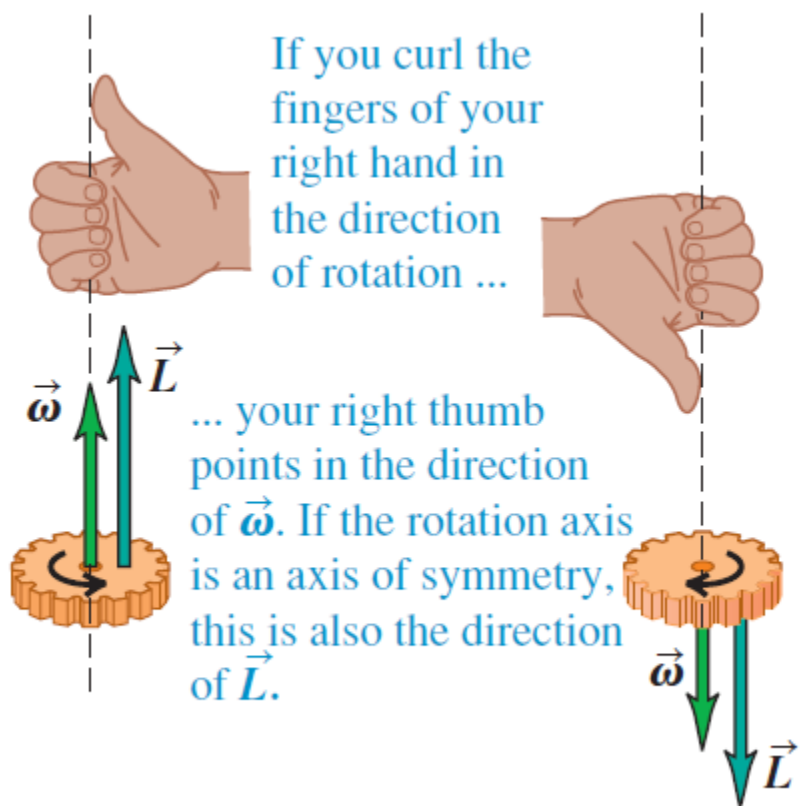


陀螺



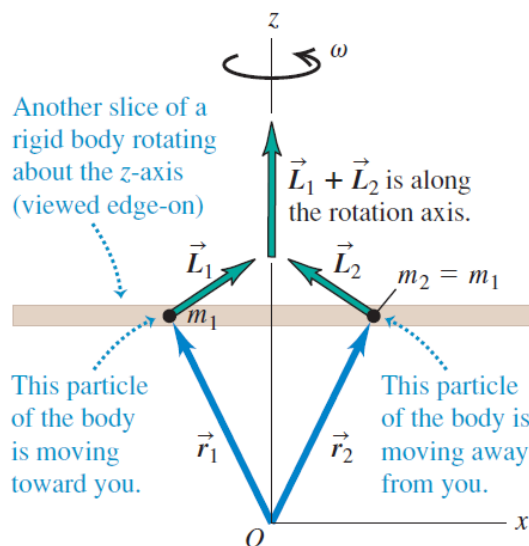
定轴转动中的旋转轴为刚体 对称轴



只有转动轴为刚体的对称轴，

\vec{L} 与 $\vec{\omega}$ 平行

m_1 向我们运动， m_2 远离我们，
当 m_1 和 m_2 相同，合角动量沿z.



陀螺

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

定点支持力矩为0，忽略摩擦力矩，则重力矩

$$\vec{M} = \vec{r} \times m\vec{g}$$

角动量改变量 $d\vec{L} = \vec{M}dt = (\vec{r} \times m\vec{g})dt$

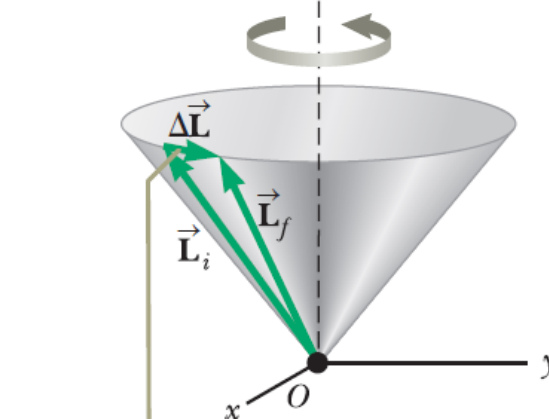
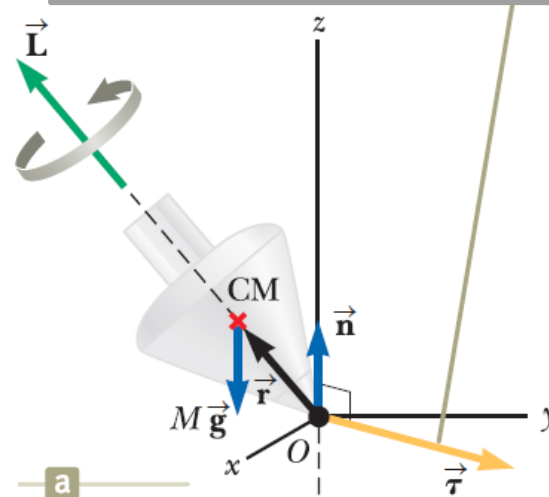
$$\vec{L} // \vec{r}$$

而 $d\vec{L} = \vec{L}_f - \vec{L}_i = \vec{M}dt$, 因此 $d\vec{L} \perp \vec{r}, d\vec{L} \perp m\vec{g}$

因而 $d\vec{L} \perp \vec{L}$

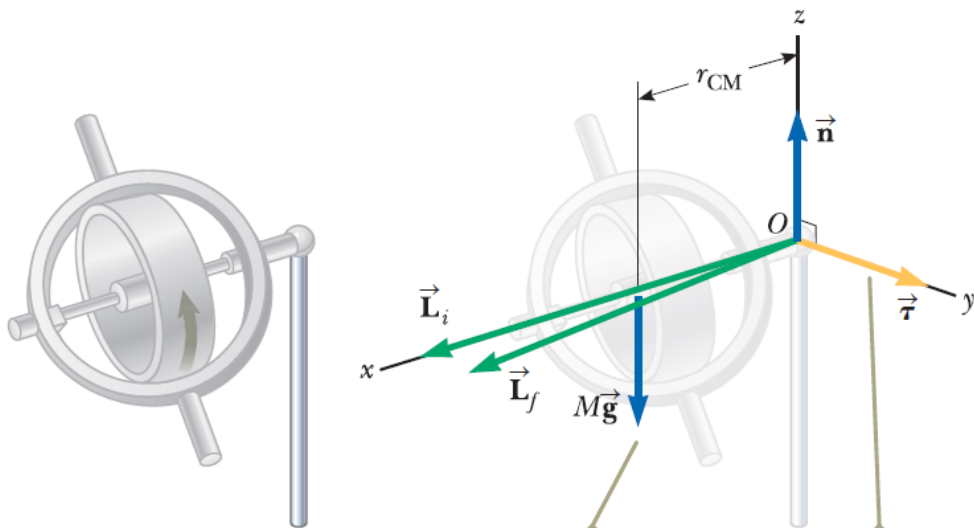
因此 \vec{L} 大小不变 ($|\vec{L}_f| = |\vec{L}_i|$), 仅改变方向 (进动)

右手定则显示 $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times m\vec{g}$
在 xy 平面

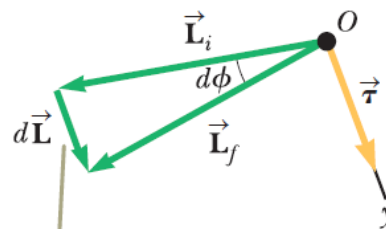


$\Delta\vec{L}$ 的方向平行于力矩 \vec{M}

陀螺仪



重力 $m\vec{g}$ 沿-z方向对陀螺仪绕支点产生一个沿y方向的力矩。



力矩导致角动量变化 dL 平行于力矩矢量。陀螺仪的轴在 dt 时间内变化角度 $d\phi$

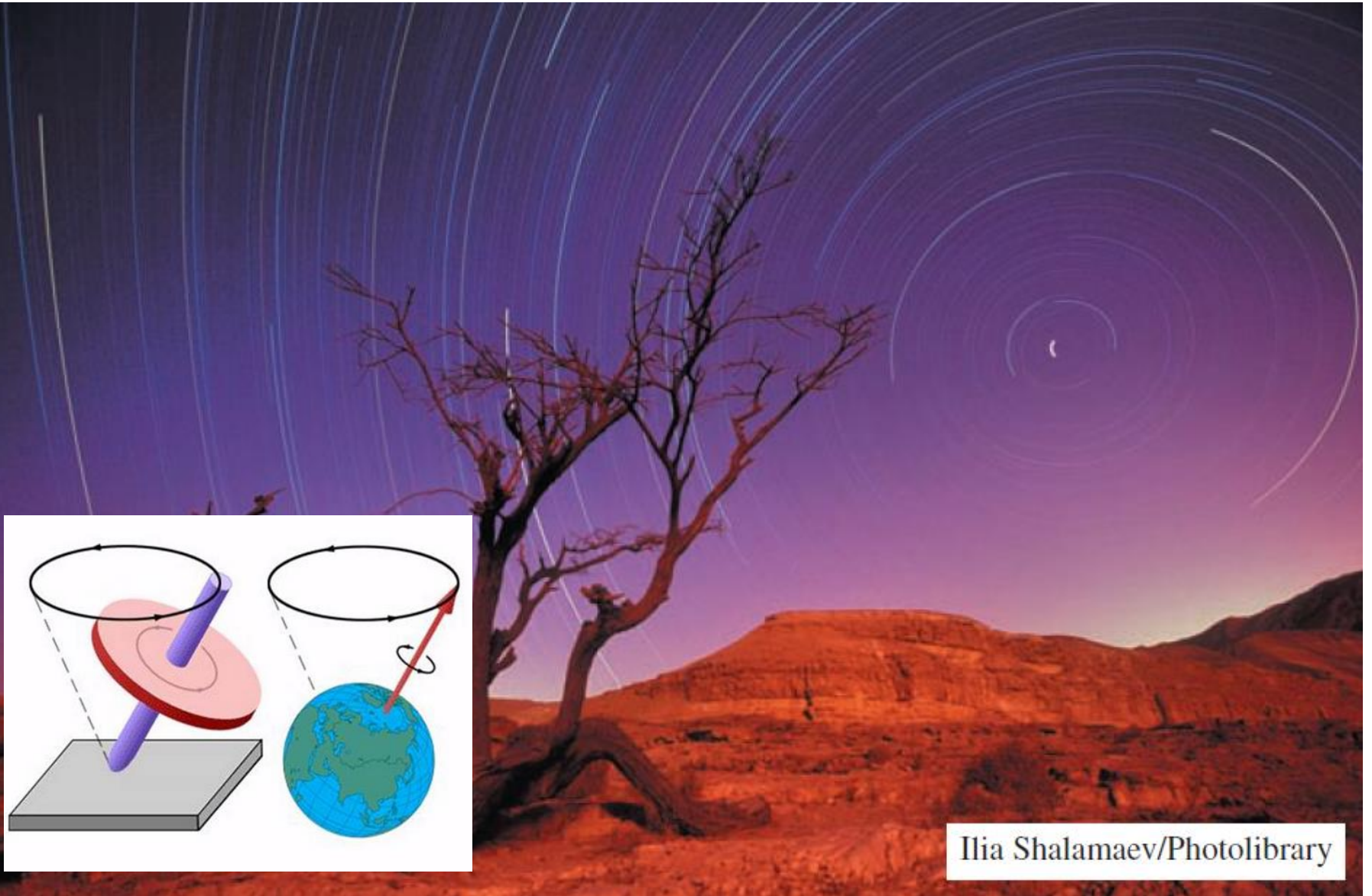
$$d\phi = \frac{dL}{L} = \frac{\sum \tau_{\text{ext}} dt}{L} = \frac{(Mgr_{\text{CM}}) dt}{L}$$

$$L = I\omega$$

进动频率

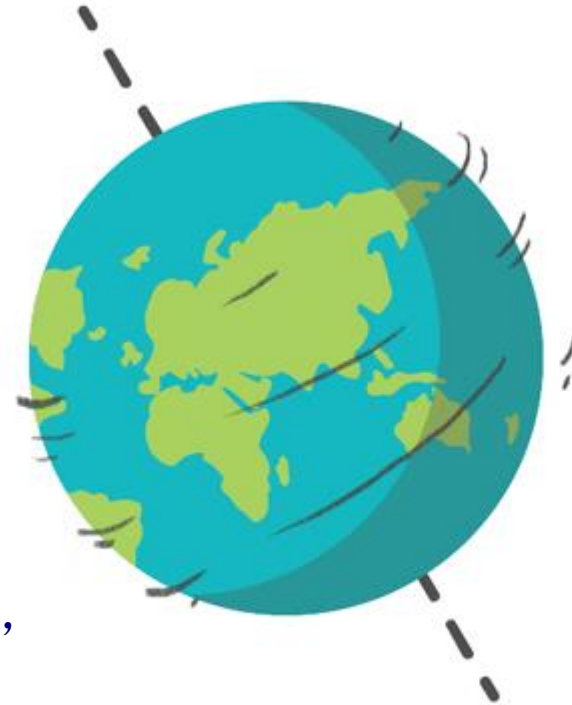
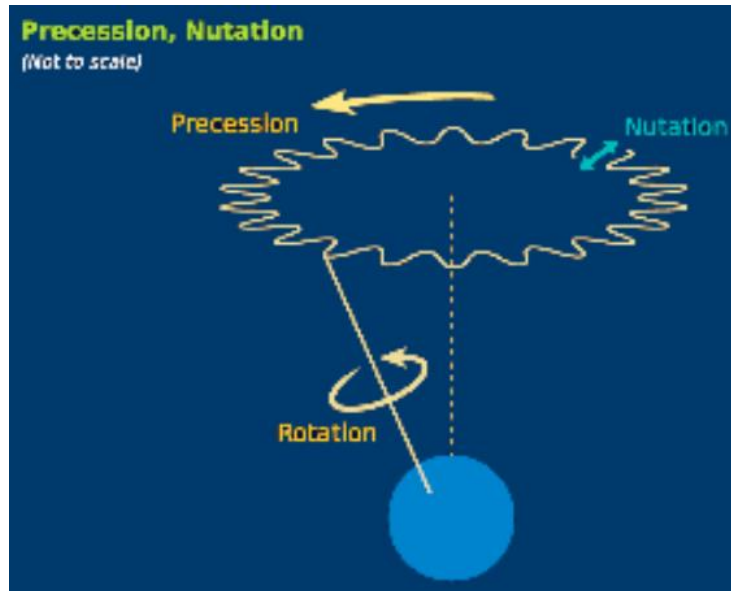
$$\omega_p = \frac{d\phi}{dt} = \frac{Mgr_{\text{CM}}}{I\omega}$$

地球的进动



Ilia Shalamaev/Photolibrary

章动



质量分布非中心对称，除进动（ φ 角）外，还有章动（ θ 角）。

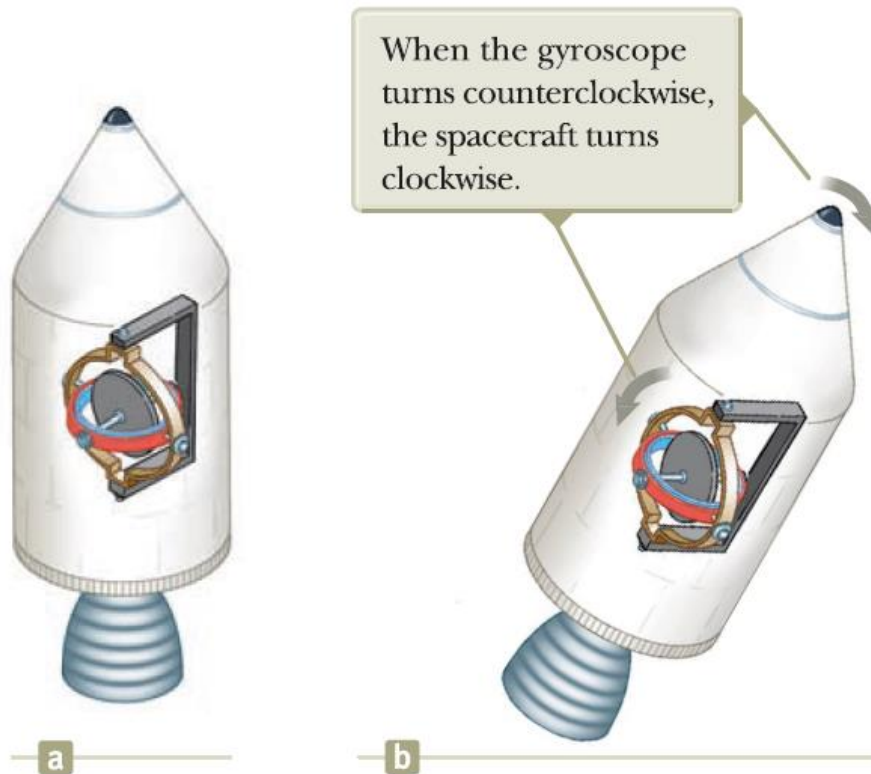
平衡陀螺

转子，内环，外环与质心重合，
重力矩为0，角动量守恒。

陀螺惯性导航系统



陀螺仪的应用



通过产生特定方向角动量，改变空间飞行器的方向。

神舟十号直播，王亚平展示陀螺定向原理...

CH 13

CCTV 13

新闻

15:14

客户端播放

手持摄像机拍摄图像

00:05 / 03:00

弹幕 登录 发一波弹幕一吐为快吧!

发送

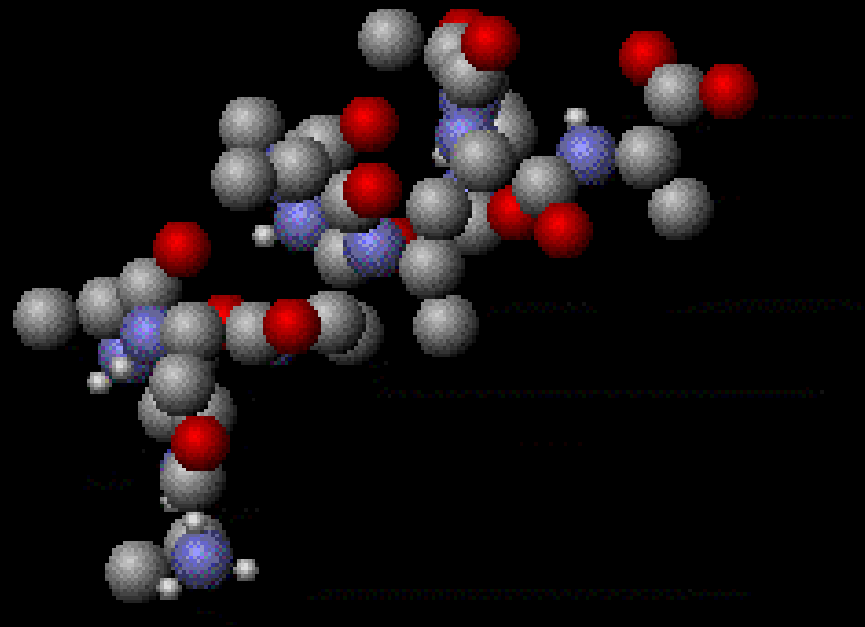
标清

倍速

设置 全屏 更多

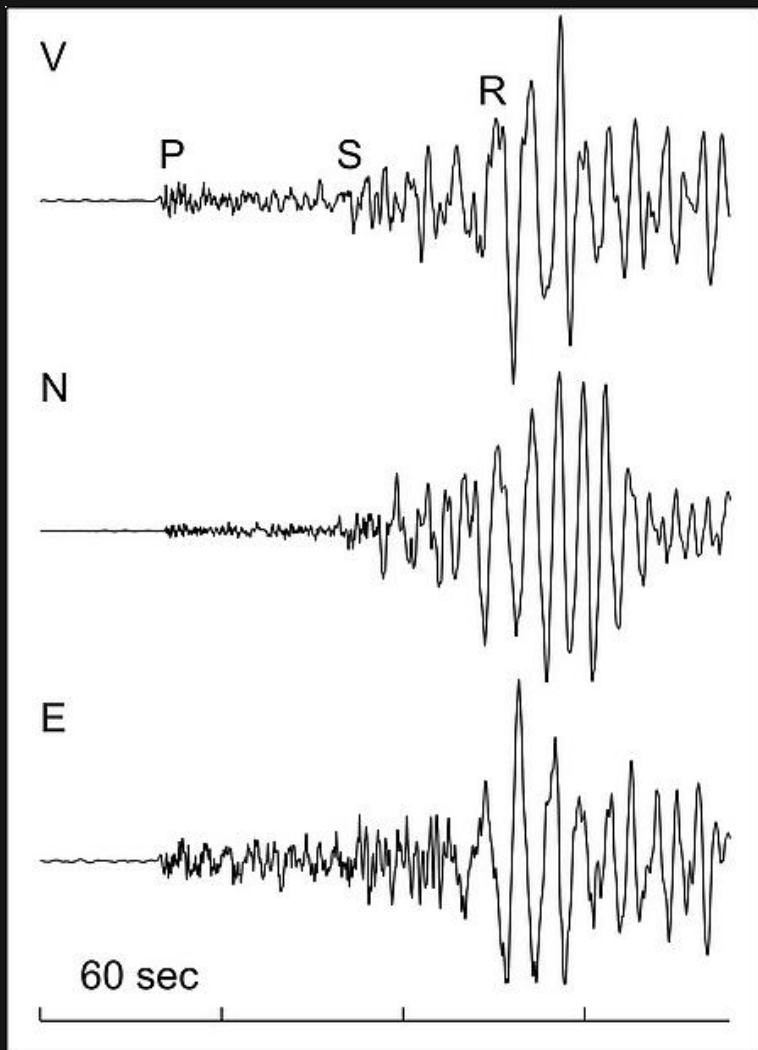


振动



振动

振动： 周期性的运动



地震波



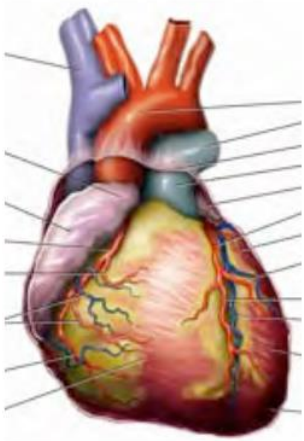
股市行情



哈雷彗星：
76年回归一次。

周期性的运动让我们找出规律

振动现象



心跳



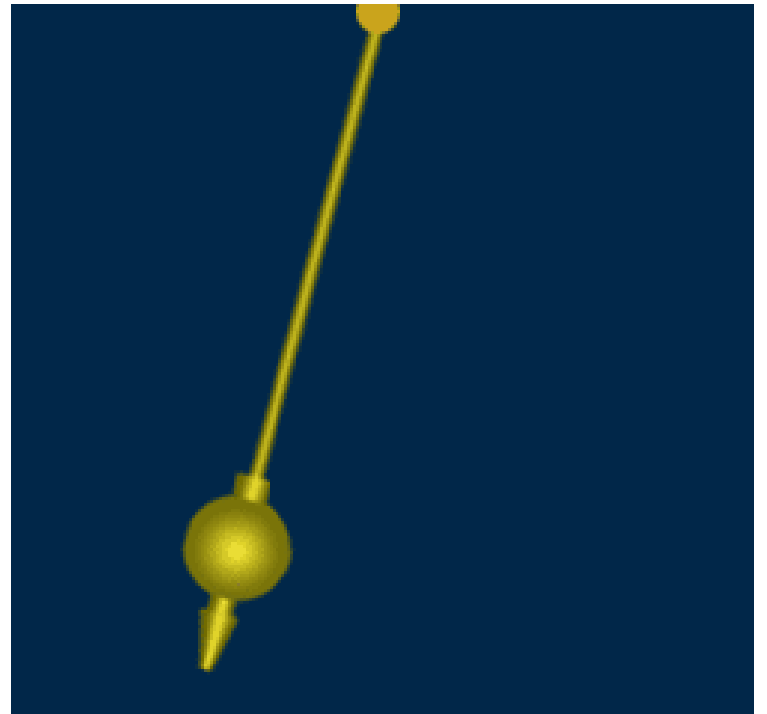
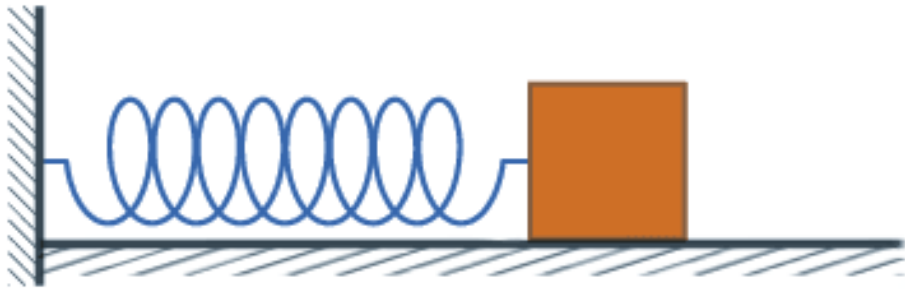
听(20-20kHz)、说



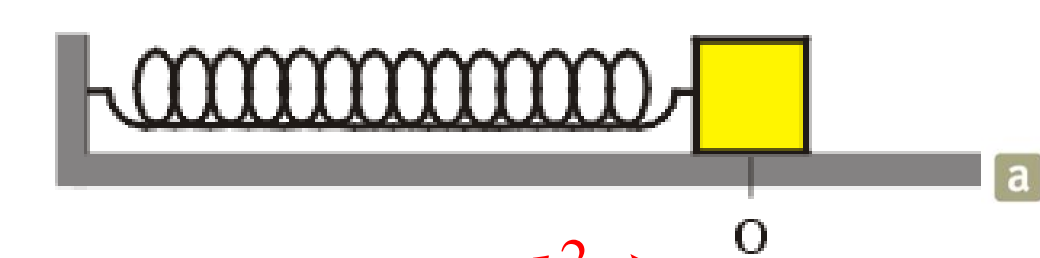
看、颜色



振动

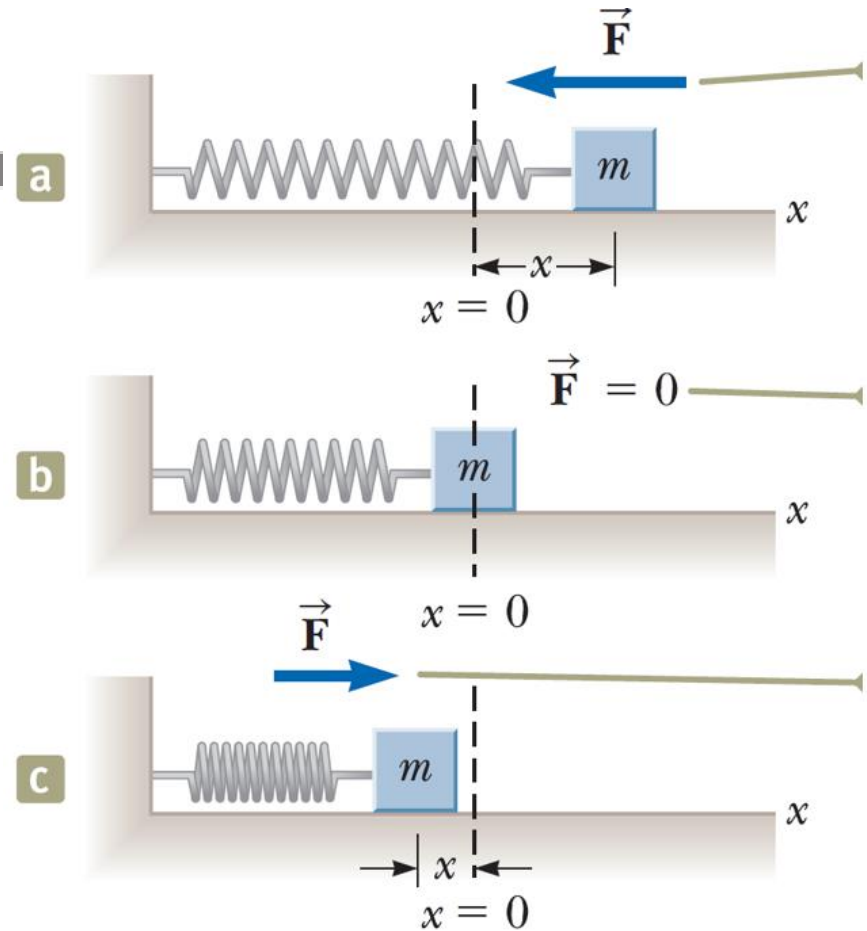


一维弹簧振子



$$\vec{F} = m\vec{a} = m \frac{d^2 \vec{x}}{dt^2}$$

$$\vec{F} \rightarrow -x$$



和位移方向相反的力总是将质点拉向平衡位置，形成周期运动

弹簧谐振子

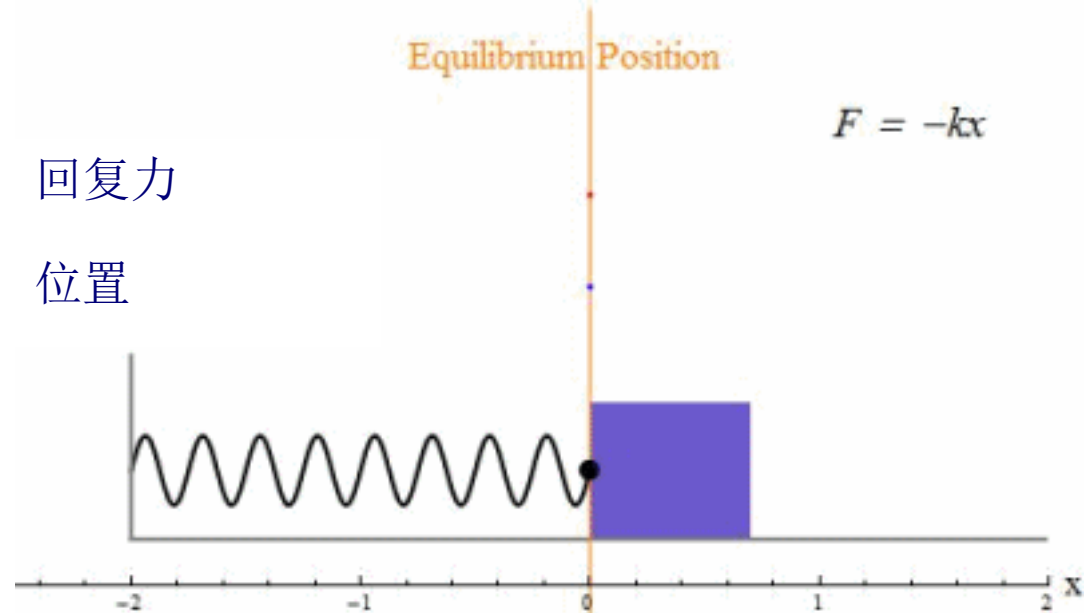
谐振子：

$$F = -kx$$

$$F = -kx^2$$

$$F = -kx^3$$

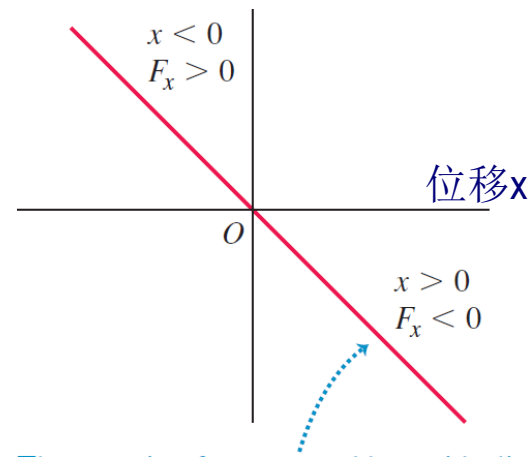
$$F = -k_1x - k_2x^2 - \dots$$



回复力

位置

回复力 F_x



谐振子

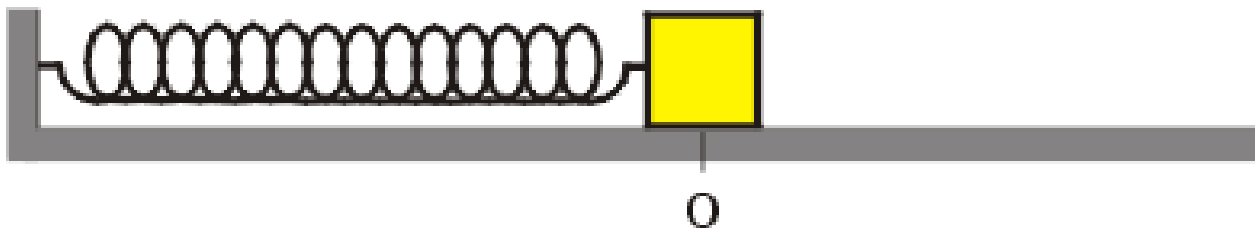
$$f = -kx, m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx$$

运动方程:

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{k}{m} x$$

引入 $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 x$$



$$\frac{dx}{dt} = -\omega_0 A \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 A \cos(\omega_0 t + \varphi_0) = -\omega_0^2 x$$

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

简谐运动

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

ω_0 本征角频率，只与 k 和 m 相关

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\text{频率 } f_0 = \frac{\omega_0}{2\pi}$$

ω_0 单位 rad / s

Tines with large mass m :
low frequency $f = 128 \text{ Hz}$



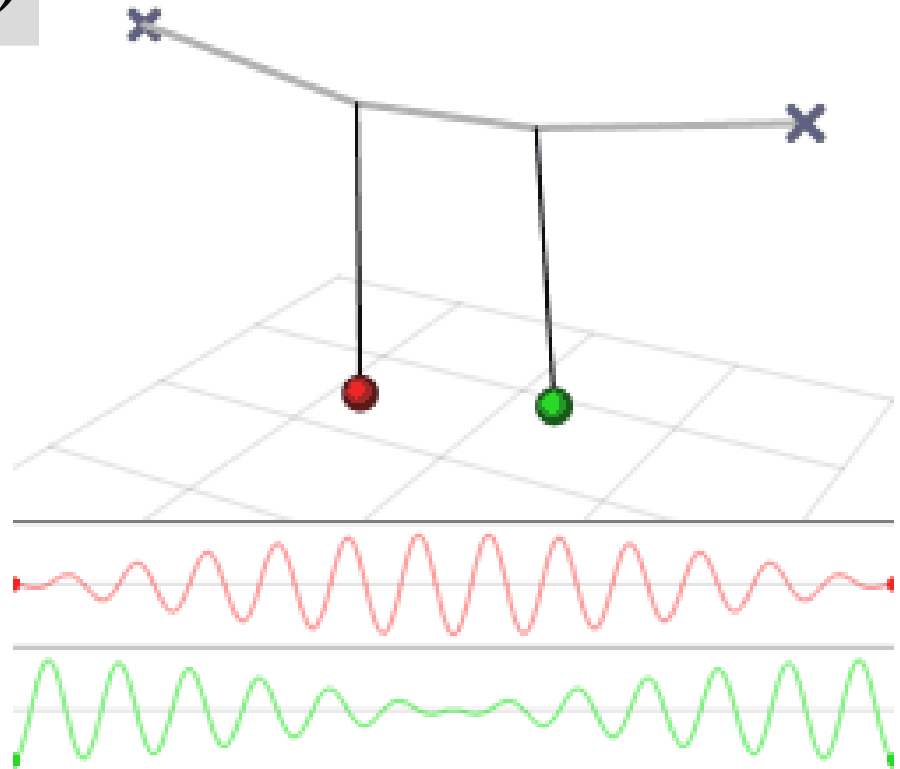
Tines with small mass m :
high frequency $f = 4096 \text{ Hz}$

谐振子振荡的频率和振幅无关

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 x$$

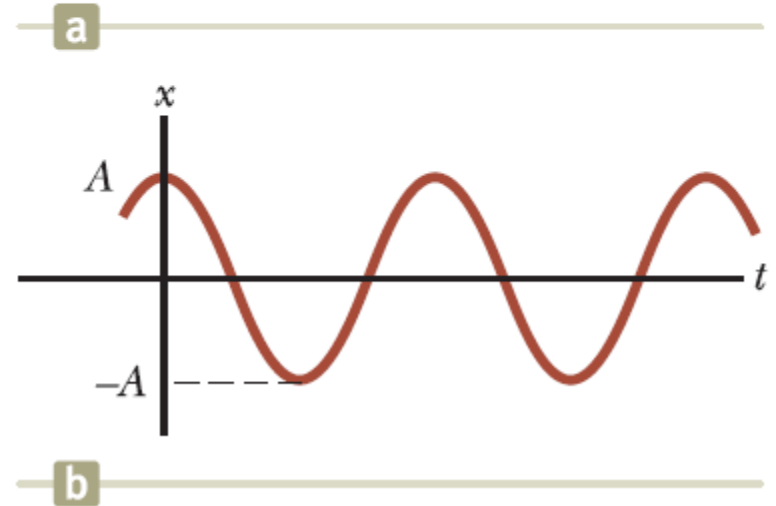
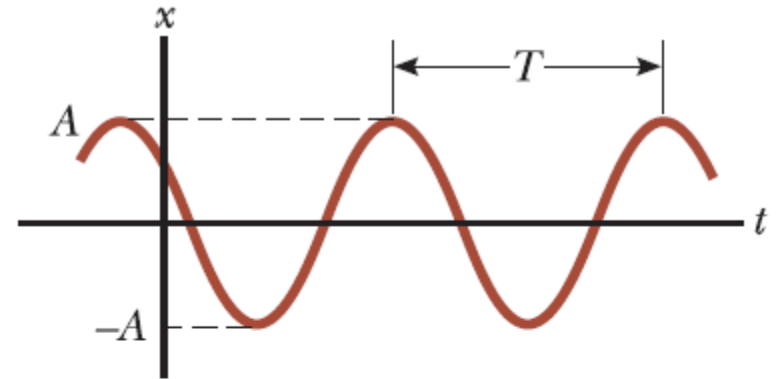
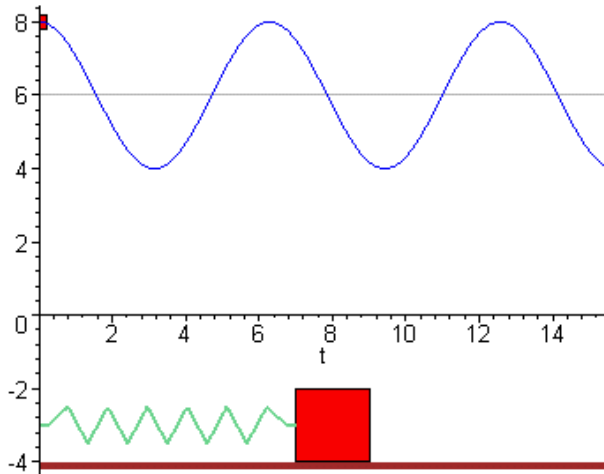


相位

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

φ_0 : 初始相位

A 振幅



$$\text{周期 } T = 1 / f_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

简谐运动

初始条件 $t=0$ 时的 (x_0, v_0) 决定振幅 A 和相位 φ_0

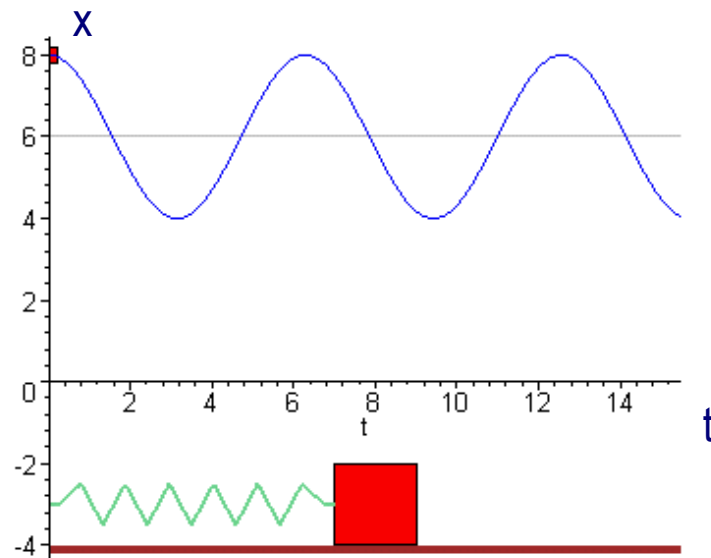
$$t = 0$$

$$x_0 = A \cos(\varphi_0)$$

$$v_0 = \left. \frac{dx}{dt} \right|_{t=0} = -A\omega_0 \sin(\varphi_0)$$

解出：

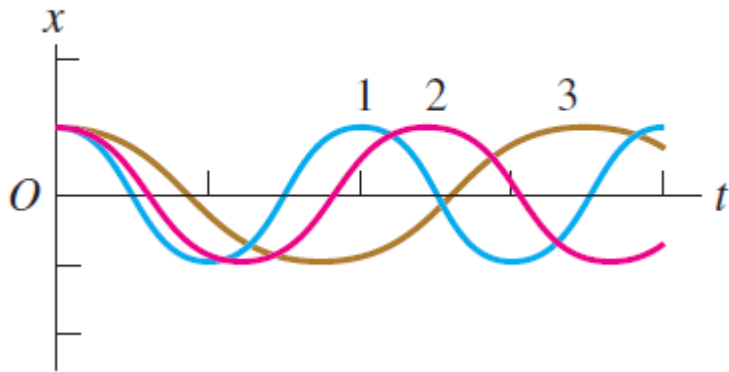
$$A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega_0^2}}, \varphi_0 = -\arctan \frac{v_0}{x_0 \omega_0}$$



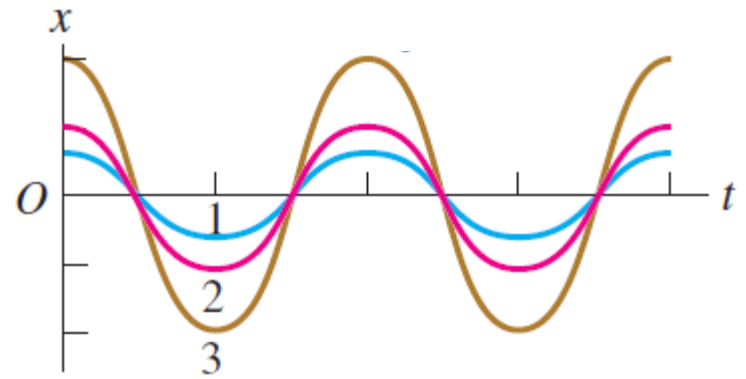
$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

简谐运动

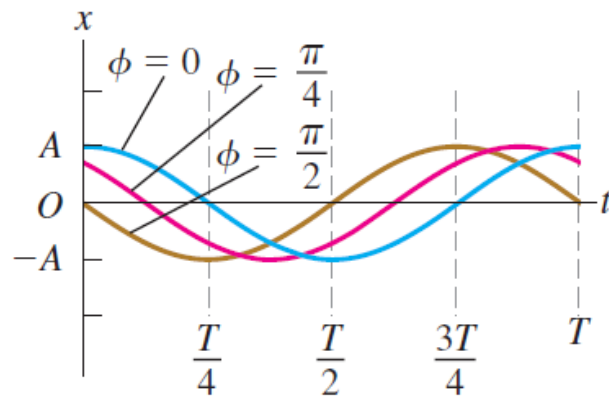
不同频率（周期）



不同振幅



不同相位

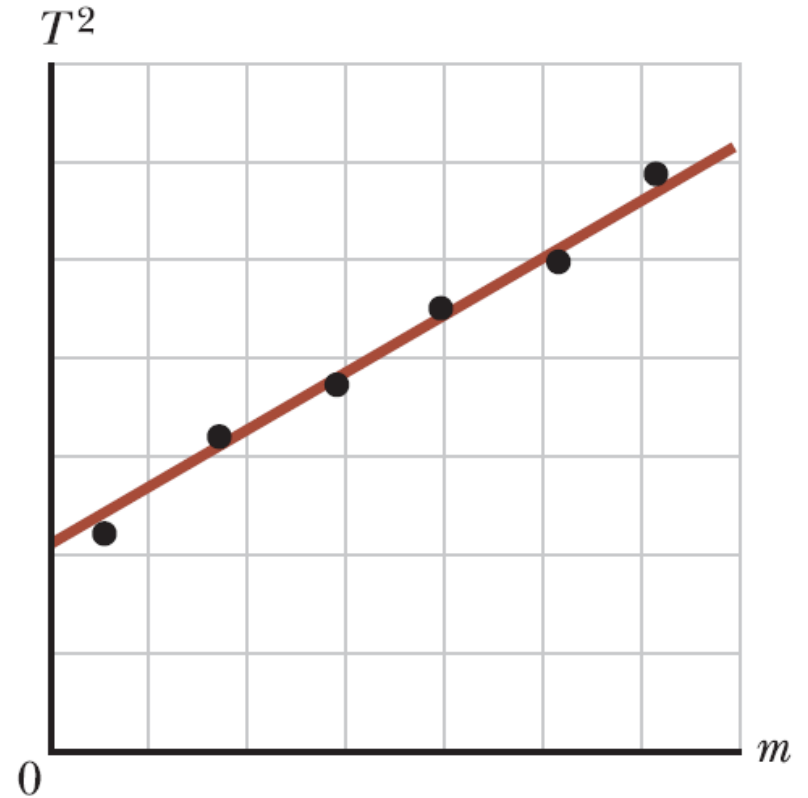


思考

右图是实验上，测量一个弹簧的周期 T 的平方和质量的关系。

拟合为一条直线，但是直线并不能过原点，这是什么原因？

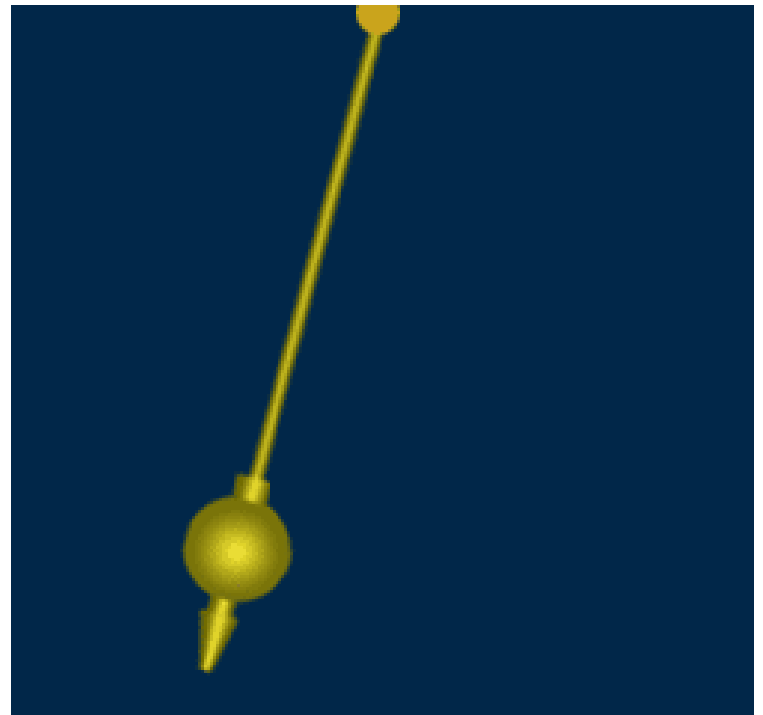
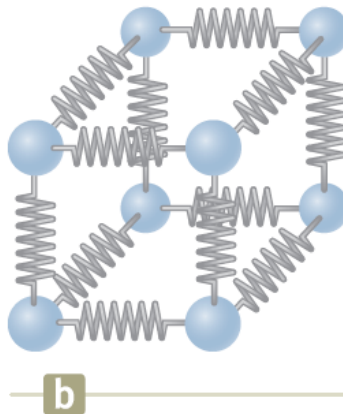
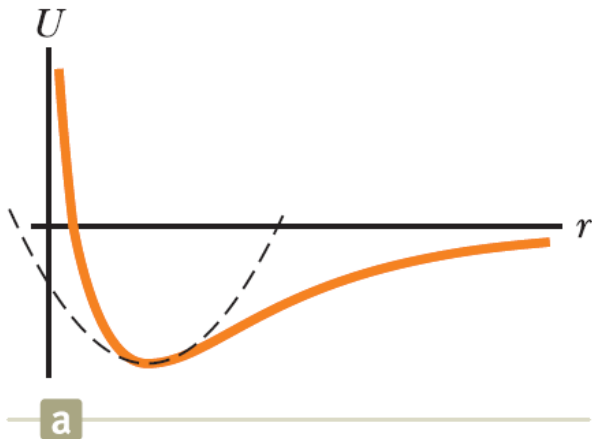
$$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$$



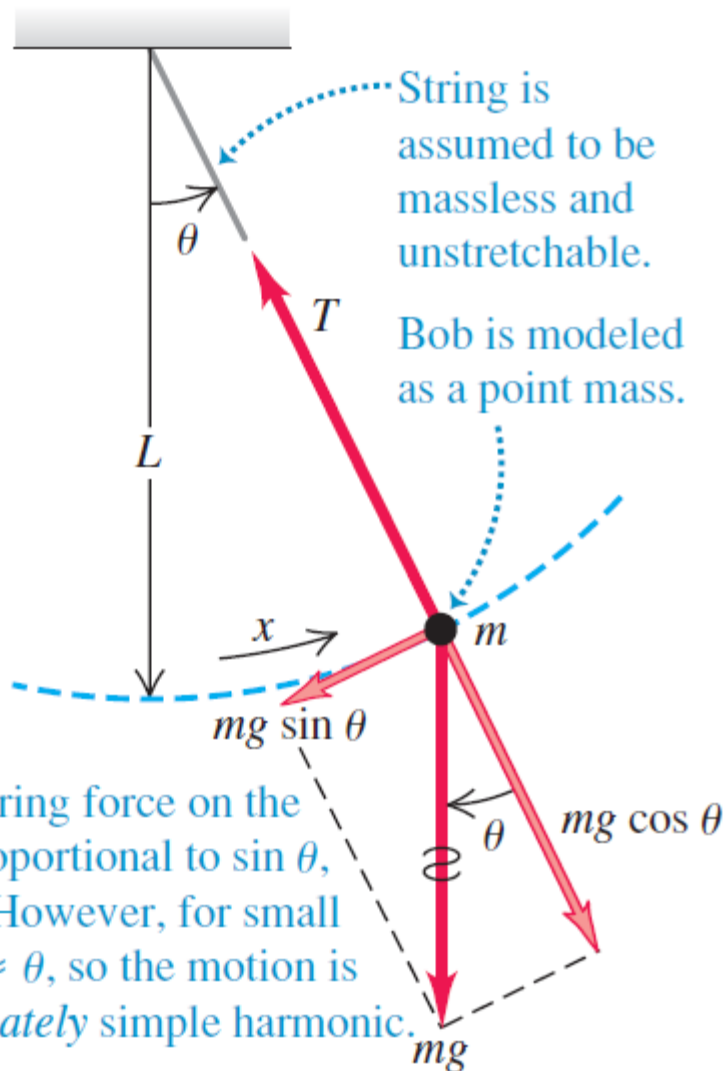
简谐运动

谐振子模型：经典和量子物理中许多问题的严格或近似模型

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega_0^2 x = 0$$



单摆



$$I \frac{d^2 \theta}{dt^2} = M_z$$

$$I = ml^2 \quad M_z = -mgl \sin \theta$$

因此:

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0$$

$$\sin \theta = \theta - \frac{\theta^3}{3!} + \frac{\theta^5}{5!} + \dots$$

$\sin \theta \approx \theta$, 当 θ 较小时 ($\theta < 0.4 \text{ rad}$)