

第三章 守恒定律

2015年11月16日 20:18

一、动量守恒

二、能量守恒

三、角动量守恒

一、动量守恒

2015年10月19日 16:56

1. 动量守恒

a. 守恒条件：孤立质点系.

i. 离其他粒子很远：星系.

ii. 内力远大于外力：爆炸的炸弹.

b. $\frac{d\vec{P}}{dt} = 0$

i. \vec{P} 为总动量.

ii. 对总动量成立时，对分动量也成立.

c. 冲量（impulse）

i. 元冲量 $\vec{j} = \vec{F} dt$

ii. $\vec{p}_{(t)} - \vec{p}_{(t_0)} = \int_{t_0}^t \vec{F} dt = \int_{t_0}^t d\vec{j} = \vec{J}$

2. 质点系的动量定理

a. 质点系存在一个特殊的平均点 C ，即质心（Center of Mass, CM）.

i. 可以代表其整体的平动和各质点间相对运动.

b. 质心运动定理

i. $\vec{r}_c = \sum_{i=1}^n \left(\frac{m_i}{m} \right) \vec{r}_i$

ii. 其中 $\frac{m_i}{m}$ 为无单位质量权重因子.

iii. 若外力之和 $\vec{F}_{ex} = 0$ ，则 $\vec{a}_c = 0$ ，质心运动状态不变.

c. 连续体的积分.

i. $\vec{r}_c = \frac{\int \vec{r} dm}{\int dm}$

ii. 面元微分公式

1) $dA = dx \cdot dy$

2) $dA = dr \cdot r d\theta$

iii. 例：半径为 a 的均匀（面密度为 σ ）半圆薄板，求质心 C .

1) 由对称性， $x_c = 0$

$$2) y_c = \frac{\iint y \, dm}{\iint dm} = \frac{\int_0^\pi \int_0^a y \cdot \sigma r \, dr \, d\theta}{\frac{1}{2} \sigma \pi a^2}$$

3) 带入 $y = r \sin \theta$, 得

$$4) y_c = \frac{2 \int_0^\pi \sin \theta \, d\theta \int_0^a r^2 \, dr}{\pi a^2} = \frac{4a}{3\pi}$$

3. 变质量体的动力学

a. 特殊质点系 $m = m(t)$.

b. 定义质量变化率: $\dot{m} = \frac{dm}{dt}$.

c. 变质量体的运动方程:

$$i. m \frac{d\vec{v}}{dt} = (\vec{u} - \vec{v}) \frac{dm}{dt} + \vec{F}$$

ii. 含义: 左边为主体的质量乘以加速度, 右边为真实外力加上相对运动动量随时间的变化率.

d. 齐奥尔科夫斯基公式和多级运载火箭

二、能量守恒

2015年11月2日 19:56

1. 重力势能与机械能

a. 重力势能的推导:

i. $dy = ds \sin \theta$

ii. $m\vec{a}_t = \frac{m dv}{dt} = -mg \sin \theta$

iii. $dv = -g \frac{dy}{ds} \cdot dt = -g \frac{dy}{v}$

iv. $m \int_v^0 v dv = -m \int_0^h g dy$

v. $\frac{1}{2}mv^2 = mgh$

b. 上式左边为初态，右边为末态.

c. 质点拥有动能kinetic energy $E_k = \frac{1}{2}mv^2$

d. 质点拥有重力势能potential energy $E_p = mgh$

e. 机械能 $E_{\text{总}} = E_k + E_p = \frac{1}{2}mv^2 + mgh$

2. 改变物体的动能

a. 微分形式

i. $dE_k = d\left(\frac{1}{2}mv^2\right) = m\vec{v} d\vec{v} = \vec{F} d\vec{s}$

ii. 仅切向加速度 \vec{a}_t 改变 v 的大小， \vec{a}_t 由 \vec{F}_t 引起.

b. 积分形式

i. $\Delta E_k = W = \int_{s_0}^s F \cos \theta ds$

ii. 动能的增量等于外力总功.

c. 功率 P ，外力单位时间做功.

3. 质点系的动能定理

a. 内力不会改变总动量，会改变总动能.

4. 势能

a. 有心力：若空间存在中心点 O ，受力 \vec{f} 总沿 \overline{OP} 方向，并且 $|\vec{f}|$ 为 $r = \overline{OP}$ 单值函数，则称收到有心力作用.

i. 举例：万有引力，库伦静电力.

b. 有心力做功的表示：

$$\text{i. } dA = \vec{f} d\vec{s} = f(r) dr$$

$$\text{ii. } A_{QP} = \int_{r_Q}^{r_P} f(r) dr$$

iii. 由上式可说明, 有心力做功的大小与路径无关.

c. 保守力

i. 满足 $\oint \vec{f}(r) d\vec{r} = 0$ 的力称为保守力.

ii. 若质点受保守力 \vec{f} 作用, 缓慢由 $Q \rightarrow P$ 沿任意路径运动, 定义 $U(P) - U(Q) = - \int_Q^P \vec{f} d\vec{s}$, 即保守力做功 (负值) 为势能增量.

iii. 势能来自于两体保守力作用, 势能属于两体体系.

iv. 体系机械能是否守恒, 主要取决于是否有耗散性非保守力做功.

5. 柯尼希定理

a. 相对于惯性系 K 以 \vec{v} 运动的 K' 下, 质点系 $\{m_i\}$ 的动能:

$$\text{i. } E'_k = E_k + \frac{1}{2}mv^2 + \vec{P} \times \vec{v}$$

ii. 若取 K' 系为质心系, 则总动量 $\vec{P} = 0$, $E'_k = E_k + \frac{1}{2}mv^2$

b. 所以质心系下, 惯性力做功为0, 可按照惯性系求解能量问题.

c. 大型粒子对撞机提高能量利用率.

6. 两体碰撞

a. 定义恢复系数 $e = \left| \frac{\vec{u}}{\vec{u}_0} \right|$

$$\text{b. } \vec{v}_1 = \frac{(m_1 - em_2)\vec{v}_{1(0)} + (1 + e)m_2\vec{v}_{2(0)}}{m_1 + m_2}$$

c. 完全弹性时, $e = 1$

$$\vec{v}_1 = \frac{(m_1 - m_2)\vec{v}_{1(0)} + 2m_2\vec{v}_{2(0)}}{m_1 + m_2}$$

d. 完全非弹性时, $e = 0$

$$\vec{v}_1 = \frac{m_1\vec{v}_{1(0)} + m_2\vec{v}_{2(0)}}{m_1 + m_2}$$

m_1, m_2, m_c 一起运动

三、角动量守恒

2015年11月11日 20:03

1. 掠面速度

a. 定义掠面速度 S 为单位时间内 \vec{r} 扫过的面积.

b.
$$\vec{S} = \frac{d\vec{A}}{dt} = \frac{1}{2} \vec{r} \times \vec{v}$$

c. 开普勒第二定律 (提出定律时不是充要条件, 但是牛顿补充为充要条件)

i. 质点 m 沿任意轨迹移动, 受到且仅受到有心力 $\vec{F}_r = F_r \vec{e}_r$ 运动, 等价于其掠面速度为常数, 即

ii.
$$\frac{d\vec{S}}{dt} = 0$$

2. 两孤立质点体系

a.
$$\frac{d\vec{S}}{dt} = \frac{d(S_1 + S_2)}{dt} = \frac{\vec{r}_1 \times \vec{f}}{2m_1} - \frac{\vec{r}_2 \times \vec{f}}{2m_2}$$

b. 当 $m_1 = m_2 = m$ 时, $\frac{d\vec{S}}{dt} = \frac{1}{2m} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) \times \vec{f} = 0$, 除此之外, \vec{S} 不守恒.

c. 定义两质点系统的角动量 $\vec{L} = 2m_1 \vec{S}_1 + 2m_2 \vec{S}_2 = \vec{r}_1 \times m \vec{v}_1 + \vec{r}_2 \times m \vec{v}_2$

d.
$$\frac{d\vec{L}}{dt} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) \times \vec{f} = 0$$

3. 角动量, 即动量矩

a. 对单个质点, 其角动量 $\vec{l} = \vec{r} \times m \vec{v} = \vec{r} \times \vec{p}$

b. 约定称呼 $\vec{r} \times \vec{A}$ 为 \vec{A} 的矩, 所以角动量又成为动量矩.

c. 外力对角动量的改变.

i.
$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{外}} = \sum \vec{r}_j \times \vec{F}_i$$

ii. 在外力矩之和为零的时候, 体系角动量守恒.

d. 质心系下的角动量定理

- i. $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{外}}$
- ii. 与惯性系下结论不变，类似于柯尼希定理.