

## 角动量定理及其守恒定律

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$\vec{M} = 0$$

$$\vec{L} = \text{常矢量}$$

角动量定理 力矩和角动量是对同一点的 角动量守恒定律

动能定理  $A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = E_{k2} - E_{k1}$

质点系—合外力+内力做功等于系统动能的增量。

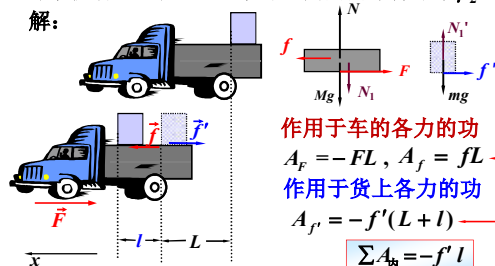
内力不改变质点系的总动量、总角动量，也不能改变质心的速度，但内力可以改变质点系的总动能。

2018年3月29日

1

例3: 货质量 $m$ , 车质量 $M$ , 车以 $v$ 速度运动, 货与车间摩擦系数 $\mu_1$ , 刹车后, 车运动 $L$ 距离停, 货相对车移动 $l$ 。求:  $L$ , 车与地面间的摩擦系数 $\mu_2$ 。

解:



作用于车的各力的功

$$A_F = -FL, A_f = fL$$

作用于货上各力的功

$$A_{f'} = -f'(L+l)$$

$$\Sigma A_{\text{内}} = -f'l$$

2018年3月29日

2

## 将货物作为研究对象

$$-f(L+l) = -\mu_1 mg(L+l) = 0 - \frac{1}{2}mv^2$$

$$L = \frac{v^2}{2\mu_1 g} - l$$

## 将货物和车看成一个系统

$$A_{\text{外}} = -fl = -\mu_1 mgl$$

$$A_{\text{外}} = -FL = -\mu_2 (M+m)gL$$

$$A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = E_{k2} - E_{k1}$$

$$-\mu_2 (M+m)gL - \mu_1 mgl = 0 - \frac{1}{2}(M+m)v^2$$

$$\mu_2 = \frac{\frac{1}{2}(M+m)v^2 - \mu_1 mgl}{(M+m)g \left( \frac{v^2}{2\mu_1 g} - l \right)}$$

2018年3月29日

3

## 三、势能

## 1. 万有引力做功

$$A = \int_{r_1}^{r_2} \vec{f}_m \cdot d\vec{r} = \int_{r_1}^{r_2} (-G \frac{Mm}{r^2}) \vec{r} \cdot d\vec{r}$$

$$= \int_{r_1}^{r_2} -GMm \frac{dr}{r^2}$$

$$= \left( -\frac{GMm}{r_1} \right) - \left( -\frac{GMm}{r_2} \right)$$

万有引力做功与路径无关——保守力。

如果一对力所做的功与相对路径的形状无关, 而只决定于相互作用质点始末相对位置, 这样的一对力就叫保守力。

保守力沿任意闭合路径所做的功为零。  $\oint \vec{f} \cdot d\vec{r} = 0$ 

2018年3月29日

4

## 2. 势能

保守内力做功与各质点运动的路径无关, 只与系统始、末的相对位置状态有关, 一种位置状态也称系统的位形。在保守力场中, 存在着一个由系统的位形决定的位置状态函数, 称为势能, 用 $E_p$ 表示。

$$A_{\text{保内}(1 \rightarrow 2)} = E_{p1} - E_{p2} = -\Delta E_p \quad \text{是确定值}$$

系统由位形1改变到位形2的过程中, 保守内力的功等于系统势能的减少(或势能增量的负值)。

选择标准位形, 并令其势能为零。  $E_{p2} = 0$ 

$$E_{p1} = A_{\text{保内}(1 \rightarrow 2)} \quad \text{系统处于某位形的势能等于从该位形运动至标准位形(势能零点)时保守内力所做的功。}$$

2018年3月29日

5

## 3. 万有引力势能

$$A = \left( -\frac{GMm}{r_1} \right) - \left( -\frac{GMm}{r_2} \right)$$

$$= E_{p1} - E_{p2}$$

如果选取两质点相距无穷远的位形为标准位形, 系统势能为零, 则两质点相距为 $r$ 时:

$$\text{万有引力势能} \quad E_p = -GMm \frac{1}{r} \quad \text{选无穷远势能为零}$$

①势能为以保守力相联系的物体共有。

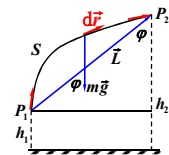
②非保守力没有势能的概念。

2018年3月29日

6

## 4. 重力做功及重力势能

$$\begin{aligned}
 A &= \int_S m\vec{g} \cdot d\vec{r} \\
 &= m\vec{g} \cdot \int_S d\vec{r} \\
 &= m\vec{g} \cdot \vec{L} \\
 &= mgh_1 - mgh_2
 \end{aligned}$$



重力做功与路径无关——保守力。

重力势能  $E_p = mgh$ 选地球表面  
势能为零

$$g = \frac{GM}{R^2}$$

$$E_p = -GMm\left(\frac{1}{R+h} - \frac{1}{R}\right) = GMm \frac{h}{R(R+h)} \approx mgh$$

2018年3月29日

7

## 5. 弹力做功及弹性势能

$$\vec{F} = -kx\vec{i}$$

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{r} = -kx dx$$

$$A = -\int_{x_1}^{x_2} kx dx = \frac{1}{2}kx_1^2 - \frac{1}{2}kx_2^2$$

$$E_{p1} - E_{p2} = \frac{1}{2}kx_1^2 - \frac{1}{2}kx_2^2$$

$$\text{弹性势能: } E_p = \frac{1}{2}kx^2$$

以弹簧处于自然长度  
时为弹性势能为零。保守力：重力、万有引力、弹性力、静电力等。  
与保守力相对的称为耗散力：摩擦力、粘滞力、爆炸力等。

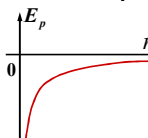
2018年3月29日

8

## 6. 势能曲线

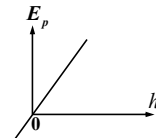
万有引力势能

$$E_p = -G \frac{Mm}{r}$$



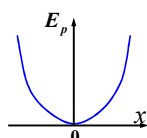
重力势能

$$E_p = mgh$$



弹性势能

$$E_p = \frac{1}{2}kx^2$$



上述各势能曲线对应的势能为零的位置在何处？

思考：改变势能零点的位置，曲线该怎样画？

2018年3月29日

9

## 四、功能原理与机械能守恒定律

$$\text{质点系的动能定理 } A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = E_{k2} - E_{k1}$$

$$\text{系统受力} \begin{cases} \text{外力} \\ \text{内力} \end{cases} \begin{cases} \text{非保守内力} \\ \text{保守内力 } A_{\text{保内}} = -\Delta E_p \end{cases}$$

$$A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} + A_{\text{保内}} = \Delta E_k$$

$$A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = \Delta E_k + \Delta E_p = \Delta(E_k + E_p)$$

$$\text{质点系的机械能 } E = E_k + E_p$$

$$\text{功能原理 } A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = \Delta E$$

机械能守恒定律

$$\text{当 } A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0, \quad E = E_k + E_p = \text{常量}$$

2018年3月29日

10

例1：已知  $m, l$ ，静止下落，求下落  $\theta$  角时的速率及绳中张力。

解：地球+小球+绳=系统

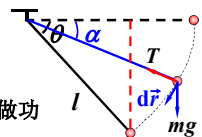
$$\vec{T} \perp d\vec{r} \quad \text{不作功}$$

只有保守内力(重力)一做功

由机械能守恒给出

$$-mgl \sin \theta + \frac{1}{2}mv^2 = 0 \Rightarrow v = \sqrt{2gl \sin \theta}$$

$$ma_n = \frac{mv^2}{l} = T - mg \sin \theta \Rightarrow T = 3mg \sin \theta$$



2018年3月29日

11

## 五、守恒定律的应用

## 1. 守恒定律与对称性

①守恒定律的意义：不究过程细节，却能对系统的某些状态作出预言，是守恒定律的特点和优点。

②守恒定律与对称：现代物理指出，自然界存在有许多种对称性，每种对称性都对应一个守恒定律。由对称性可以导出守恒定律，继而导出牛顿定律。

③动量守恒定律对应于空间平移对称性；角动量守恒定律对应于空间转动对称性；能量守恒定律对应于时间平移对称性。

2018年3月29日

12

## 2. 能量守恒定律与卫星的宇宙速度

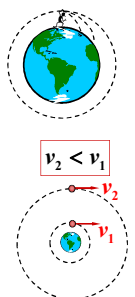
## ①第一宇宙速度~环绕速度:

$$mg = m \frac{v_1^2}{R_e}$$

$$v_1 \approx \sqrt{gR_e} \approx 7.9 \times 10^3 \text{ m/s}$$

$$v_2 < v_1$$

$$G \frac{Mm}{r^2} = m \frac{v^2}{r} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{GM}{r}}$$



2018年3月29日

13

## ②第二宇宙速度~飞离地球:

$$\frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GM_em}{R_e} = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GM_em}{r} \quad \text{地心参考系}$$

飞离地球的条件

$$r \rightarrow \infty \text{ 时, } v \geq 0 \Rightarrow \frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GM_em}{R_e} \geq 0$$

$$v_0 \geq \sqrt{\frac{2GM_e}{R_e}}$$

$$v_2 = \sqrt{2gR_e} \approx 11.2 \times 10^3 \text{ m/s}$$

2018年3月29日

14

## ③第三宇宙速度——从地面发射的航天器，能够飞离太阳的引力范围，所需要的相对地球的最小速度。

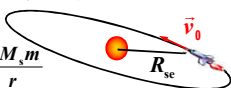
只考虑航天器绕太阳飞行

$$\frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GM_sm}{R_{sc}} = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GM_sm}{r}$$

飞离太阳系的条件

$$r \rightarrow \infty \text{ 时 } \frac{1}{2}mv^2 \geq 0 \Rightarrow \frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GM_sm}{R_{sc}} \geq 0$$

$$v_0 \geq \sqrt{\frac{2GM_s}{R_{sc}}} \quad \begin{cases} M_s = 2 \times 10^{30} \text{ kg} \\ R_{sc} = 11.5 \times 10^{11} \text{ m} \\ G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ [SI]} \end{cases}$$

相对太阳的速度  $v_{r-s} = v_0 \geq 42.2 \times 10^3 \text{ m/s}$ 

2018年3月29日

15

## 考虑地球绕太阳公转速度

$$v_{e-s} = 29.8 \times 10^3 \text{ m/s}$$

如使发射物体的方向与地球公转运行方向一致，则

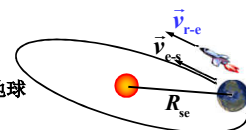
$$\vec{v}_{r-e} = \vec{v}_{r-s} - \vec{v}_{e-s}$$

$$v_{r-e} = v_{r-s} - v_{e-s} = (42.2 - 29.8) \times 10^3 = 12.4 \times 10^3 \text{ m/s}$$

考虑航天器必须克服地球引力势能

$$\frac{1}{2}mv_3^2 = \frac{GM_em}{R_e} + \frac{1}{2}mv_{r-e}^2 = \frac{1}{2}mv_2^2 + \frac{1}{2}mv_{r-e}^2$$

$$v_3 = \sqrt{v_2^2 + v_{r-e}^2} = 16.7 \times 10^3 \text{ m/s}$$



2018年3月29日

16

## 六、碰撞问题——系统动量守恒

## 1. 完全非弹性碰撞

$$\text{碰前 } \begin{matrix} \vec{v}_1 \\ m_1 \end{matrix} \quad \begin{matrix} \vec{v}_2 \\ m_2 \end{matrix}$$

$$\text{碰后 } \begin{matrix} \vec{V} \\ M \end{matrix}$$

$$m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2 = (m_1 + m_2)\vec{V} \Rightarrow \vec{V} = \frac{m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2}{m_1 + m_2} = \vec{V}_c$$

损失的动能

$$\Delta E = \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 - \frac{1}{2}(m_1 + m_2)V^2$$

转化成其他形式的能量了。

2018年3月29日

17

## 2. 完全弹性碰撞——碰撞前后总动能无损失。

## ①对心碰撞:

$$\text{碰前 } \begin{matrix} \vec{v}_{10} \\ m_1 \end{matrix} \quad \begin{matrix} \vec{v}_{20} \\ m_2 \end{matrix}$$

$$m_1v_1 + m_2v_2 = m_1v_{10} + m_2v_{20}$$

$$\frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 = \frac{1}{2}m_1v_{10}^2 + \frac{1}{2}m_2v_{20}^2$$

$$\text{碰后 } \begin{matrix} \vec{v}_1 \\ m_1 \end{matrix} \quad \begin{matrix} \vec{v}_2 \\ m_2 \end{matrix}$$

$$v_1 = \frac{(m_1 - m_2)v_{10} + 2m_2v_{20}}{m_1 + m_2}$$

$$v_2 = \frac{(m_2 - m_1)v_{20} + 2m_1v_{10}}{m_2 + m_1}$$

讨论

$$1)、m_1 = m_2 \begin{cases} v_1 = v_{20} \\ v_2 = v_{10} \end{cases} \text{ 交换彼此的速度}$$

$$2)、m_2 \gg m_1 \text{ 且 } v_{20} = 0 \begin{cases} v_1 \approx -v_{10} \text{ ①被弹回} \\ v_2 \approx 0 \text{ ②不动} \end{cases}$$

2018年3月29日

18

## ②偏心撞击:

$$m_1 = m_2 = m, \quad v_2 = 0$$

$$\text{动量守恒} \quad m_1 \vec{v}_0 = m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2 \quad m_1 = m_2$$

$$\Rightarrow \vec{v}_0 = \vec{v}_1 + \vec{v}_2 \Rightarrow v_0^2 = v_1^2 + v_2^2 + 2\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2$$

$$\text{动能守恒} \quad \frac{1}{2} m_1 v_0^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2$$

$$\Rightarrow v_0^2 = v_1^2 + v_2^2 \Rightarrow 2\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2 \equiv 0$$

两个质量相同的物体, 其中一个碰撞前静止,  
则碰撞后两物体分离的速度彼此垂直。

2018年3月29日

19

例1: 轻绳绕过一质量不计且轴光滑的滑轮, 质量皆为 $m$ 的甲、乙二人分别抓住绳两端从同一高度静止开始上爬。分析(1)以二人为系统, 在运动中系统的动量是否守恒? 机械能是否守恒? 系统对滑轮的角动量是否守恒? (2)当甲相对绳的运动速度 $u$ 是乙相对绳的速度的2倍时, 二人的速度各是多少?

解:(1)二人为系统, 因加速上升, 所受合外力大于零, 系统动量不守恒;

以人和地球为系统, 绳的张力对系统做功, 机械能不守恒;  $M = TR - TR + mgR - mgR = 0$

二人对滑轮的合外力矩为零, 系统角动量守恒。

(2)由角动量守恒  $Rmv_{\text{甲}} - Rmv_{\text{乙}} = 0 \Rightarrow v_{\text{甲}} = v_{\text{乙}}$   
设滑轮左侧绳子向下

$$\left. \begin{array}{l} v_{\text{甲}} = u - v_{\text{绳}} \\ v_{\text{乙}} = u/2 + v_{\text{绳}} \end{array} \right\} v_{\text{绳}} = \frac{u}{4} \quad v_{\text{甲}} = v_{\text{乙}} = \frac{3u}{4}$$

2018年3月29日

20

