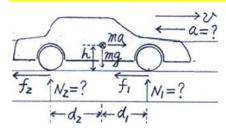
# 另法:以B(C)點為參考點,則 $\tau_B(\tau_C)$ 中T&V(T&H)不出現,而先得H(V)。

例:Car mass m · coeff. of friction  $u_k$  · 完全煞死 ·  $a, N_1, N_2 = ?$ 



$$N_1 + N_2 = mg$$
 ·  $f_1 = \mu_k N_1$  ·  $f_2 = \mu_k N_2$  ·   
 $ma = f_1 + f_2 = \mu_k (N_1 + N_2) = \mu_k mg$  ·  $\therefore a = u_k g$  °

法①:以前輪底為參考( $N_1, f_1, f_2$ 不出現).

$$\tau_1 = -N_2(d_1 + d_2) - mah + mgd_1 = 0$$

 $N_2 = mg(d_1 - \mu_k h)/(d_1 + d_2)$ 

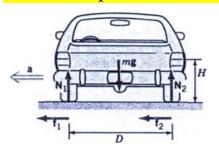
$$N_1 = mg - N_2 = mg \left[ 1 - (d_1 - \mu_k h)/(d_1 + d_2) \right] = mg(d_2 + \mu_k h)/(d_1 + d_2)$$

法②:以*CM* 為參考(mg & ma 不出現)、 $\tau_{CM} = N_1 d_1 - N_2 d_2 - f_1 h - f_2 h = 0$  $\Rightarrow N_1 d_1 - (mg - N_1) d_2 = \mu_k N_1 h + \mu_k N_2 h = \mu_k mgh$ 、

 $\therefore N_1 = mg(d_2 + u_k h)/(d_1 + d_2) \cdot N_2 = mg - N_1 = mg(d_1 - \mu_k h)/(d_1 + d_2) \circ$ 

即使 $d_1 = d_2 \cdot N_1$  仍然大於 $N_2 \cdot$  因慣性力ma 向前產生力矩,使車尾上抬。

例:車子 speed v · 作半徑 r 的轉彎 · 車不翻的最大  $v_{max} = ?$ 



① 
$$f_1 + f_2 = mv^2/r$$
 · ②  $N_1 + N_2 = mg$   $\Rightarrow N_2 = mg - N_1$  ·

$$\Im \tau_{\text{CM}} = N_2 D/2 - (f_1 + f_2)H - N_1 D/2 = 0$$

代①②入③ 
$$\Rightarrow (mg - N_1)D/2 = (mv^2/r)H + N_1D/2$$

$$\Rightarrow N_1 D = mgD/2 - (mv^2/r)H \Rightarrow N_1 = m(g/2 - v^2H/rD) \circ$$

當  $v = v_{\text{max}}$  ·  $N_1 = 0$  ·  $v_{\text{max}}^2 = grD/2H$  。

(也可以右輪底 2 為參考點  $\tau_2 = mg D/2 - (mv^2/r)H - N_1D = 0$  而得  $N_1$  。)

H.W.: Ex. 17, 23, 25, 30, 33; Prob. 1, 2, 3, 9, 10, 14, 17, 18.

### Ch. 13 Gravitation

Newton: 地表  $g \approx 10 \, m/s^2$  · 月球的  $a_{moon} = 4\pi^2 r_{M} / T^2 \approx 1/360 \, m/s^2$  ·

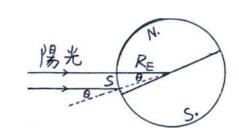
$$a_{moon}/g \approx 1/3600 \approx R_E^2/r_M^2$$
 · 符合  $g \propto 1/r^2$  。

地球半徑由 Erastothenes (276 B.C.生) 測得: $R_{\scriptscriptstyle E}=s/\theta$  。

他也用日蝕、月蝕資料算出 日-地、月-地距離!

$$\vec{F} = \left(-\frac{GMm}{r^2}\right)\hat{r} \cdot \vec{r} \equiv \vec{r}_m - \vec{r}_M \cdot \hat{r} \equiv \vec{r}/|\vec{r}|$$

 $G = 6.67 \times 10^{-11} N \cdot m^2 / kg^2$  by Cavendish's 實驗。

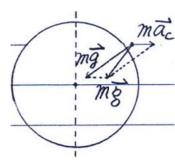


地表
$$mg = GM_E m/R_E^2$$
 · 故 $M_E = gR_E^2/G = 6.0 \times 10^{24} kg$  ·

平均密度  $\langle \rho \rangle = M_E/V_E \approx 5.5\,g/cm^3$ ,但地表石頭  $\rho \approx 3\,g/cm^3$ ,地心固態鐵  $\rho \approx 13\,g/cm^3$ ,地球非均勻。

 $m_I a = F = m_G g$   $\Rightarrow$   $a = (m_G/m_I)g$   $\circ$  Newton:單擺周期  $T = 2\pi \sqrt{m_I \ell/m_G g}$   $\circ$  發現 $|(m_I - m_G)/m_I| < 10^{-3}$  (現代 $< 10^{-12}$ ) $\circ$ 

重力場  $\vec{g} \equiv \vec{F}/m = -(GM/r^2)\hat{r}$  。



因地球自轉,量到的 $\vec{g}' = \vec{g} + \vec{a}_C$ 。

$$\vec{a}_{C}$$
在 poles 為  $0$  · 在 equator 為  $3.4\,\mathrm{cm}/s^{2}$  · 故  $g_{p}' = g_{p}$  ·  $g_{e}' = g_{e} - 3.4\,\mathrm{cm}/s^{2}$  · 實際量得  $g_{p}' - g_{e}' = 5.2\,\mathrm{cm}/s^{2}$  · 故  $g_{p} - g_{e} = g_{p}' - g_{e}' - 3.4\,\mathrm{cm}/s^{2} = 1.8\,\mathrm{cm}/s^{2}$  。 假設扁圓但密度均勻的地球僅得  $g_{p} - g_{e} = 0.5\,\mathrm{cm}/s^{2}$  而已 ·

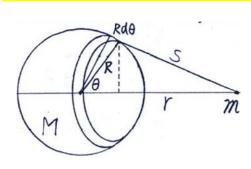
故 $1.8cm/s^2$  主要來自密度不均勻。

重力作功 
$$W = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} \vec{F}(\vec{r}') \cdot d\vec{r}' = \int_{r_0}^r F_r dr' = \int_{r_0}^r \left( -\frac{GMm}{r'^2} \right) dr' = -\frac{GMm}{r'^2} \left|_{r_0}^r \right)$$

$$= \left( \frac{GMm}{r} \right) - \left( \frac{GMm}{r_0} \right) \circ$$

重力位能 
$$U(r) = U(\infty) - \int_{\infty}^{\vec{r}} \vec{F}(\vec{r}') \cdot d\vec{r}' = 0 - (GMm/r) + (GMm/\infty)$$
  
=  $-(GMm/r)$  °

**Shell Theorem** (for a spherical shell with mass M and radius R)



分成許多環 · 環的面積  $dA = 2\pi (R \sin \theta)(Rd\theta)$ 

$$dM = (dA/4\pi R^2)M = (M/2)\sin\theta d\theta$$

故 
$$dU = -(GmdM/s) = -(GmM/2s)\sin\theta d\theta$$
 。

Cosine thm.:

$$(s+ds)^{2} = R^{2} + r^{2} - 2Rr\cos(\theta + d\theta) \cdot s^{2} = R^{2} + r^{2} - 2Rr\cos\theta \circ$$

二式相減,得  $2sds = 2Rr\sin\theta d\theta$  ,因此  $\sin\theta d\theta = sds/Rr$  ,

故 dU = -(GmM/2s)(sds/Rr) = (-GmM/2Rr)ds。

$$m$$
 在球外  $r > R$  :  $U = \int_{r-R}^{r+R} \frac{-GmM}{2Rr} ds = \frac{-GmM}{2Rr} [(r+R)-(r-R)] = \frac{-GmM}{r}$ 

$$F = -\frac{dU}{dr} = -\frac{GmM}{r^2}$$
 •

$$m$$
 在球內  $r < R$  :  $U = \int_{R-r}^{R+r} \frac{-GmM}{2Rr} ds = \frac{-GmM}{2Rr} [(R+r)-(R-r)] = \frac{-GmM}{R}$ 

$$U = const. \cdot F = 0 \circ$$

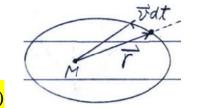
Tycho Brahe: 20 年記錄行星精密至 4 arc-min ( =  $4 \times (1^0/60)$  )。

Kepler: 先用 6 年以正圓 fit Brahe's data,但總有 8 arc-min 的誤差。再重新用 2 年以楕圓作 fit,成功得**三大定律**:(1) 楕圓軌道,太陽為焦點之一;(2) 行星與太陽連線在相同時間內掃過相同面積;(3) 楕圓半長R,周期T, $R^3/T^2 = const.$ 。

Proof of (1): 難·略去。 ( $\dot{\theta} = \ell/mr^2$  ·  $E = m(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2)/2 + GMm/r$  · 代入

 $d\theta = (\dot{\theta}/\dot{r})dr$  並作積分、得橋圓方程  $\alpha/r = 1 + e\cos\theta$ 。)

Proof of (2): (area swept in dt)  $dA = (1/2)|\vec{r} \times \vec{v}dt|$  , but  $l = |\vec{r} \times \vec{p}| = m|\vec{r} \times \vec{v}|$  ,  $\therefore dA/dt = l/2m = const$  。 (任何 "中心力"  $\vec{F} = f\vec{r}$  的  $\vec{\tau} = \vec{r} \times (f\vec{r}) = 0$  ,  $\therefore \vec{l} = const$  。)



## Proof of (3):

因 area sweeping rate  $dA/dt = \ell/2m = const.$ 

故 period 
$$T = A/(\ell/2m) = 2mA/\ell$$
 。 但  $A = ? \ell = ?$ 

Ellipse 
$$x^2/a^2 + y^2/b^2 = 1 \cdot r_1 = a + c \cdot r_2 = a - c$$

故 
$$r_1 r_2 = a^2 - c^2 = b^2 \cdot (r_1 + r_2)/2 = a$$

面積 
$$A = \pi ba = \pi \sqrt{r_1 r_2} \left( r_1 + r_2 \right) / 2$$
 。

Energy 守恆 
$$\frac{1}{2m} (\ell/r_1)^2 - \frac{GMm}{r_1} = \frac{1}{2m} (\ell/r_2)^2 - \frac{GMm}{r_2}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2m} \ell^2 (1/r_1^2 - 1/r_2^2) = GMm (1/r_1 - 1/r_2)$$

$$\Rightarrow (\ell^2/2m)(1/r_1 + 1/r_2) = GMm \Rightarrow \ell = \sqrt{2GMm^2 r_1 r_2/(r_1 + r_2)} \circ$$

故 
$$T = 2mA/\ell = 2m\left(\pi\sqrt{r_1r_2}\left(r_1 + r_2\right)/2\right)\sqrt{(r_1 + r_2)}/\sqrt{2GMm^2r_1r_2}$$
  
=  $\pi(r_1 + r_2)^{3/2}/\sqrt{2GM}$ 

$$T^2 = \pi^2 ((r_1 + r_2)/2)^3 8/2GM = \pi^2 (R)^3 4/GM + R^3/T^2 = GM/4\pi^2$$

## Energy in Elliptical Orbit

由 
$$E = \frac{1}{2m} (\ell/r_1)^2 - \frac{GMm}{r_1} = \frac{1}{2m} (\ell/r_2)^2 - \frac{GMm}{r_2}$$
 · 解得  $\ell = \sqrt{2GMm^2 r_1 r_2/(r_1 + r_2)}$  。

$$E = \frac{1}{2m} \left( \frac{2GMm^2 r_1 r_2}{r_1^2 (r_1 + r_2)} \right) - \frac{GMm}{r_1} = \frac{GMm}{r_1} \frac{r_2}{(r_1 + r_2)} - \frac{GMm}{r_1} = \frac{-GMm}{(r_1 + r_2)} = \frac{-GMm}{2R}$$

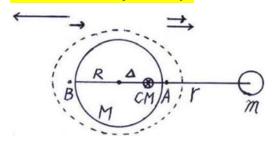
$$R \equiv (r_1 + r_2)/2 = a$$
 · E 與短軸 b 無關。



#### **Bound and Unbound Trajectory (Black Holes)**

 $E=mv^2/2-GMm/r$  ,當 E=0 ,  $v=\sqrt{2GM/r}\equiv v_{esc}$  , escape velocity 。  $v< v_{esc}$  , elliptical orbit ;  $v=v_{esc}$  , parabolic ;  $v> v_{esc}$  , hyperbolic 。 若  $v_{esc}=\sqrt{2GM/r}=c$  (光速),則  $r=2GM/c^2\equiv R_S$  , Schwarzchild radius (古典的結果正好與相對論的相同 )。當  $r< R_S$  時,連光也無法逃逸。若星球的半徑  $R< R_S$  ,就是黑洞。例:M87 的  $M=3\times 10^9$  太陽質量,  $R_S\approx 10^{10}$   $km\approx$  冥王星軌道半徑,應是黑洞。

### Tidal Force (潮力)



月-地總質心與地心的距離

$$\Delta = (mr + M \cdot 0)/(m + M)$$

=4500km ,而地球半徑 R = 6400km 。

地球小公轉的離心力 = 月球吸引力,即

$$4\pi^2 \Delta M/T^2 = GmM/r^2 \quad \circ$$

下二式會用到 $Gm/(r \mp R)^2 = (Gm/r^2)(1 \mp R/r)^{-2} \approx (Gm/r^2)(1 \pm 2R/r)$ 。

A:  $a_A = +4\pi^2 (R - \Delta)/T^2 + Gm/(r - R)^2 \approx +4\pi^2 (R - \Delta)/T^2 + Gm/r^2 + 2GmR/r^3$ 

B:  $a_B = -4\pi^2 (R + \Delta)/T^2 + Gm/(r + R)^2 \approx -4\pi^2 (R + \Delta)/T^2 + Gm/r^2 - 2GmR/r^3$ 

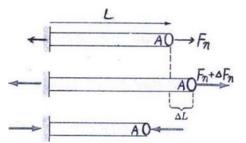
 $=-a_A$  (向左為負),故一天有二次漲落潮。 註:地球重力場也是 $g_B=-g_A$ 。

H.W.: Ex. 27; Prob. 9, 15, 17

### Ch. 14 Solids and Fluids

Elastic moduli ( 彈性係數 ) ≡ (stress 應力)/(strain 應變)

Young's modulus Y (材料的性質)



 $\Delta L \propto \Delta F_n / A$   $\Delta L \propto L$ 

無其它因素 · 故  $\Delta L = (1/Y)(\Delta F_n/A)L$  ·

$$Y = \frac{\Delta F_n}{A} / \frac{\Delta L}{L} \left( = -\Delta P / \frac{\Delta L}{L} \right) \cdot \frac{\Delta F_n}{A} = Y \frac{\Delta L}{L}$$

 $\Delta F_n = Y(A/L)\Delta L = k\Delta L$  · 故彈簧常數 k = Y(A/L) 。

 $P \equiv F/A$  即壓力或張力,1 pascal (Pa)  $\equiv 1 \text{ N/m}^2$ ,1 psi  $\equiv 1 \text{ lb/in}^2 = 6871 \text{ Pa}$ 。