

# Physics

LiGu 梨菇

## 1 Mechanics 力学

### 1.1 力学系统描述

(对于  $s$  个自由度的系统,)

**广义坐标:** 完全刻画其位置的任意  $s$  个变量  $q_1, q_2, \dots, q_s$

**广义速度:** 广义坐标对时间的一阶导  $\dot{q}_1, \dot{q}_2, \dots, \dot{q}_s$

· 经验表明, 同时给定广义坐标、广义速度, 就可确定系统状态, 原则上可预测以后动作.

(加速度  $\ddot{q}$ , 可由  $\dot{q}, q$  唯一确定.)

**运动方程:** 加速度与坐标、速度的关系式. (二阶微分方程, 原则上积分得  $q(t)$  可确定系统运动轨迹.)

**Lagrange 函数:** 每一个力学系统可以用一个确定函数  $L()$  表征.

$$L(q_1, q_2, \dots, q_s, \dot{q}_1, \dot{q}_2, \dots, \dot{q}_s, t)$$

**最小作用量原理:** 系统在两个时刻的, 位置之间的运动, 使得 Lagrange 函数积分 (作用量  $S$ ) 取最小值.

$$S = \int_{t_1}^{t_2} L(q, \dot{q}, t) dt$$

$$\delta S = \delta \int_{t_1}^{t_2} L(q, \dot{q}, t) dt = \int_{t_1}^{t_2} \left( \frac{\partial L}{\partial q} \delta q + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \delta \dot{q} \right) dt = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \delta q \Big|_{t_1}^{t_2} + \int_{t_1}^{t_2} \left( \frac{\partial L}{\partial q} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) \delta q dt = 0$$

**Lagrange 方程:** 运动微分方程.

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad (i = 1, \dots, s)$$

### 1.2 参考系

· 研究力学现象必须选择参考系.

**惯性参考系:** 空间相对它均匀且各向同性, 时间相对它均匀.(特别的, 某时刻静止的自由物体将永远保持静止.)

$\Rightarrow$  Lagrange 函数不显含  $\vec{r}, t$ , 不依赖  $\vec{v}$  的矢量方向, 即

$$L = L(v^2)$$

$\Rightarrow$  Lagrange 方程有  $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} = -\frac{\partial L}{\partial \vec{r}} = 0 \Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} = \text{const}$

**惯性定律:** 在惯性参考系中, 质点任何自由运动的速度大小和方向都不改变.

$$\Rightarrow \vec{v} = \text{const}$$

### 1.3 参考系间相对性

**Galilean 相对性原理:** 存在无穷个相互作用匀速直线运动的惯性参考系, 这些惯性系之间时空性质相同, 所有力学规律等价.

(今后不特别声明, 默认惯性参考系.)

**Galilean 变换:** 两个不同参考系 K、K' 之间的坐标变换 (K' 相对 K 以速度  $\vec{V}$  运动).

**绝对时间假设:** 我们认为两个参考系的时间相同.

$$\begin{cases} \vec{r} = \vec{r}' + \vec{V}t \\ t = t' \end{cases}$$

**Galilean 相对性原理:** 力学系统在 Galilean 变换下具有不变性.

### 1.4 质点、质点系

**质点的 Lagrange 方程:** 质量 m:

$$L = \frac{m}{2}v^2$$

**质点系的 Lagrange 方程:**

**动能 T:** **势能 U:** 描述质点之间相互作用, 而增加的关于坐标的函数 (由相互作用性质决定)(限于经典力学).

$$L = \sum \frac{m_i v_i^2}{2} - U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots) = T(v_1^2, v_2^2, \dots) - U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots)$$

### 1.5 守恒定律

#### 1.5.1 能量守恒: 时间均匀性

时间均匀性: 封闭系统 Lagrange 函数不显含时间.  $\Rightarrow L(\vec{q}, \dot{\vec{q}})$

$$\frac{dL}{dt} = \sum \frac{\partial L}{\partial q_i} \dot{q}_i + \sum \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \ddot{q}_i = \sum \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \dot{q}_i \right) \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \sum \dot{q}_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} - L \right) = 0$$

**能量 E:**

$$\Rightarrow E = \sum \dot{q}_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} - L = T(q, \dot{q}) + U(q) = \text{const.}$$

#### 1.5.2 动量守恒: 空间均匀性, 力

空间均匀性: 空间平移不变性.

$$\delta L = \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_i} \cdot \delta \vec{r}_i = \vec{\epsilon} \cdot \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_i} = 0 \quad (\forall \vec{\epsilon}) \Rightarrow \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_i} = \sum \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \vec{v}_i} = \frac{d}{dt} \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{v}_i} = 0$$

**动量  $\vec{P}$ :**

$$\Rightarrow \vec{P} = \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{v}_i} = \sum m_i \vec{v}_i = \text{const.}$$

**力  $\vec{F}$ :**

$$\Rightarrow \sum \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_i} = \sum \vec{F}_i = 0 \quad , \quad \vec{F} = \frac{\partial L}{\partial \vec{r}}$$

**广义动量:**

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

广义力:

$$F_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i}, \quad \dot{P}_i = F_i$$

### 1.5.3 角动量守恒: 空间各向同性

空间各向同性: 空间旋转不变性.

$$\begin{aligned} \delta L &= \sum \left( \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_i} \cdot \delta \vec{r}_i + \frac{\partial L}{\partial \vec{v}_i} \cdot \delta \vec{v}_i \right) = \sum [\dot{\vec{P}}_i \cdot (\delta \vec{\varphi} \times \vec{r}_i) + \vec{P}_i \cdot (\delta \vec{\varphi} \times \vec{v}_i)] = \delta \vec{\varphi} \cdot \sum (\vec{r}_i \times \dot{\vec{P}}_i + \vec{v}_i \times \vec{P}_i) \\ &= \delta \vec{\varphi} \cdot \frac{d}{dt} \sum \vec{r}_i \times \vec{P}_i = 0 \quad (\forall \vec{\varphi}) \Rightarrow \frac{d}{dt} \sum \vec{r}_i \times \vec{P}_i = 0 \end{aligned}$$

角动量  $\vec{M}$ :

$$\Rightarrow \vec{M} = \sum \vec{r}_i \times \vec{P}_i = \text{const.}$$

### 1.5.4 $E, \vec{P}, \vec{M}$ 参考系间变换

不同惯性参考系中 (K' 相对 K 以速度  $\vec{V}$  运动),

E 的变换:

$$E = \frac{1}{2} \sum m_i v_i^2 + U = \frac{1}{2} \sum m_i (\vec{v}_i + \vec{V})^2 + U = \frac{m_c V^2}{2} + \vec{V} \cdot \sum m_i \vec{v}_i + \frac{1}{2} \sum m_i v_i'^2 + U = E' + \vec{V} \cdot \vec{P}' + \frac{m_c V^2}{2}$$

$\vec{P}$  的变换:

$$\vec{P} = \sum m_i \vec{v}_i = \sum m_i \vec{v}_i' + \vec{V} \sum m_i = \vec{P}' + \vec{V} \sum m_i$$

$\vec{M}$  的变换 (K' 相对 K 以速度  $\vec{V}$  运动且坐标原点相差  $\vec{R}$ ):

$$\vec{M} = \sum m_i \vec{r}_i \times \vec{v}_i = \sum m_i (\vec{r}_i' + \vec{R}) \times (\vec{v}_i' + \vec{V}) = \sum m_i (\vec{r}_i' \times \vec{v}_i' + \vec{R} \times \vec{v}_i' + \vec{r}_i' \times \vec{V} + \vec{R} \times \vec{V}) = \vec{M}' + \vec{R} \times \vec{P}' + m_c \vec{r}_c' \times \vec{V} + m_c \vec{R} \times \vec{V}$$

## 1.6 力学相似性

\* Lagrange 函数乘任意常数, 不会改变运动方程.

$$\vec{r}_i \rightarrow \alpha \vec{r}_i, t \rightarrow \beta t \Rightarrow \vec{v}_i = \frac{d\vec{r}_i}{dt} \rightarrow \frac{\alpha}{\beta} \vec{v}_i, T \rightarrow \frac{\alpha^2}{\beta^2} T, U \rightarrow \alpha^k U$$

若  $\frac{\alpha^2}{\beta^2} = \alpha^k$ , 即  $\beta = \alpha^{1-k/2}$ , 则 Lagrange 函数乘 const., 运动方程不变. 前后运动轨迹相似, 只是尺寸不同. 且各力学量之比, 满足: (l: 轨迹线度)

$$\frac{t'}{t} = \left(\frac{l'}{l}\right)^{1-k/2}, \frac{v'}{v} = \left(\frac{l'}{l}\right)^{k/2}, \frac{E'}{E} = \left(\frac{l'}{l}\right)^k, \frac{M'}{M} = \left(\frac{l'}{l}\right)^{1+k/2}$$

· 例 1: 均匀力场, 势能与坐标成线性,  $\Rightarrow k = 1, \Rightarrow \frac{t'}{t} = \sqrt{\frac{l'}{l}}$ , 重力场自由落体, 下落时间平方与初始高度成正比.

· 例 2: Kepler's 第三定律, Newton 引力、Coulomb 力, 势能与两点间距离成反比,  $\Rightarrow k = -1, \Rightarrow \frac{t'}{t} = \left(\frac{l'}{l}\right)^{3/2}$ , 轨道运动周期的平方与轨道尺寸的立方成正比.

## 1.7 质心

质心系:  $\vec{V}$  使得系统相对 K' 静止 ( $\vec{P}' = 0$ ), 且 K' 原点为系统质量中心, K' 即质心系:

$$\vec{V} = \frac{\vec{P}}{\sum m_i} = \frac{\sum m_i \vec{v}_i}{\sum m_i}$$

质心:

$$\begin{cases} m_c = \sum m_i \\ \vec{v}_c = \frac{\sum m_i \vec{v}_i}{\sum m_i} \\ \vec{r}_c = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{\sum m_i} \end{cases}$$

质心动量:  $\vec{P}_c = m_c \vec{v}_c$

质心能量:

内能  $E_{int}$ : 整体静止的 (质心系内) 力学系统的能量, 包括系统内相对运动动能 + 相互作用势能.

$$E = \frac{m_c V^2}{2} + \vec{V} \cdot \vec{P}'|_{\vec{P}'=0} + E_{int} = E_{int} + \frac{m_c v_c^2}{2}$$

质心角动量:

$$\vec{M} = \vec{M}' + \vec{R} \times \vec{P}'_c + m_c \vec{r}'_c \times \vec{V} + m'_c \vec{R} \times \vec{V}|_{\vec{P}'_c=\vec{r}'_c=0, \vec{R}=\vec{r}_c, \vec{V}=\vec{v}_c} = \vec{M}_{int} + \vec{r}_c \times \vec{P}_c$$

**质心组合关系:** 将质点系分成若干小系, 各小系质心构成新的质点系之质心即为原质点系的质心.

## 1.8 情景: 一维运动

一维运动, 定常外部条件下, Lagrange 函数:

$$L = \frac{1}{2} = a(q)\dot{q}^2 - U(x) \quad (CartesianCoord) \Rightarrow L = \frac{m\dot{x}^2}{2} - U(x)$$

第一积分——能量守恒, 有

$$E = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \dot{q} - L = \frac{1}{2} m \cdot 2\dot{x} \cdot \dot{x} - \left( \frac{m\dot{x}^2}{2} - U(x) \right) = \frac{m\dot{x}^2}{2} + U(x)$$

运动方程:

$$\dot{x} = \frac{dx}{dt} = \sqrt{\frac{2}{m}[E - U(x)]} \Rightarrow t = \sqrt{\frac{m}{2}} \int \frac{dx}{\sqrt{E - U(x)}} + const$$

$\therefore$  动能恒正, 故运动只能发生在  $U(x) \leq E$  的空间区域.

## 1.9 情景: 二体问题

**二体问题:** 两个相互作用的质点, 组成的系统的运动.

· 相互作用的两个质点的势能仅依赖于它们之间的距离.

二体问题, Lagrange 函数:

$$L = \frac{m\dot{\vec{r}}_1^2}{2} + \frac{m\dot{\vec{r}}_2^2}{2} - U(|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|)$$

将问题分解为**质心运动**和**相对质心运动**, 以质心为原点:

$$m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 = 0, \quad \vec{r}_{12} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2, \quad \Rightarrow \quad \vec{r}_1 = \frac{m_2}{m_1 + m_2} \vec{r}_{12}, \quad \vec{r}_2 = -\frac{m_1}{m_1 + m_2} \vec{r}_{12}$$

$$\Rightarrow L = \frac{m_{12} \dot{\vec{r}}_{12}^2}{2} - U(|\vec{r}_{12}|), \quad m_{12} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

于是, "二体问题" 等效为一个质量  $m_{12}$  的质点, 在外场  $U(\vec{r}_{12})$  下的运动, 而两个质点的运动  $\vec{r}_1, \vec{r}_2$ , 可由  $\vec{r}_{12}$  分别解出.

## 1.10 情景：有心力场

**有心力场**: 质点势能只与质点到某一固定点的距离有关的外场.

**有心力**: 始终指向 or 背离与质点到某一固定点的方向, 且大小只依赖  $r$  的力.

$$\vec{F} = -\frac{\partial U(r)}{\partial \vec{r}} = -\frac{dU(r)}{dr} \hat{r}$$

[1]: 有心力场角动量, Lagrange 函数求解.

$\because$  中心对称外场下 (即势能仅依赖于空间某特定点 (中心) 距离), 系统角动量在任意过中心的轴上投影都守恒.

$$\Rightarrow \vec{M} = \vec{r} \times \vec{P} = \text{const.}$$

$\Rightarrow$  质点运动在垂直于  $\vec{M}$  的平面内.  $\Rightarrow$  有心力场, Lagrange 函数:

$$L = \frac{1}{2}mv^2 - U(r) = \frac{m}{2}(\dot{r}^2 + r^2\dot{\varphi}^2) - U(r)$$

**有心力场角动量守恒, 值为  $mr^2\dot{\varphi}$**

$\varphi$  的广义动量:

$$P_{\varphi} = \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = mr^2\dot{\varphi} \quad , \quad \frac{dP_{\varphi}}{dt} = \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{\partial L}{\partial \varphi} \frac{d\varphi/dt}{dt} = \frac{\partial L}{\partial \varphi} = 0 \quad , \quad |\vec{M}| = M_z = \sum \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = P_{\varphi}$$

$$\Rightarrow |\vec{M}| = |\vec{r} \times \vec{P}| = P_{\varphi} = mr^2\dot{\varphi} = \text{const.}$$

**Kepler's 第二定律**: 质点矢径在相同时间内扫过的面积相等.

$$\Rightarrow M = mr^2\dot{\varphi} = 2m\dot{S}_{\text{sector}} = \text{const.} \quad \Rightarrow \dot{S}_{\text{sector}} = \frac{1}{2}r \cdot r d\varphi = \text{const.}$$

[2]: 有心力场运动方程求解.

能量守恒, 有

$$E = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \dot{q} - L = \frac{m}{2}(\dot{r}^2 + r^2\dot{\varphi}^2) + U(r) = \frac{m\dot{r}^2}{2} + \frac{M^2}{2mr^2} + U(r)$$

运动方程, 有

$$\Rightarrow t = \int \frac{dr}{\sqrt{\frac{2}{m}[E - U(r)] - \frac{M^2}{m^2r^2}}} + \text{const.} \quad \varphi = \int \frac{M}{mr^2} dt + \text{const.} = \int \frac{Mdr}{\sqrt{2mr^2[E - U(r)] - \frac{M^2}{m^2r^2}}} + \text{const.}$$

[3]: 有心力场径向运动, 和一维运动的联系.

**等效势能**

$$U_{\text{eff}} = U(r) + \frac{M^2}{2mr^2}$$

**离心势能**

$$U_{\text{centrifuge}} = \frac{M^2}{2mr^2}$$

运动封闭条件:  $\Delta\varphi$  等于  $2\pi$  有理数倍.

$$\Delta\varphi = \int_{r_{\min}}^{r_{\max}} \frac{Mdr}{\sqrt{2mr^2[E - U(r)] - \frac{M^2}{m^2r^2}}} + \text{const.}$$

· 有心力场  $U(r)$  与  $\frac{1}{r}$ ,  $r^2$  成正比, 则运动始终封闭.

### 1.11 刚体

**刚体:** 质点间距离保持不变的质点组成的系统.

**角速度**  $\vec{\omega}$ :

**惯性张量:**

### 1.12 流体

#### 1.12.1 理想流体

连续性方程 Euler 方程 Bernoulli 方程

#### 1.12.2 不可压缩流体

#### 1.12.3 粘性流体

#### 1.12.4 湍流

#### 1.12.5 超流体

### 1.13 振动

### 1.14 正则方法

## 2 相对论力学

### 2.1 相对性原理, 相互作用传播速度

**相对性原理:** 所有物理定律, 在所有惯性参考系中都相同.

· 实验表明, 相对性原理是有效的.

· 实验表明, 瞬时相互作用在自然界不存在, 相互作用的传播需要时间.

**相互作用的传播速度,** 在所有惯性参考系中都一样 (相对性原理可得). 电动力学中证明, 这个速度是光在真空中的速度.

$$c = 2.998 \times 10^8 m/s$$

(取  $c \rightarrow \infty$ , 即可过渡到经典力学.)

### 2.2 相对时间

· <1881 年 Michelson-Morley 干涉实验> 表明, 光速与其传播方向无关.

(而按经典力学, 光应在地球速度同方向 ( $v+c$ ), 比反方向 ( $v-c$ ) 更快一点.)

$\Rightarrow$  Galilean 变换的绝对时间假设 ( $t=t'$ ) 错了.  $\Rightarrow$  不同参考系, 时间流逝的速度不同.

**事件:** 由事件发生的位置 ( $x,y,z$ ) 和时间 ( $t$ ) 决定.

**事件间隔:**

$$S_{12} = [(ct_2 - ct_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2]^{1/2}$$

⇒ 两个事件的间隔在所有参考系中都一样. 这个不变性, 就是光速不变的数学表示.

**固有时:** 与物体一同运动的钟所指示的时间.

**固有长度:** 物体在相对静止参考系内的长度.

## 2.3 参考系间变换

**Lorentz 变换:** 参考系间变换

$$x = \frac{x' + Vt'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}, \quad y = y', \quad z = z', \quad t = \frac{t' + \frac{V}{c^2}x'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$

$$\Rightarrow dx = \frac{dx' + Vdt'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}, \quad dy = dy', \quad dz = dz', \quad dt = \frac{dt' + \frac{V}{c^2}dx'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$

**速度变换:**  $\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$ ,  $v' = \frac{d\vec{r}'}{dt'}$

$$\Rightarrow v_x = \frac{v'_x + V}{1 + v'_x \frac{V}{c^2}}, \quad v_y = \frac{v'_y \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 + v'_x \frac{V}{c^2}}, \quad v_z = \frac{v'_z \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 + v'_x \frac{V}{c^2}}$$

· 例 1: 钟慢:

· 例 2: 尺缩:

## 2.4 四维矢量

## 2.5 力学量

**Lagrange 函数:**

$$L = -mc^2 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

**动量  $\vec{P}$ :**

$$\vec{P} = \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} = \frac{m\vec{v}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

**力  $\vec{F}$ :**

$$\vec{F} = \frac{d\vec{P}}{dt} \rightarrow \frac{m}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \frac{d\vec{v}}{dt} (\vec{F} \perp \vec{v}) \quad \text{or} \quad \frac{m}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{3/2}} \frac{d\vec{v}}{dt} (\vec{F} \parallel \vec{v})$$

**能量 E:**

$$E = \vec{P} \cdot \vec{v} - L = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

**静能:**  $E(v=0) = mc^2$

### 3 Electromagnetics 电磁学

#### 3.1 电磁场方程

· 事实表明, 粒子同电磁场相互作用的性质, 由粒子电荷  $q$  所决定.

四维势  $A_i$ : 标势  $\varphi$ : 矢势  $\vec{A}$ :

$$A^i = (\varphi, \vec{A})$$

运动方程:

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = -\frac{e}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} - e \nabla \varphi + \frac{e}{c} \vec{v} \times \nabla \times \vec{A}$$

电场强度  $\vec{E}$ : 磁场强度  $\vec{H}$ :

$$\begin{cases} \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} - \nabla \varphi \\ \vec{H} = \nabla \times \vec{A} \end{cases}$$
$$\Rightarrow \frac{d\vec{P}}{dt} = e\vec{E} + \frac{e}{c} \vec{v} \times \vec{H}$$

对  $\vec{E}, \vec{H}$  取旋散度, 有

Maxwell's 方程组:

$$\begin{cases} \nabla \cdot \vec{E} = 4\pi\rho \\ \nabla \cdot \vec{H} = 0 \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \\ \nabla \times \vec{H} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \frac{4\pi}{c} \vec{j} \end{cases}$$

#### 3.2 特解 1: 静电场

#### 3.3 特解 2: 恒磁场

#### 3.4 特解 3: 真空电磁波

### 4 Gravitational Field 引力场

### 5 Quantum Mechanics 量子力学

### 6 Statistical Mechanics 统计力学

#### 6.1 热力学量

温度  $T$ : 压强  $P$ : 焓:

$$H = E + PV$$

熵:



6.2 理想气体

6.3 非理想气体

6.4 溶液

6.5 晶体