

第五次作业

5.2

设小圆球速度为 v_1 , 球壳速度为 v_2

对小圆球和球壳水平动量守恒得:

$$\therefore mv_1 + mv_2 = 0$$

对时间求积分得:

$$\therefore x_1 + x_2 = 0$$

\therefore 静止时小圆球位于球壳底部, 两者相对位移为 R

$$\therefore x_2 = \frac{1}{2}R$$

\therefore 球壳移动了 $\frac{1}{2}R$

5.3

设落在桌面上的链条质量为 m'

$$\therefore \text{当前接触桌面的链接的原始高度 } h = \frac{m'}{m}L$$

$$\therefore \frac{1}{2}\Delta mv^2 = \Delta mgh$$

$$\Delta m = \frac{v\Delta t}{L}m$$

$$F\Delta t = \Delta m(v - 0)$$

$$\therefore F = \frac{mv^2}{L} = \frac{2mgh}{L} = 2m'g$$

桌面对链条的力由支持力和反冲力组成

$$\therefore N = m'g + F = 3m'g$$

桌面作用于链条上的力为 $3m'g$

5.11

(a)

设 m_1 撞前速度为 v_0 , 沿 x 轴正方向, 撞后速度为 v_1 , m_2 撞后速度为 v_2

由动量守恒:

$$\therefore m_1 v_{1y} + m_2 v_{2y} = 0$$

$$m_1 v_0 = m_1 v_{1x} + m_2 v_{2x}$$

由能量守恒:

$$\therefore \frac{1}{2} m_1 v_0^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1x}^2 + \frac{1}{2} m_1 v_{1y}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2x}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2y}^2$$

将前两个式子带入后一个式子得

$$\therefore 0 = (m_1 + m_2)(v_{1x}^2 + v_{1y}^2) + (m_1 - m_2)v_0^2 - 2m_1 v_0 v_{1x}$$

$$\therefore \cos^2 \theta_1 = \frac{v_{1x}^2}{v_{1x}^2 + v_{1y}^2} = \frac{m_1 + m_2}{(m_2 - m_1)\left(\frac{v_0}{v_{1x}}\right)^2 + 2m_1\left(\frac{v_0}{v_{1x}}\right)}$$

分母可以看作一个以 $\frac{v_0}{v_{1x}}$ 的二次函数, 对称轴为 $\frac{v_0}{v_{1x}} = \frac{m_1}{m_1 - m_2}$

当 $m_1 > m_2$ 时,

$\frac{m_1}{m_1 - m_2} > 0$, 此时带入可取得最大散射角 θ_m

$$\therefore \cos^2 \theta_m = \frac{m_1 + m_2}{(m_2 - m_1)\left(\frac{m_1}{m_1 - m_2}\right)^2 + \frac{2m_1^2}{m_1 - m_2}} = 1 - \frac{m_2^2}{m_1^2}$$

$$\therefore \cos^2 \theta_m \in [0, 1]$$

$$\therefore v_{1x} > 0$$

$$\therefore 0 \leq \theta_m \leq \frac{\pi}{2}$$

(b)

当 $m_1 = m_2$ 时,

由动量守恒得:

$$m_1 v_0 = m_1 v_1 + m_2 v_2$$

由能量守恒得:

$$\frac{1}{2}m_1 v_0^2 = \frac{1}{2}m_1 v_1^2 + \frac{1}{2}m_2 v_2^2$$

一式去掉质量两边平方得

$$v_0^2 = v_1^2 + v_2^2 + 2v_1 v_2 \cos \theta$$

减去去质量二式得

$$2v_1 v_2 \cos \theta = 0 \Rightarrow \cos \theta = 0$$

$$\therefore \theta = \theta_1 + \theta_2 = \frac{\pi}{2}$$

(c)

当 $m_1 < m_2$ 时,

由 (a) 可知 $\cos^2 \theta \in [0, 1]$

当粒子正碰时,

$$\text{解得 } v_{1x} = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} v_0 < 0, v_{1y} = 0$$

散射角 θ_1 为最大值 π .

当粒子 m_1 近似于与粒子 m_2 擦肩而过时, 可以看作没有发生碰撞,

散射角 θ_1 为最小值 0.

因为这个过程是连续且动态的,

所以 θ_1 可以取到 0 到 π 之间的所有值.

5.12

(a)

对于动量变化:

$$\Delta p = \rho a_2 (v_2 \Delta t) v_2 - \rho a_1 (v_1 \Delta t) v_1 = \rho a_2 v_2 \Delta t (v_2 - v_1)$$

对于冲量:

$$I = p_1 a_1 \Delta t - p_2 a_2 \Delta t + p_1 (a_2 - a_1) \Delta t = (p_1 - p_2) a_2 \Delta t$$

由动量定理可知, $\Delta p = I$

因此可得

$$p_2 - p_1 = \rho v_2 (v_1 - v_2)$$

(b)

伯努利方程为 $p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g z = C$, 其中 C 为常量.

本题中为水平管道, 高度 z 不变.

即有

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 + \rho g z = C$$

$$p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2 + \rho g z = C$$

两式相减并移项得

$$p_2 - p_1 = \frac{1}{2}\rho(v_1^2 - v_2^2)$$

(c)

压强的损失:

$$\Delta p = \frac{1}{2}\rho(v_1^2 - v_2^2) - \rho v_2(v_1 - v_2) = \frac{1}{2}\rho(v_1 - v_2)^2$$

可以类比于非弹性碰撞.

5.13

(a)

设大气压为 p_0

对 D 点到 C 点由伯努利公式可得

$$\therefore p_0 + \rho g(d + h_2) = p_0 + \frac{1}{2}\rho v_c^2$$

$$\therefore v_c = \sqrt{2g(d + h_2)}$$

(b)

对 B 点到 C 点由伯努利公式可得

$$p_B + \rho g(d + h_1 + h_2) + \frac{1}{2}\rho v_B^2 = p_0 + \frac{1}{2}\rho v_c^2$$

又因为管道内液体流速相同, 我们有

$$v_B = v_C$$

$$\therefore p_B = p_0 - \rho g(d + h_1 + h_2)$$

(c)

由 (b) 可知

$$h_1 = \frac{p_0 - p_B}{\rho g} - d - h_2$$

当 $p_B = 0$ 时取到最大值

$$h_{1max} = \frac{p_0}{\rho g} - d - h_2$$

6.5

对质心沿着 x 轴的运动:

$$\therefore x = L \cos \theta$$

$$\therefore \dot{x} = -L \sin \theta \dot{\theta}$$

$$\therefore \ddot{x} = -L(\cos \theta \dot{\theta}^2 + \sin \theta \ddot{\theta})$$

$$\therefore N_1 = m\ddot{x} = -mL(\cos \theta \dot{\theta}^2 + \sin \theta \ddot{\theta})$$

以木板与地面的接触点为旋转轴的转动参考系, 有扭矩方程:

$$N_1 \cdot 2L \sin \theta - mgL \cos \theta = \left(\int_0^{2L} \rho^2 \frac{m}{2L} d\rho \right) \ddot{\theta} = \frac{4}{3} mL^2 \ddot{\theta}$$

同时令 $N_1 = 0$ 可得

$$\dot{\theta}^2 = -\frac{\sin \theta}{\cos \theta} \ddot{\theta}^2 = \frac{\sin \theta}{\cos \theta} \cdot \frac{mgL \cos \theta}{\frac{4}{3} mL} = \frac{3g}{4L} \sin \theta$$

由能量守恒可得:

$$mgL \sin \theta_0 = mgL \sin \theta + \frac{1}{2} mL^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \left[\frac{1}{12} m(2L)^2 \right] \dot{\theta}^2$$

联解上述公式, 解得

$$\sin \theta = \frac{2}{3} \sin \theta_0$$

所以可知木板高度为原来的 $\frac{2}{3}$ 时, 与顶端脱离.