

理论力学

陆晓铭

2023-2024-2

lxm@hdu.edu.cn

课程考核与成绩评定方法

考核项目	评价环节	关联课程目标	评价依据与方法	占比
平时考核	课程思政实践	(1)	课程思政报告	5%
	平时作业	(2) (3)	以作业完成质量做评价依据	25%
期末考试	闭卷考试	(1) (2) (3)	考试成绩	70%
总评成绩		(1) (2) (3)	总评=课程思政实践 (5%) + 平时作业 (25%) + 期末考试 (70%)	100%

教材：刘川，《理论力学》，北京大学出版社 参考书：

- 朗道，《力学》，高等教育出版社
- 王晓光，《理论力学及其专题分析》，科学出版社

课程概览

请一半同学简单介绍下自己:

请剩下的同学用下面的句式介绍自己:

“我是这个教室里最_____的人”。

极值的视角

- 描述上一般比较简洁
- 关注对象的特殊性

牛顿力学的问题

牛顿力学怎么了？

为什么需要其他形式的力学？

牛顿力学的问题

牛顿力学怎么了？

为什么需要其他形式的力学？

- 历史上为什么需要？
- 现在为什么需要？

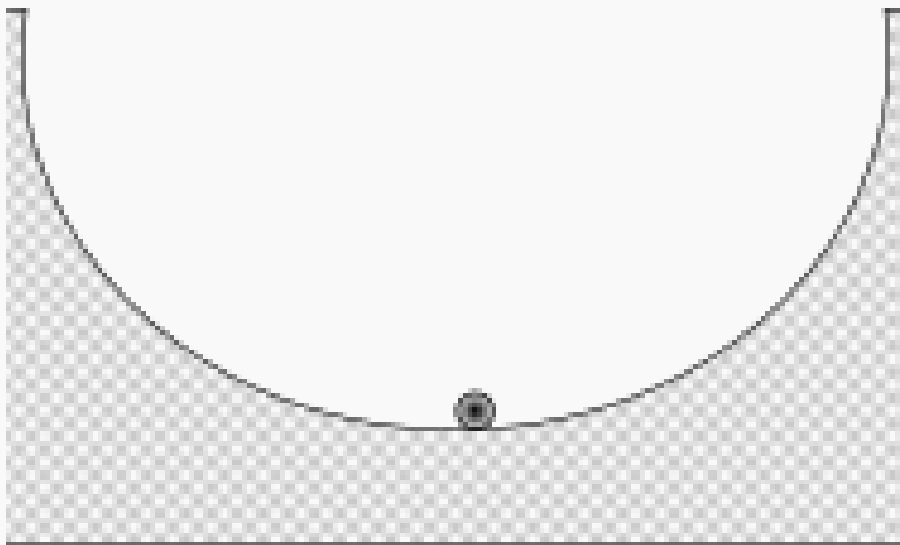
类似的思考：计算机，因特网，量子计算机



*May The Force
Be With You*

牛顿力学的问题

处理约束问题时，牛顿力学有点“钝”！

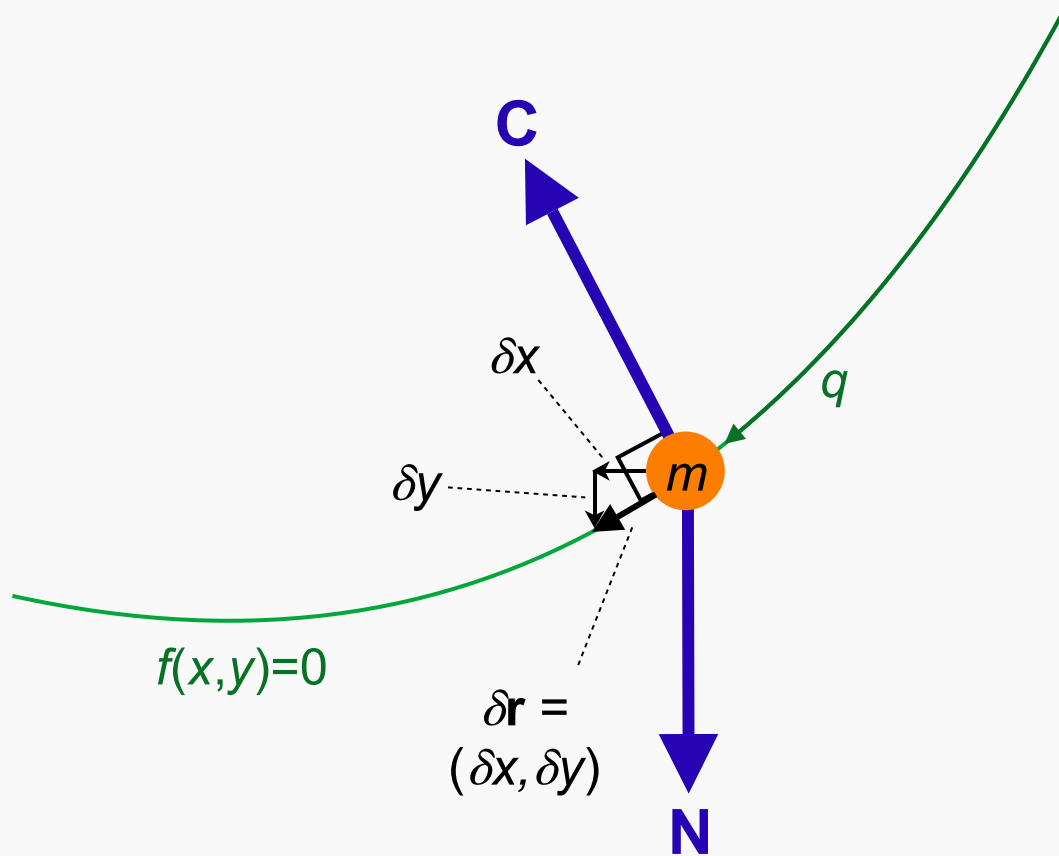


$$F = ma$$

$$\text{约束: } f(x) = 0$$

- 牛顿力学需要指明所有的力，包括约束力。
- 约束力的作用是将位移向量约束在特定条件内
- 约束力本身依赖于位置和主动力

牛顿力学的问题



约束问题

- 为了求解约束问题，历史上发展了一系列利用“变分”的处理方法
- 质点 i 的位移 x_i ，总的分量数为 $3N$
- 假设存在 k 个完全约束（用等式表示的约束）
- 引入 $3N - k$ 个相互独立的广义坐标 q_1, \dots, q_{3N-k}
- 位置矢量是广义坐标和时间的函数

$$x_i = x_i(q_1, \dots, q_{3N-k}, t)$$

消除位置矢量的冗余度：位置矢量和速度可以用广义坐标和广义速度来表示。

$$\mathbf{x}_i = \mathbf{x}_i(q_1, \dots, q_{3N-k}, t)$$

\Downarrow

$$\frac{d\mathbf{x}_i}{dt} = \sum_j \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \frac{dq_j}{dt} + \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial t}$$

\Downarrow

$$\dot{\mathbf{x}}_i = \sum_j \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial t}$$

符合约束条件的虚位移

$$\boldsymbol{x}_i = \boldsymbol{x}_i(q_1, \dots, q_{3N-k}, t)$$

\Downarrow

$$\delta \boldsymbol{x}_i = \sum_j \frac{\partial \boldsymbol{x}_i}{\partial q_j} \delta q_j$$

约束问题—(静力学)虚功原理

考虑一个处于力学平衡，有约束的力学体系

- 消除力的冗余度
- 质点 i 受力 $F_i = F_i^a + F_i^c$
- 主动力: F_i^a ; 约束力 F_i^c

$$F_i = 0 \Rightarrow \sum_i F_i \cdot \delta x_i = 0$$

$$\Downarrow \sum_i F_i^c \cdot \delta x_i = 0$$

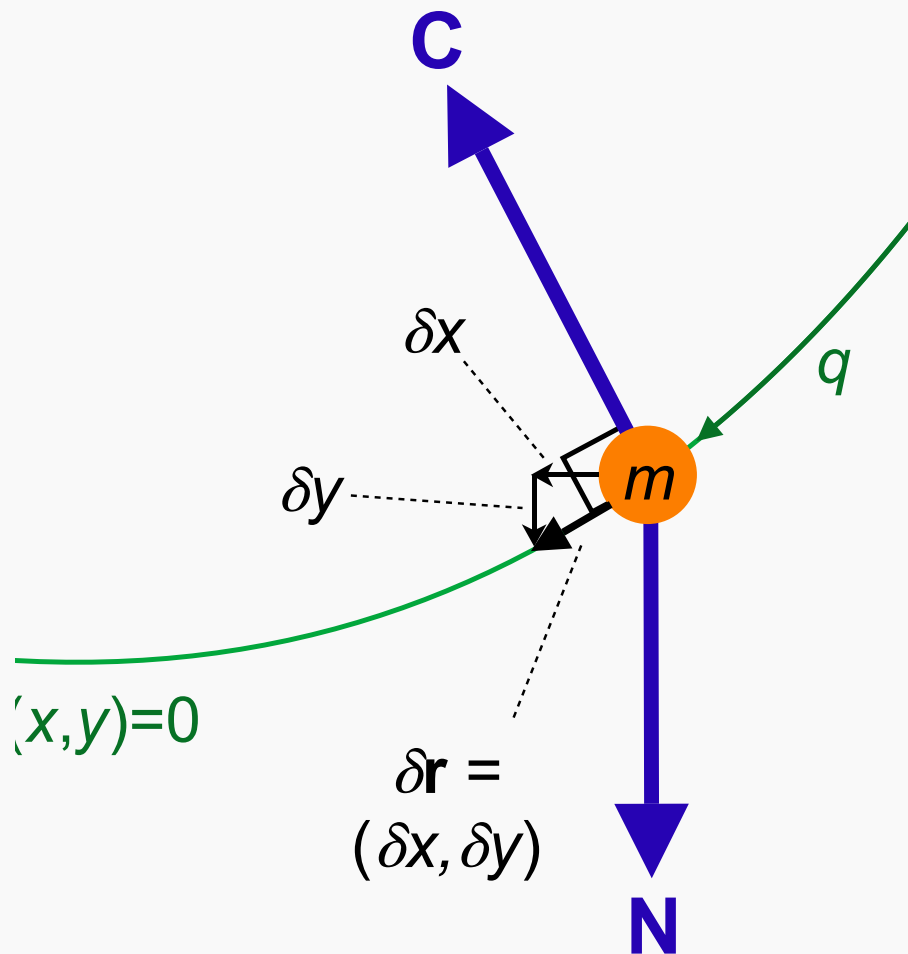
$$\sum_i F_i^a \cdot \delta x_i = 0$$

虚功原理:

思考问题: 约束条件中的求和符号是否必须?

虚位移的约束

满足约束条件的虚位移，位置向量各分量的虚位移之间是不独立的.



虚功原理

一个物理系统处于静态平衡，当且仅当，所有施加的外力，经过符合约束条件的虚位移，所做的虚功的总和等于零

虚功可以通过广义坐标及作用其上的广义力来表示

$$\sum_i \mathbf{F}_i^a \cdot \delta \mathbf{x}_i = 0$$

\Downarrow

$$\sum_{i,j} \mathbf{F}_i^a \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \delta q_j = 0$$

\Downarrow

$$\sum_j Q_j \delta q_j = 0$$

• 广义力

$$Q_j = \sum_i \mathbf{F}_i^a \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j}$$

- **好处:** 只用广义坐标和广义力, 消除了坐标冗余和约束力.
- **注意:** 不同 $\delta \mathbf{x}_i$ 是不独立的, 但广义坐标是独立的。因此有

$$Q_j = 0$$

对比静态平衡的充要条件

原始

$$\mathbf{F}_i^a + \mathbf{F}_i^c = 0 \quad \forall \quad i$$

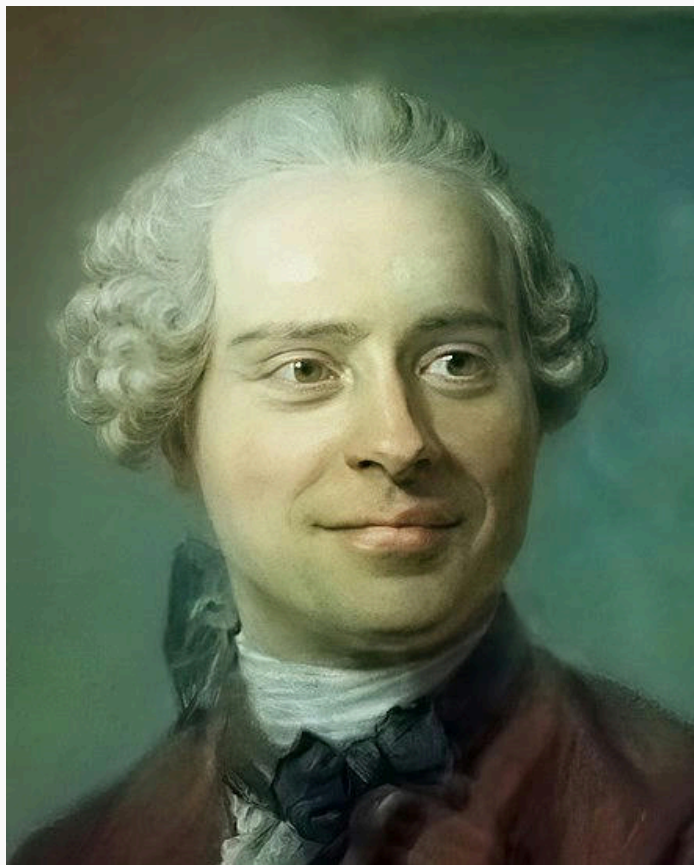
虚功定理

$$\sum_i \mathbf{F}_i^a \cdot \delta \mathbf{x}_i = 0 \quad \forall \quad i$$

广义坐标虚功定理

$$Q_j = 0 \quad \forall \quad j$$

约束问题-达朗贝尔原理



达朗贝尔 (d'Alembert)

- 静态平衡 \rightarrow 动态平衡
- 减去惯性力

$$\sum_i (F_i^a - \dot{p}_i) \cdot \delta x_i = 0$$

- 然后再换到广义坐标下

约束问题-达朗贝尔原理

$$\begin{aligned}\dot{\mathbf{p}}_i \cdot \delta \mathbf{x}_i &= \sum_j m_i \frac{d^2 \mathbf{x}_i}{dt^2} \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \delta q_j \\ &= \sum_j \left[\frac{d}{dt} \left(m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \right) - m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{d}{dt} \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \right] \delta q_j\end{aligned}$$

“能量观”：虚功是能量的量纲，将上式和能量联系起来。

- 动能 $T = \sum_i \frac{1}{2} m_i \mathbf{v}_i^2$.
- 换到广义坐标和广义速度后， \mathbf{v}_i 是可能依赖于广义坐标的，如角度和切向速度
- 将能量看成是广义坐标、广义速度和时间的函数： $T = T(q, \dot{q}, t)$ ，多个广义坐标自动扩充

$$\sum_i m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{d}{dt} \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} = \sum_i m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{v}_i}{\partial q_j} = \sum_i \frac{\partial T}{\partial q_j}$$

- 问题：为什么 $\frac{d}{dt}$ 和 $\frac{\partial}{\partial q_j}$ 可以交换顺序？（稍后解释）

约束问题-达朗贝尔原理

对于动力学状态而言, q_j 和 \dot{q}_j 都是独立变量。(稍后解释)

$$\mathbf{v}_i = \frac{d\mathbf{x}_i}{dt} = \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial t} \Rightarrow \frac{\partial \mathbf{v}_i}{\partial \dot{q}_j} = \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j}.$$

$$m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} = m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{v}_i}{\partial \dot{q}_j} = \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j}$$

因此

$$\begin{aligned} \dot{\mathbf{p}}_i \cdot \delta \mathbf{x}_i &= \sum_j \left[\frac{d}{dt} \left(m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \right) - m_i \mathbf{v}_i \cdot \frac{d}{dt} \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} \right] \delta q_j \\ &= \sum_j \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} \right) \delta q_j = 0 \end{aligned}$$

约束问题-达朗贝尔原理

达朗贝尔原理

$$\sum_i \left(\mathbf{F}_i^a - \dot{\mathbf{p}}_i \right) \cdot \delta \mathbf{x}_i = 0$$
$$\Leftrightarrow \sum_j \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} - Q_j \right) \delta q_j = 0$$

其中 $Q_j = \sum_i \mathbf{F}_i^a \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j}$ 为广义力的定义.

假设 $\mathbf{F}_i^a = -\frac{\partial V}{\partial \mathbf{x}_i}$, V 只依赖于坐标, 那么有

$$Q_j = \sum_i \mathbf{F}_i^a \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} = - \sum_i \frac{\partial V}{\partial \mathbf{x}_i} \cdot \frac{\partial \mathbf{x}_i}{\partial q_j} = - \frac{\partial V}{\partial q_j}$$

$$\sum_j \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} \right) \delta q_j = 0 \text{ with } L = T - V$$

$$\sum_j \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} \right) \delta q_j = 0 \text{ with } L = T - V$$

只用一个 L 函数就能描述系统的动力学。

“大道至简”

第一章作业

(第 3 周交)