

20240918

1

a

$$\begin{cases} \vec{F}_{21} = m_1 \frac{d\vec{v}_1}{dt} \\ \vec{F}_{12} = m_2 \frac{d\vec{v}_2}{dt} \end{cases}$$

b

$$\vec{F}_{21} = -\vec{F}_{12}$$

c

$$m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2 = \text{一定}$$

$$\frac{d}{dt} (m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2) = 0$$

$$m_1 \frac{d\vec{v}_1}{dt} + m_2 \frac{d\vec{v}_2}{dt} = 0$$

$$\vec{F}_{21} + \vec{F}_{12} = 0$$

d

显然我们有重心速度

$$\vec{v}_G = \frac{m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2}{m_1 + m_2}$$

由上述问题注意到分子为定值，因此其只能为静止或匀速直线运动其一

2

$$\vec{F} = m \frac{d\vec{v}}{dt}$$

$$\int \vec{F} dt = \Delta m \vec{v}$$

显然等号左边是力积而右边是动量的变化量

3

$$\begin{cases} v = \sqrt{2gh} = \sqrt{2 \cdot 9.8 \cdot 1} = 4.43 m/s \\ J = m \cdot v = 2 \cdot 4.43 = 8.86 kg \cdot m/s \\ F = \frac{J}{t} = \frac{8.86}{1} = 8.86 N \end{cases}$$

4

(a)

$$\begin{cases} v(t) = v_0 - gt \\ y(t) = y_0 + v_0 t - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases}$$

(b)

$$-mg + bv^2 = m \frac{dv}{dt}$$

注意到在终端速度时，其加速度可近似看作 0

因此运动方程可看作 $-mg + bv_\infty^2 = 0$ ，于是易得 $v_\infty = \sqrt{\frac{mg}{b}}$

(c)

注意到空气阻力和重力同向，因此有

$$-mg - bv^2 = m \frac{dv}{dt}$$

課題

$$\begin{aligned} -mg - bv &= m \frac{dv}{dt} \\ dt &= -\frac{m}{mg + bv} dv \\ \int dt &= -\int \frac{m}{mg + bv} dv \\ \int dt &= -\int \frac{1}{g + \frac{b}{m}v} dv \end{aligned}$$

在这里令 $\frac{b}{m}v = u$

$$\begin{aligned} \int dt &= -\frac{m}{b} \int \frac{1}{g + u} du \\ t + C &= -\frac{m}{b} \log(g + u) \\ t + C &= -\frac{m}{b} \log\left(g + \frac{b}{m}v\right) \end{aligned}$$

我们代入初值 $v(0) = v_0$

$$0 + C = -\frac{m}{b} \log\left(g + \frac{b}{m}v_0\right)$$

将 $C = -\frac{m}{b} \log \left(g + \frac{b}{m} v_0 \right)$ 代入到原方程我们可以得到

$$\begin{aligned}
 t - \frac{m}{b} \log \left(g + \frac{b}{m} v_0 \right) &= -\frac{m}{b} \log \left(g + \frac{b}{m} v \right) \\
 \frac{bt}{m} - \log \left(g + \frac{b}{m} v_0 \right) &= -\log \left(g + \frac{b}{m} v \right) \\
 \exp \left(\frac{bt}{m} \right) &= \frac{g + \frac{b}{m} v_0}{g + \frac{b}{m} v} \\
 \exp \left(\frac{bt}{m} \right) g + \exp \left(\frac{bt}{m} \right) \frac{b}{m} v &= g + \frac{b}{m} v_0 \\
 \frac{b}{m} \exp \left(\frac{bt}{m} \right) v &= \left(1 - \exp \left(\frac{bt}{m} \right) \right) g + \frac{b}{m} v_0 \\
 \exp \left(\frac{bt}{m} \right) v &= \frac{m}{b} \left(1 - \exp \left(\frac{bt}{m} \right) \right) g + v_0 \\
 v &= \frac{m}{b} \left(\frac{1}{\exp \left(\frac{bt}{m} \right)} - 1 \right) g + \frac{1}{\exp \left(\frac{bt}{m} \right)} v_0
 \end{aligned}$$

而我们注意到

$$\begin{aligned}
 v_\infty &= \lim_{t \rightarrow \infty} v(t) \\
 &= \lim_{t \rightarrow \infty} \left(\frac{m}{b} \left(\frac{1}{\exp \left(\frac{bt}{m} \right)} - 1 \right) g + \frac{1}{\exp \left(\frac{bt}{m} \right)} v_0 \right) \\
 &= -\frac{mg}{b}
 \end{aligned}$$

20240923

1

(a)

首先我们考虑垂直抗力为 $N = mg \cos \theta$ ，因此摩擦力为 $\mu' mg \cos \theta$

接着是沿斜坡向下（即 x 轴正方向）的受力为 $mg \sin \theta$

因此我们可以得到运动方程为 $mg \sin \theta - \mu' mg \cos \theta = m \frac{d^2 x}{dt^2}$

(b)

由于题目并未涉及到斜坡长度问题，因此我们可以简单认为加速度为负即可

根据运动方程我们可以得到， $g(\sin \theta - \mu' \cos \theta) < 0$

这等价于 $\mu' > \tan \theta$

(c)

$$\begin{aligned}\frac{dv}{dt} &= g \sin \theta - \mu' g \cos \theta \\ dt &= \frac{1}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta} dv \\ \int dt &= \int \frac{1}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta} dv \\ t + C &= \frac{v}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta}\end{aligned}$$

考虑初值 $v(0) = v_0$ ，有

$$C = \frac{v_0}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta}$$

再代回原方程，得到

$$\begin{aligned}t + \frac{v_0}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta} &= \frac{v}{g \sin \theta - \mu' g \cos \theta} \\ v &= v_0 + gt(\sin \theta - \mu' \cos \theta)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}x &= \int v dt \\ &= \int v_0 + gt(\sin \theta - \mu' \cos \theta) dt \\ &= v_0 t + \frac{1}{2} g(\sin \theta - \mu' \cos \theta) t^2 + C\end{aligned}$$

由于 $x(0) = 0$ ，因此 $C = 0$

于是， $x = v_0 t + \frac{1}{2} g(\sin \theta - \mu' \cos \theta) t^2$

2

$$\begin{aligned} -kx &= m \frac{d^2x}{dt^2} \\ -ke^{\lambda t} &= m\lambda^2 e^{\lambda t} \\ \lambda^2 &= -\frac{k}{m} \\ \lambda &= \pm i\sqrt{\frac{k}{m}} \end{aligned}$$

于是 $x = \exp\left(\pm i\sqrt{\frac{k}{m}}t\right)$, 因此角振动数 ω 就是中间的 $\sqrt{\frac{k}{m}}$

其实是找 $i\omega t$ 的 ω

因此

$$\begin{cases} x(t) = A \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) + B \sin\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \\ v(t) = -A\sqrt{\frac{k}{m}} \sin\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) + B\sqrt{\frac{k}{m}} \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \end{cases}$$

代入 $x(t) = x_0, v(0) = 0$

$$\begin{cases} x_0 = A \\ 0 = B\sqrt{\frac{k}{m}} \Rightarrow B = 0 \end{cases}$$

综上

$$\begin{aligned} x(t) &= x_0 \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \\ v(t) &= -x_0\sqrt{\frac{k}{m}} \sin\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \end{aligned}$$

3

(a)

$$\begin{aligned} v_x &= -r\omega \sin \omega t \\ v_y &= r\omega \cos \omega t \end{aligned}$$

显然我们可以注意到, $v^2 = v_x^2 + v_y^2 = r^2\omega^2$, 因此 $v = r\omega$

(b)

$$\begin{aligned} a_x &= -r\omega^2 \cos \omega t \\ a_y &= -r\omega^2 \sin \omega t \end{aligned}$$

注意到, 加速度方向与位置方向差别仅为负号, 因此如果考虑从原点出发到位置的方向的话, 加速度方向就是位置方向出发到原点. 而大小则显然是 $a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = r\omega^2$

(c)

$$f_x = -mr\omega^2 \cos(\omega t)$$

$$f_y = -mr\omega^2 \sin(\omega t)$$

同样的，受力的方向与位置坐标的方向差别仅为负号，因此其受力指向原点

$$f = \sqrt{f_x^2 + f_y^2} = m\omega^2 r$$

(d)

$$\begin{cases} v = r\omega \\ a = \omega^2 r \end{cases} \Rightarrow a = \frac{v^2}{r}$$

課題

1

注意到在微小角度位移的情况下，复原力为 $-mg \sin \theta$

另一方面，其切向加速度可以看作弧长 $l\theta$ 对时间的二阶微分，这即 $l \frac{d^2\theta}{dt^2}$

因此运动方程为 $ml \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mg \sin \theta$

$$ml \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mg \sin \theta$$

$$l \frac{d^2\theta}{dt^2} = -g \sin \theta$$

$$l\lambda^2 e^{\lambda t} = -g \sin(e^{\lambda t})$$

显然这样是无法直接进行求解的，因此我们考虑小角度下的近似： $\sin \theta = \theta$

$$l \frac{d^2\theta}{dt^2} = -g\theta$$

$$l\lambda^2 e^{\lambda t} = -ge^{\lambda t}$$

$$\lambda^2 = -\frac{g}{l}$$

$$\lambda = \pm i\sqrt{\frac{g}{l}}$$

于是我们得到了 $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$

因此周期 $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$

2

由于张力 S 的竖直方向分力等于重力，因此 $S \cos \theta = mg$ ，即 $S = \frac{mg}{\cos \theta}$

另一方面这是圆锥摆，因此其向心力 f 为张力 S 的水平分力，因此 $f = S \sin \theta = mg \tan \theta$

$$mg = m\omega^2 l \cos \theta$$

$$mg = m \left(\frac{2\pi}{T} \right)^2 l \cos \theta$$

$$\frac{g}{l \cos \theta} = \frac{4\pi^2}{T^2}$$

$$T^2 = 4\pi^2 \frac{l \cos \theta}{g}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l \cos \theta}{g}}$$

20240925

20240930

20241002

20241007

20241009

20241014

20241016

20241021

20241023

20241028

20241104

20241106

20241111

20241113

20241118

20241120

20241127

20241202

20241204

20241209

20241211

20241216

2022

参考文献