

理论力学

赵鹏巍

内容回顾

从哈密顿原理推导出哈密顿正则方程:

修正的哈密顿原理

额外的端点变分约束

允许"正则变换"

● 最小作用量原理:哈密顿原理与 莫佩蒂原理

今日目标

- 正则变换
- 四类生成函数的基本型
- 更深入地分析正则变换

无穷小正则变换: 正则变量的改变很小

无穷小正则变换的生成元G

• 直接条件: 即正则变换的充分必要条件

正则变换

● 目标:找到一种变换

$$Q_i = Q_i(q_1, ..., q_n, p_1, ..., p_n, t)$$
 $P_i = P_i(q_1, ..., q_n, p_1, ..., p_n, t)$

$$P_i = P_i(q_1, ..., q_n, p_1, ..., p_n, t)$$

使得变换前后的坐标与动量均满足正则方程,即

$$\dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i}$$

$$\dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i}$$



$$\dot{Q}_i = \frac{\partial K}{\partial P_i}$$

$$\dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i} \qquad \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i} \qquad \qquad \dot{Q}_i = \frac{\partial K}{\partial P_i} \qquad \dot{P}_i = -\frac{\partial K}{\partial Q_i}$$

K 为变换后的哈密顿量 K = K(Q, P, t) "卡密顿量"

$$K = K(Q, P, t)$$

根据哈密顿原理,我们有

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(p_i \dot{q}_i - H(q, p, t) \right) dt = 0$$

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) \right) dt = 0$$

一般变换

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(p_i \dot{q}_i - H(q, p, t) \right) dt = 0$$

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) \right) dt = 0$$

● 要满足哈密顿原理,存在两种类型的可能变换

$$P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) = \lambda (p_i \dot{q}_i - H)$$

标度变换

$$P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

正则变换

将两者结合起来,

$$P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) + \frac{dF}{dt} = \lambda (p_i \dot{q}_i - H)$$

扩展的正则变换

标度变换

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(p_i \dot{q}_i - H(q, p, t) \right) dt = 0$$

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) \right) dt = 0$$

● 我们当然总是可以改变坐标和动量的尺度,而不改变物理本质,如物理 量的单位变换。

$$Q_i = \mu q_i \qquad P_i = \nu p_i$$

为了满足哈密顿原理,我们定义

$$K = \mu \nu H(p, q, t)$$

$$P_i \dot{Q}_i - K = \mu \nu (p_i \dot{q}_i - H)$$

标度变换!

● 当然,在物理上这样的变换太平庸了,我们接下来关注"正则变换"

正则变换

$$P_i \dot{Q}_i - K(Q, P, t) + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

● 哈密顿原理

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(P_i \dot{Q}_i - K \right) dt = \delta \int_{t_1}^{t_2} \left(p_i \dot{q}_i - H - \frac{dF}{dt} \right) dt = -\delta \left[F \right]_{t_1}^{t_2} = 0$$

上式成立,要求变分在端点 t_1 和 t_2 处满足

$$\delta p = \delta q = \delta P = \delta Q = 0$$

• F 可以是关于新老坐标和新老动量 p_i , q_i , P_i , Q_i , 以及时间t 的任意函数

一个正则变换可由一个函数F定义

因此,F也称为正则变换的生成函数或生成元

一个简单的例子

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

• 尝试这样一个生成函数 $F = q_i P_i - Q_i P_i$

由这个生成函数给出的正则变换为

$$P_{i}\dot{Q}_{i} - K + \frac{dF}{dt} = -K + (q_{i} - Q_{i})\dot{P}_{i} + P_{i}\dot{q}_{i} = p_{i}\dot{q}_{i} - H$$

$$Q_i = q_i$$
 $P_i = p_i$ $K = H$ 恒等变换!

$$P_i = p_i$$

$$K = H$$

● 太简单了!

一个简单的例子

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

• 尝试这样一个生成函数 $F = f_i(q_1, ..., q_n, t)P_i - Q_iP_i$

 f_i 是任意关于"老坐标"与时间的函数。

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = -K + (f_i - Q_i)\dot{P}_i + P_i \frac{\partial f_i}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial f_i}{\partial t} P_i = p_i \dot{q}_i - H$$



$$Q_i = f_i(q_1, ..., q_n, t)$$

 $Q_i = f_i(q_1, ..., q_n, t)$ \angle 涵盖所有可能的广义坐标的变换

$$p_i = \frac{\partial f_j}{\partial q_i} P_j \qquad K = H + \frac{\partial f_i}{\partial t} P_i$$

$$K = H + \frac{\partial f_i}{\partial t} P_i$$

若要求得P,需要将n个方程组反解!

生成函数的任意性

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

- 一个生成函数F可以给出一个正则变换
 反过来,一个正则变换并不对应唯一的生成函数F可能有多个生成函数对应同一个正则变换。
- 例如,我们总可以在生成函数F上附加一个任意的关于时间t 的函数g(t)

$$P_i\dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} \longrightarrow P_i\dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} + \frac{dg(t)}{dt}$$
 不会影响对作用量积分的变分

生成函数F具有附加一个仅为时间的任意函数的任意性。哈密顿量也具有同样的任意性。

如何构建生成函数?

• 我们先假设
$$K(Q,P,t) = H(q,p,t)$$

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

$$\frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - P_i \dot{Q}_i$$

满足这一点的最简单形式为

$$F = F(q, Q) \qquad p_i = \frac{\partial F}{\partial q_i} \qquad -P_i = \frac{\partial F}{\partial Q_i}$$

我们可以有一个很简单的例子, $F(q,Q) = q_iQ_i$

$$p_i = Q_i$$

$$p_i = Q_i \qquad P_i = -q_i$$

$$\dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i}$$

$$\dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i}$$

这再次体现了正则坐标与正则动量的独立地位,你可以任意交换它们的名称。

从正则方程也可看出,要交换坐标和动量,需要如上符号变换,才能满足正则方程的形式。

第一类生成函数

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

• F = F(q,Q) 不能生成时间依赖的正则变换

因此,我们将之拓展为 $F = F_1(q, Q, t)$ 第一类生成函数!

$$p_i = \frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial q_i}$$

$$p_i = \frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial q_i} \qquad P_i = -\frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial Q_i}$$

此类生成函数对哈密顿量的影响为

$$\frac{dF}{dt} = \frac{\partial F_1}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial F_1}{\partial Q_i} \dot{Q}_i + \frac{\partial F_1}{\partial t} = p_i \dot{q}_i - P_i \dot{Q}_i + K - H$$

$$K = H + \frac{\partial F_1}{\partial t}$$

谐振子

● 考虑—维简谐振子

$$H(q,p) = \frac{p^2}{2m} + \frac{kq^2}{2} = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$$

$$\omega^2 \equiv \frac{k}{m}$$

我们可以将平方和转化为三角函数吗?

•
$$\Rightarrow$$
 $p = f(P)\cos Q$ $q = \frac{f(P)}{\sin Q}$

$$q = \frac{f(P)}{m\omega} \sin Q$$

所以,问题转化为如何确定 f(P) 使得坐标变换为正则变 换?

谐振子

• 我们试试第一类生成函数 $F = F_1(q, Q, t)$

$$p_i = \frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial q_i}$$

$$p_i = \frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial q_i} \qquad P_i = -\frac{\partial F_1(q, Q, t)}{\partial Q_i}$$

将 p 表示为 q 和 Q 的函数

$$p = f(P)\cos Q$$

$$p = f(P)\cos Q \qquad \qquad q = \frac{f(P)}{m\omega}\sin Q \qquad \qquad p = m\omega q \cot Q$$



$$p = m\omega q \cot Q$$



$$F_1 = \frac{m\omega q^2}{2} \cot Q$$



• 对
$$q$$
 积分 \longrightarrow $F_1 = \frac{m\omega q^2}{2}\cot Q$ \longrightarrow $P = -\frac{\partial F_1}{\partial Q} = \frac{m\omega q^2}{2\sin^2 Q}$

我们需要将 H(q,p) 转换为 K(Q,P),故用 P, Q表示 p, q

$$q = \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q \qquad p = \sqrt{2Pm\omega} \cos Q$$

$$p = \sqrt{2Pm\omega}\cos Q$$

$$\cot'\theta = -\frac{1}{\sin^2\theta}$$

谐振子

$$q = \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q \qquad \qquad p = \sqrt{2Pm\omega} \cos Q$$

$$p = \sqrt{2Pm\omega}\cos Q$$

现在,我们可以计算新的哈密顿量了(卡密顿量)

$$K = H = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2) = \omega P = E$$

是不是超简单?

● 代入相应的正则方程并求解

$$P = \text{const} = \frac{E}{\omega} \qquad \dot{Q} = \frac{\partial K}{\partial P} = \omega \qquad Q = \omega t + \alpha$$

$$\dot{Q} = \frac{\partial K}{\partial P} = \omega$$

$$Q = \omega t + \alpha$$

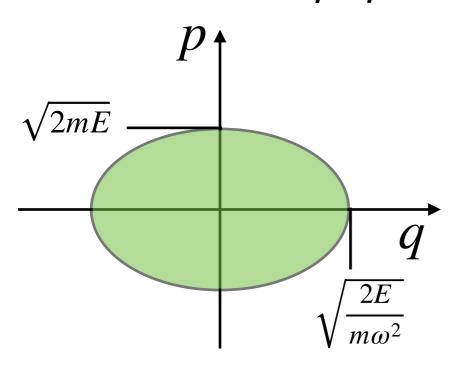
• 最终
$$p = \sqrt{2Pm\omega}\cos Q = \sqrt{2mE}\cos(\omega t + \alpha)$$

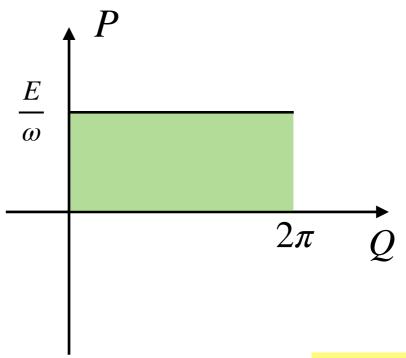
$$q = \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \alpha)$$

解毕!

相空间

● 我们可以分别在 p-q 和 P-Q 两个相空间下考察谐振运动





- 谐振子运动一个周期在两个相空间描绘出的面积相等
- $\frac{2\pi E}{\omega}$

● 循环运动系统在相空间内描绘的面积不变!

$$Q = \omega t + \alpha$$

$$P = \text{const} = \frac{E}{\omega}$$

$$p = \sqrt{2mE}\cos(\omega t + \alpha)$$

$$q = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}}\sin(\omega t + \alpha)$$

其他类型的生成函数

- 第一类生成函数 $F = F_1(q, Q, t)$ 仍然不是最一般化的生成函数 比如,恒等正则变换就不能由其得到 $Q_i = q_i$ $P_i = p_i$
- 我们需要依赖于不同变量组的生成函数事实上,可以有以下 4 种生成函数的基本型

 $F_1(q,Q,t)$ $F_2(q,P,t)$ $F_3(p,Q,t)$ $F_4(p,P,t)$ 自变量总是一新一旧

我们接下来推导它们的形式记住,我们总是可以在作用量积分中附加一个函数的时间全导数

第二类生成函数

• 首先,我们认识这样一个事实, 利用 $F = -q_i p_i$ 可得到如下变换

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(p_i \dot{q}_i - H(q, p, t) \right) dt = 0$$

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(-\dot{p}_i q_i - H(q, p, t) \right) dt = 0$$

● 于是,我们可将正则变换的定义相应地写为

$$P_i\dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i\dot{q}_i - H$$

$$-\dot{P}_iQ_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i\dot{q}_i - H$$

$$\frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i + Q_i \dot{P}_i + K - H$$

● 为了满足这一条件

$$F = F_2(q, P, t) \qquad \frac{\partial F_2}{\partial q_i} = p_i \qquad \frac{\partial F_2}{\partial P_i} = Q_i \qquad K = H + \frac{\partial F_2}{\partial t}$$

第二类生成函数

如果我们还是回到原本对正则变换及其生成函数的定义

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

$$F = F_2(q, P, t) - Q_i P_i$$

$$\frac{\partial F_2}{\partial q_i} = p_i$$

$$\frac{\partial F_2}{\partial P_i} = Q_i$$

$$F = F_2(q, P, t) - Q_i P_i \qquad \frac{\partial F_2}{\partial q_i} = p_i \qquad \frac{\partial F_2}{\partial P_i} = Q_i \qquad K = H + \frac{\partial F_2}{\partial t}$$

• 一个平庸的例子 $F_2 = q_i P_i$

$$p_i = P_i$$
 $q_i = Q_i$ 恒等变换!

$$q_i = Q_i$$

同样的思路可以得到第三、四类生成函数

正则变换

生成函数	微商	示例
$F_1(q,Q,t)$	$p_i = \frac{\partial F_1}{\partial q_i} P_i = -\frac{\partial F_1}{\partial Q_i}$	$F_1 = q_i Q_i \qquad Q_i = p_i$ $P_i = -q_i$
$F_2(q, P, t) - Q_i P_i$	$p_i = \frac{\partial F_2}{\partial q_i} \qquad Q_i = \frac{\partial F_2}{\partial P_i}$	$F_2 = q_i P_i \qquad Q_i = q_i P_i = p_i$
$F_3(p, Q, t) + q_i p_i$	$q_i = -\frac{\partial F_3}{\partial p_i} \ P_i = -\frac{\partial F_3}{\partial Q_i}$	$F_3 = p_i Q_i \qquad Q_i = -q_i$ $P_i = -p_i$
$F_4(p, P, t) + q_i p_i - Q_i P_i$	$q_i = -\frac{\partial F_4}{\partial p_i} \ Q_i = \frac{\partial F_4}{\partial P_i}$	$F_4 = p_i P_i \qquad Q_i = p_i P_i = -q_i$

四类生成函数

● 必须强调,四类生成函数"几乎"是等价的

虽然看起来,第一类生成函数要"基本"一点...

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF_1}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

$$-\dot{P}_i Q_i - K + \frac{dF_2}{dt} = p_i \dot{q}_i - H$$

$$P_i \dot{Q}_i - K + \frac{dF_3}{dt} = -\dot{p}_i q_i - H$$

$$-\dot{P}_i Q_i - K + \frac{dF_4}{dt} = -\dot{p}_i q_i - H$$

四类生成函数任何一类都不比其他三类更基本!

我们只是"任意" 地从第一类出发进行了推导,因为第一类形式恰好对应之前学过的拉格朗日形式。

四类生成函数

- 是不是任何一个正则变换都有四类生成函数对应呢? (既然等价)不是! 如恒等变换就只能通过 F_2 和 F_3 得到!
- 但是,这不应该影响四类生成函数的"等价性"我们总是可以交换正则坐标和正则动量

$$Q_i = p_i \qquad P_i = -q_i$$

我们总是可以引入平庸的标度变换来改变符号

$$Q_i = \pm q_i \qquad P_i = \pm p_i$$

这样,四类生成函数在实际应用层面就等价了。

正则变换构成一个群

- 存在恒等变换
- 正则变换的逆变换也是正则变换
- 两个相继的正则变换给出一个新的正则变换
- 正则变换满足结合律

总结

- 四类生成函数的基本型
- 直接条件正则变换的充分必要条件
- 无穷小正则变换