

作业5-6: 总长为 L 质量为 m 的链条放在桌面上, 并使其一端下垂的长度为 a , 设链条与桌面之间的滑动摩擦系数为 μ , 链条由静止开始运动。求: (1)到链条离开桌边的过程中, 摩擦力对链条做了多少功?

(2)链条离开桌边的速率是多少?

解: 建立如图坐标, 再下滑 x 长度时

$$\vec{f}(x) = -\frac{m}{L}(L-a-x)g\vec{\mu}$$

$$dA = \vec{f}(x) \cdot d\vec{x} = -\frac{m}{L}(L-a-x)g\mu dx$$

$$A_f = \int_0^{L-a} -\frac{m}{L}(L-a-x)g\mu dx = -\frac{mg\mu}{2L}(L-a)^2$$

$$A_p = \int_0^{L-a} \lambda(a+x)g dx = \frac{1}{2} \frac{mg}{L} [(L-a)^2]$$

方法一: 对链条应用动能定理

$$A_f + A_p = \frac{1}{2}mv^2 \Rightarrow v = \sqrt{\frac{g}{L}[(L-a)^2 - \mu(L-a)^2]}$$

方法二: 以链条和地球为系统, 摩擦力为外力

$$-\frac{mg\mu}{2L}(L-a)^2 = \left[\frac{1}{2}mv^2 + mg\frac{L}{2}\right] - \left[\frac{m}{2}(L-a)gL + \frac{m}{2}g\left(L-\frac{a}{2}\right)\right]$$

2018年4月9日

1

作业6-2: 以下几种关于机械能守恒条件和动量守恒条件的说法, 请指出哪些是错的, 错在哪里。

B. 所受合外力为零, 内力都是保守力的系统, 其机械能必然守恒。

错。如果系统所受合外力为零, 则动量守恒; 但合外力为零的系统, 如果合外力做功不为零, 系统的机械能也不守恒;

★C. 不受外力, 而内力都是保守力的系统, 其动量和机械能必然同时守恒。

系统不受外力, 动量守恒; 不受外力, 外力做功为零, 内力都是保守力, 机械能必然守恒。

2018年4月9日

2

作业6-6: 一质量为 m 的小球, 从内壁光滑的半球形容器边缘点A静止释放。已知容器质量为 M 放在光滑的水平桌面上。开始时小球和桌面均处于静止。当小球滑到底部的B点时, 求: (1)小球和容器相对桌面的速度大小; (2)小球受到向上的支持力的大小; (3)容器相对桌面移动的距离

解: (1) 设小球到达B点时的速度 v 为正向, 容器 M 的速度为 V

小球、容器系统在水平方向动量守恒

$$mv + MV = 0$$

小球、容器、地球系统机械能守恒

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}MV^2 = mgR \Rightarrow v = \sqrt{\frac{2MgR}{M+m}}, V = -\sqrt{\frac{2m^2gR}{M(m+M)}}$$

(2) 选 M 为参考系, 小球相对于 M 作圆周运动。小球到达B时, 在竖直方向 M 合力为零, 没有加速度, 故惯性力为零。

$$N - mg = m \frac{v^2}{R} = m \frac{(v-V)^2}{R} \Rightarrow N = \frac{mg(3M+2m)}{M}$$

2018年4月9日

3

作业6-6: 一质量为 m 的小球, 从内壁光滑的半球形容器边缘点A静止释放。已知容器质量为 M 放在光滑的水平桌面上。开始时小球和桌面均处于静止。当小球滑到底部的B点时, 求: (1)小球和容器相对桌面的速度大小; (2)小球受到向上的支持力的大小; (3)容器相对桌面移动的距离

解: (3) 容器相对桌面移动的距离为 d 。

小球、容器系统在水平方向不受外力, 质心位置不变。

$$m\Delta x_1 + M\Delta x_2 = 0$$

$$\Delta x_1 = R + \Delta x_2$$

$$\Delta x_1 = \frac{M}{M+m}R$$

$$\Delta x_2 = -\frac{m}{M+m}R \Rightarrow d = |\Delta x_2| = \frac{m}{M+m}R$$

2018年4月9日

4

三、角动量守恒定律

$$M = \frac{dL}{dt} = \frac{d}{dt}(J\omega) \Rightarrow M = 0, J_2\omega_2 = J_1\omega_1$$

角动量守恒:

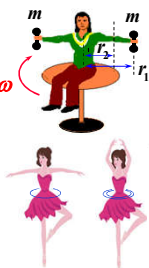
a) 一个刚体, J 不变: ω 不变

b) 一个刚体, $J \uparrow (\downarrow)$: $\omega \downarrow (\uparrow)$

茹可夫斯基凳, 滑冰, 跳水...

c) 刚体系统:

$$J_1\omega_1 + J_2\omega_2 + \dots = \text{恒量}$$



2018年4月9日

5

例5: 质量为 m , 长为 l 的均匀细杆, 可绕通过其端点并与棒垂直的水平轴转动。今杆由水平位置自由下摆。

求: 转角为 θ 时的角速度。

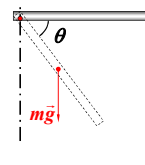
$$\text{解: } M = mg \cdot \frac{l}{2} \cos \theta \quad M = J\alpha$$

$$\frac{1}{2} mgl \cos \theta = J \frac{d\omega}{dt}$$

$$\frac{1}{2} mgl \int_0^\theta \cos \theta \omega dt = J \int_0^\theta \omega \frac{d\omega}{dt} dt$$

$$\frac{1}{2} mgl \int_0^\theta \cos \theta d\theta = J \int_0^\omega \omega d\omega$$

$$\frac{1}{2} mgl \sin \theta = \frac{1}{2} J \omega^2 \quad J = \frac{1}{3} ml^2 \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{3g \sin \theta}{l}}$$



2018年4月9日

6

例6: 质量为 M , 半径为 R 的水平转台, 转动惯量 $J = \frac{1}{2}MR^2$, 可绕通过中心的光滑竖直轴自由转动。质量为 m 的人站在转台边缘, 初始二者静止。若人沿边缘走一周, 转台对地面转过多大角度?

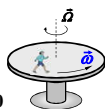
解: 设人对地速率为 v , 对地角速度为 ω , 转台的角速度为 Ω

人和转台为一系统, 角动量守恒

$$Rmv + \frac{1}{2}MR^2\Omega = 0 \Rightarrow mR^2\omega + \frac{1}{2}MR^2\Omega = 0$$

两边对时间积分, 得

$$m\theta + \frac{1}{2}M\Theta = 0 \quad \theta = 2\pi + \Theta \Rightarrow \Theta = -\frac{2m}{2m+M} \cdot 2\pi$$



2018年4月9日

7

§ 3.3 刚体转动的动能定理

一、外力矩的功

在外力 \vec{F} 作用下, 刚体转过 $d\theta$ 角, 外力功为

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{r} = F \cos \alpha \cdot ds$$

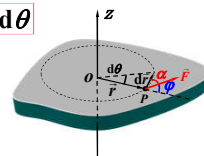
$$\cos \alpha = \sin \varphi \quad ds = r \cdot d\theta$$

$$dA = F \sin \varphi \cdot r \cdot d\theta$$

$$dA = M d\theta$$

力 F 的功 \Rightarrow 力矩的功

$$A = \int_{\theta_0}^{\theta} M d\theta$$



刚体内力的功?

2018年4月9日

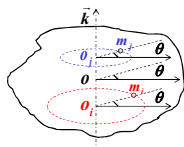
8

二、刚体转动动能:

$$E_k = \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \frac{1}{2} m_i r_i^2 \omega^2$$

$$E_k = \sum \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \frac{1}{2} (\sum m_i r_i^2) \omega^2$$

$$= \frac{1}{2} J \omega^2 = \frac{1}{2} J \omega^2$$



三、定轴转动的动能定理

$$A = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M d\theta = \int_{\omega_1}^{\omega_2} J \frac{d\omega}{dt} d\theta = \int_{\omega_1}^{\omega_2} J \omega d\omega$$

$$A = \frac{1}{2} J \omega_2^2 - \frac{1}{2} J \omega_1^2 \quad \text{合外力矩对刚体所做的功等于刚体转动动能的增量。}$$

2018年4月9日

9

四、刚体的重力势能

刚体重力势能等于组成刚体各个质点的重力势能之和。

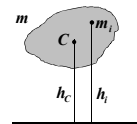
$$E_p = \sum m_i g h_i = g \sum m_i h_i \quad h_c = \frac{\sum m_i h_i}{m}$$

刚体重力势能 $E_p = mgh_c$ \leftarrow 根据质心定义

刚体机械能 $E = E_p + E_k$

$$E = mgh_c + \frac{1}{2} J \omega^2 + \frac{1}{2} m v_c^2$$

重力势能 转动动能 质心平动能



2018年4月9日

10

例1: 质量为 m , 长为 l 的均匀细杆, 可绕通过其端点并与棒垂直的水平轴转动。今杆由水平位置自由下摆, 当它摆至任意角度 θ 时, 求: (1) 重力做的功; (2) 杆的角速度和角加速度; (3) 轴端受的外力。

解: (1) $M = \frac{l}{2} mg \cos \theta \quad A = \int M d\theta$

$$A = \int_0^{\theta} \frac{l}{2} mg \cos \theta d\theta = \frac{l}{2} mg \sin \theta$$

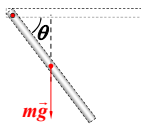
解法二: 若选水平时重力势能为零, 重力的功

$$A = 0 - \left(-\frac{l}{2} mg \sin \theta \right) = \frac{l}{2} mg \sin \theta$$

(2) 由定轴转动的动能定理

$$A = \frac{l}{2} mg \sin \theta = \frac{1}{2} J \omega^2 - 0 \quad J = \frac{1}{3} ml^2 \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{3g \sin \theta}{l}}$$

$$M = J \alpha \Rightarrow \alpha = \frac{3g \cos \theta}{2l}$$



2018年4月9日

11

例1: 质量为 m , 长为 l 的均匀细杆, 可绕通过其端点并与棒垂直的水平轴转动。今杆由水平位置自由下摆, 当它摆至任意角度 θ 时, 求: (1) 重力做的功; (2) 杆的角速度和角加速度; (3) 轴端受的外力。

解: (3) 杆受重力和轴端支承力

任意角度 θ 时, 质心做圆周运动

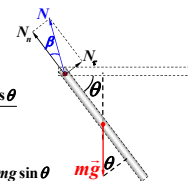
$$a_n = \frac{l}{2} \omega^2 = \frac{3g \sin \theta}{2} \quad a_t = \frac{l}{2} \alpha = \frac{3g \cos \theta}{4}$$

由质心运动定理, 得

$$N_n - mg \sin \theta = \frac{3mg \sin \theta}{2} \Rightarrow N_n = \frac{5}{2} mg \sin \theta$$

$$mg \cos \theta - N_t = \frac{3mg \cos \theta}{4} \Rightarrow N_t = \frac{1}{4} mg \cos \theta$$

$$N = \sqrt{N_n^2 + N_t^2} \quad \beta = \arctan \frac{N_t}{N_n}$$



2018年4月9日

12

例2: 质量为 M 的均匀直杆长为 l , 垂直挂在光滑的水平轴上, 质量为 m 的子弹以 v_0 水平射入杆底。求: 木杆与子弹启动时的角速度 ω 及两者一起摆动的最大摆角 θ 。

解: 对于子弹和木棒组成的系统, 选择悬挂点为参考点, 则所有外力矩的和恒为零。故此过程角动量守恒。

$$mlv_0 + 0 = mlv + \left(\frac{1}{3}Ml^2\right)\omega = \left(ml^2 + \frac{1}{3}Ml^2\right)\omega$$

$$\omega = \frac{3mv_0}{(M+3m)l}$$

碰撞后, 子弹和木棒上摆的过程中, 系统的机械能守恒。

$$\frac{1}{2}\left(ml^2 + \frac{1}{3}Ml^2\right)\omega^2 - mgl - \frac{1}{2}Mgl = -mgl \cos \theta - \frac{1}{2}Mgl \cos \theta$$

$$\theta = \arccos \left[1 - \frac{(M+3m)l\omega^2}{3(M+2m)g} \right]$$

子弹嵌入瞬间动量守恒?

2018年4月9日

13

§ 3.4 刚体的一般运动

一般运动 = 质心平动 + 绕通过质心轴转动

一、质心系的角动量定理

质心系: 坐标原点在质心上, 非惯性系

$$\vec{r}_i = \vec{r}_C + \vec{r}_i'$$

$$m_i \vec{r}_i = m_i \vec{r}_C + m_i \vec{r}_i'$$

$$\sum m_i \vec{r}_i = m \cdot \vec{r}_C + \sum m_i \vec{r}_i'$$

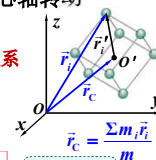
$$\sum m_i \vec{r}_i' = 0$$

$$\sum m_i \vec{v}_i' = 0, \sum m_i \vec{a}_i' = 0$$

$$\sum \vec{r}_i \times \vec{F}_i = \frac{d}{dt} (\sum \vec{L}_i) \Rightarrow \sum \vec{r}_i' \times (\vec{F}_i - m_i \vec{a}_i) = \frac{d}{dt} (\sum \vec{L}_i')$$

$$\sum \vec{r}_i' \times \vec{F}_i = \frac{d}{dt} (\sum \vec{L}_i')$$

质心系中, 角动量定理仍然成立, 不需要考虑惯性力。



2018年4月9日

14

二、柯尼希定理

$$\vec{r}_i = \vec{r}_C + \vec{r}_i' \Rightarrow \vec{v}_i = \vec{v}_C + \vec{v}_i'$$

$$E_k = \sum \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \sum \frac{1}{2} m_i (\vec{v}_C + \vec{v}_i') \cdot (\vec{v}_C + \vec{v}_i')$$

$$E_k = \frac{1}{2} m v_C^2 + \sum m_i \vec{v}_i' \cdot \vec{v}_C + \frac{1}{2} \sum m_i v_i'^2$$

$$E_k = \frac{1}{2} m v_C^2 + \frac{1}{2} \sum m_i v_i'^2$$

质心系相对于质心系的总动能
——质点系的内动能

$$E_k = \frac{1}{2} m v_C^2 + \frac{1}{2} \sum m_i v_i'^2$$

$$E_k = \frac{1}{2} m v_C^2 + \frac{1}{2} J \omega^2$$

平动动能
质点系轨道动能

转动动能
质点系内动能

刚体的总动能 = 质心的平动动能 + 绕质心的转动动能

2018年4月9日

15

例1: 一个质量为 m 、半径为 R 的球壳在长为 L 的斜面的顶端由静止无滑动地下滚。

求: ①下滚加速度②落底速度。

解: ①以质心为转轴, 列方程:

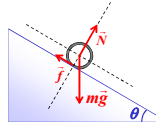
$$\begin{cases} fR = J\alpha = \frac{2}{3}mR^2\alpha = \frac{2}{3}mRa_c \\ mgsin\theta - f = ma_c \end{cases}$$

$$a_c = R\alpha = \frac{3}{5}g \sin \theta$$

$$M' = J'\alpha \rightarrow mgsin\theta = \left(\frac{2}{3}mR^2 + mR^2\right)\alpha = \frac{5}{3}mRR\alpha = \frac{5}{3}mRa_c$$

②因摩擦力不做功, 可用机械能守恒定律。

$$mgL \sin \theta = mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2} \frac{2}{3}mR^2\omega^2 = \frac{5}{6}mv^2 \Rightarrow v = \sqrt{\frac{6}{5}gh}$$

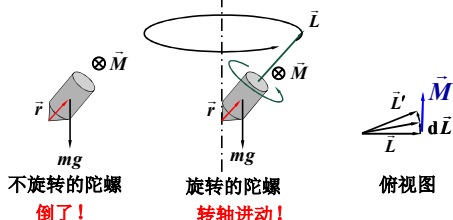


2018年4月9日

16

三、进动

$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt} \Rightarrow \vec{M} dt = d\vec{L}$$



不旋转的陀螺
倒了!

旋转的陀螺
转轴进动!

俯视图

2018年4月9日

17

进动

刚体的角动量在水平面之内。

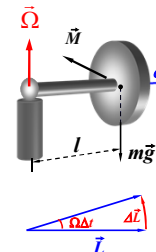
$$|\vec{M}| = |\vec{r}_C \times m\vec{g}| = mgr_C \sin \theta = mgl$$

$$L = J\omega, \Delta L = (J\omega)\Omega \Delta t$$

$$M = \Omega \cdot J\omega \quad \vec{M} = \vec{\Omega} \times J\vec{\omega}$$

$$\vec{M} = \vec{\Omega} \times \vec{L}$$

$$\text{进动角速度: } \Omega = \frac{M}{L}$$



2018年4月9日

18

平动与转动的主要内容对照

平 动

转 动

质 量 m 转动惯量 $J = \int r^2 dm$ 动 量 $\vec{p} = m\vec{v}$ 角动量 $\vec{L} = J\vec{\omega}$ 牛顿定律 $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = m\vec{a}$ 转动定律 $\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt} = J\vec{\alpha}$

动量定理

角动量定理

$$\int \vec{F} dt = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1$$

$$\int \vec{M} dt = J\vec{\omega}_2 - J\vec{\omega}_1$$

动量守恒定律

角动量守恒定律

条件, $\vec{F}_{\text{外}} = 0$ 条件, $\vec{M} = 0$ \vec{p} = 常矢量 \vec{L} = 常矢量

2018年4月9日

19

平动与转动的主要内容对照

平 动

转 动

力的功: $A = \int_a^b \vec{F} \cdot d\vec{r}$ 力矩的功: $A = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M d\theta$

质点的动能定理:

刚体定轴转动的动能定理:

$$A = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2$$

$$A = \frac{1}{2}J\omega_2^2 - \frac{1}{2}J\omega_1^2$$

重力势能

重力势能

$$E_p = mgh$$

$$E_p = mgh_c$$

机械能守恒 $A_{\text{外}} + A_{\text{非保}} = \Delta E = \Delta(E_k + E_p)$ 

求解刚体及与质点构成系统的有关问题

2018年4月9日

20