式
$f^*\omega$	真正定义在 M 上的 k -形式, 通过 $T_p M^k \rightarrow \mathbb{R}$
$f^*\omega = \omega \circ df^{\wedge k}$	可接受的复合表达, 表示先推向 N 再作用于 k -形式

II. 拉格朗日密度语境下的情形

仿照上文, 我们有: $(j^1\Phi)^*\mathcal{L} = \mathcal{L} \circ d(j^1\Phi)^{\wedge n}$

在我们的语境中:

- \mathcal{L} 是 Jet 丛 J^1Y 上的 n -形式场;
- $j^1\Phi : X \rightarrow J^1Y$ 是一个从 X 到 Jet 丛的光滑映射;

- 故可定义其拉回：

$$(j^1\Phi)^*\mathcal{L} \in \Omega^n(X)$$

这是定义在 X 上的 n -形式场，可自然地用于积分构造作用量

$$T_x X \xrightarrow{(\mathrm{d}(j^1\Phi))_x} T_{j_x^1\Phi} J^1 Y \xrightarrow{\mathcal{L}_{\Phi(x)}} \mathbb{R}$$

(1) 截面的 jet 延拓 $j^1\Phi : X \rightarrow J^1 Y$ 作为光滑流形间的光滑映射

(2) $j^1\Phi$ 通过它的切映射 $\mathrm{d}(j^1\Phi)$ 将流形 X 上的切向量推送为 $J^1 Y$ 上的切向量

我们设：

- X 是 n 维底空间（独立变量空间），有局部坐标 x^i ，
- $Y \rightarrow X$ 是一个纤维丛，总维度为 $m+n$ ，局部坐标 (x^i, y^μ) ，
- $\Phi : X \rightarrow Y$ 是 Y 的一个截面，即在局部表达为：

$$\Phi(x) = (x^i, \Phi^\mu(x))$$

- $j^1\Phi : X \rightarrow J^1 Y$ 是 Φ 的一阶 jet 延拓，映射每个点 $x \in X$ 到：

$$j_x^1(\Phi) := (x^i, \Phi^\mu(x), \partial_i \Phi^\mu(x))$$

是 $J^1 Y$ 上一点的局部坐标表示。

考虑微分映射：

$$(\mathrm{d}j^1\Phi)_x : T_x X \rightarrow T_{j_x^1(\Phi)} J^1 Y$$

它将底空间 X 上某点 x 的切向量 $v \in T_x X$ ，推送为 $J^1 Y$ 上某点 $j_x^1(\Phi)$ 的切向量。

这个映射的几何意义：将底空间 X 上的微小变化，通过截面 Φ 的一阶行为，提升为 Jet 丛 $J^1 Y$ 上的变化。

要确定切映射对切向量的作用效果，只需确定 $\mathrm{d}(j^1\Phi)_x$ 对 $\frac{\partial}{\partial x^i}$ 的作用效果

首先，我们知道任意映射 f 的切映射 $\mathrm{d}f_x$ 对切向量基的作用效果为

$$\boxed{\mathrm{d}f_x(\partial_i) = \partial_i[f^a]\partial_a}$$

当前语境下：

- $\mathrm{d}f_x$ 被替换为 $\mathrm{d}(j_x^1\Phi)_x$
- ∂_i 就是 $T_x X$ 的坐标基
- f^a 被替换为 $\mathrm{d}(j_x^1\Phi)^a$ ，并且可以被分解为三部分： $f^a = (x^j, \Phi^\mu, \Phi^\mu_k)$

- 对应的, ∂_a 作为 $T_{j_x^1 \Phi} J^1 Y$ 上的坐标基也可以分解为三部分
因此对于任意 ∂_i 被推送到 $T_{j_x^1 \Phi} J^1 Y$ 的结果, 我们也可以分三部分处理:
- $\partial_i(x^j) \cdot \partial_j = \partial_i$
- $\partial_i(\Phi^\mu) \cdot \partial_\mu$
- $\partial_i(\partial_k(\Phi^\mu)) \cdot \frac{\partial}{\partial y_j^\mu}$

换言之

$$(d j^1 \Phi)_x(v) = v^i \left(\frac{\partial}{\partial x^i} \Big|_{j_x^1(\Phi)} + \frac{\partial \Phi^\mu}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial y^\mu} \Big|_{j_x^1(\Phi)} + \frac{\partial^2 \Phi^\mu}{\partial x^i \partial x^j} \frac{\partial}{\partial y_j^\mu} \Big|_{j_x^1(\Phi)} \right)$$

这说明, $T_x X$ 上的任意切向量被切映射 $d(j_x^1 \Phi)$ 映射到 $T_{j_x^1 \Phi} J^1 Y$ 中的这样一个分量

- x^i 分量: 继承自 X ;
- y^μ 分量: 由 $\Phi^\mu(x)$ 对 x^i 的导数给出;
- y_i^μ 分量: 由 $\partial_i \Phi^\mu(x)$ 对 x^j 的导数 (即二阶导) 给出。

(3) $\mathcal{L}_{\Phi(x)}$ 再将由 $d(j^1 \Phi)$ 推送的切向量映射到可积分的 n -形式