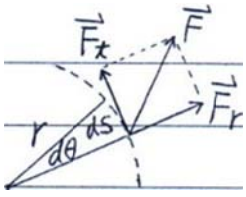


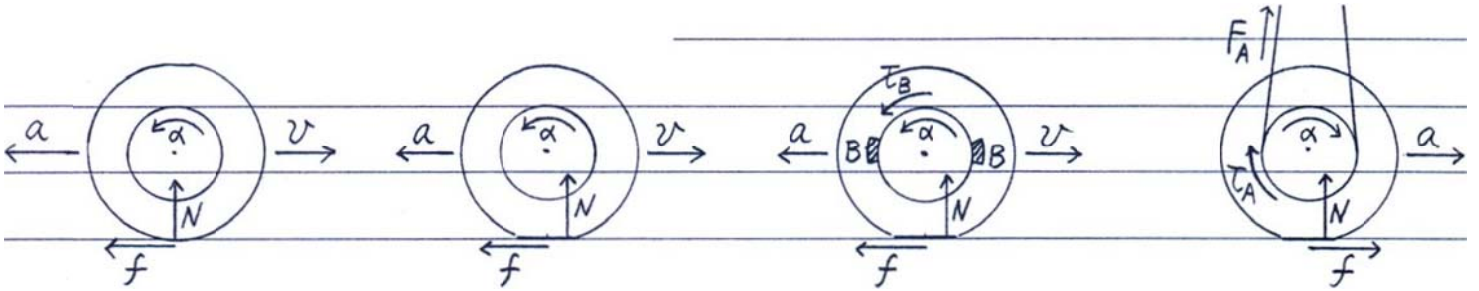
Work & Power



$$dw = F_t ds = F_t r d\theta = \tau d\theta \quad \therefore \text{power } P = dw/dt = \tau \omega \quad (\leftrightarrow P = Fv) \quad .$$

$$W = \int dw = \int \tau d\theta = \int I \alpha d\theta = \int I (d\omega/dt) \omega dt = I \int_{\omega_i}^{\omega_f} \omega d\omega \\ = I \omega_f^2 / 2 - I \omega_i^2 / 2 \quad .$$

Rolling Friction (arrow 方向為 “+”)



$f = ma$ 向右減速
但 $I\alpha = -fR < 0$
向右加速，矛盾
 $\therefore f = 0 \quad \alpha = 0$

$$\begin{cases} f = ma \\ \tau_N - fR = I\alpha \end{cases} \\ \tau_N = (1 + \beta)maR$$

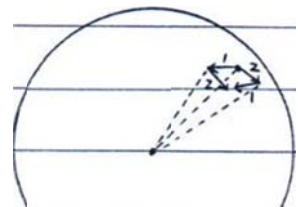
$$\begin{cases} f = ma \\ \tau_B + \tau_N - fR = I\alpha \end{cases} \\ \tau_B + \tau_N = (1 + \beta)maR \\ \text{可以 } \tau_N = 0$$

$$\begin{cases} f = ma \\ \tau_A + \tau_N - fR = I\alpha \end{cases} \\ \tau_A + \tau_N = (1 + \beta)maR \\ \text{可以 } \tau_N = 0$$

註：以上用到 $fR + I\alpha = (ma)R + \beta mR^2(a/R) = (1 + \beta)maR$

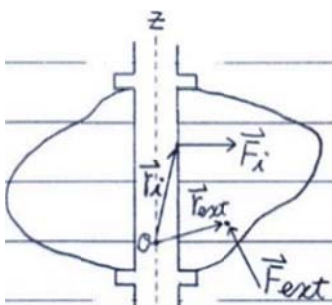
Rotation Angles

$\bar{\theta}$: $|\bar{\theta}|$ angle 大小, $\hat{\theta} \equiv \bar{\theta}/|\bar{\theta}|$ 轉軸方向。 $\bar{\theta}_1 + \bar{\theta}_2 \neq \bar{\theta}_2 + \bar{\theta}_1$ (例翻轉書本), 故非向量。但 $d\bar{\theta}_1 + d\bar{\theta}_2 = d\bar{\theta}_2 + d\bar{\theta}_1$, 故 $\bar{\omega}_1 + \bar{\omega}_2 = \bar{\omega}_2 + \bar{\omega}_1$, $\bar{\omega}$ 是向量。

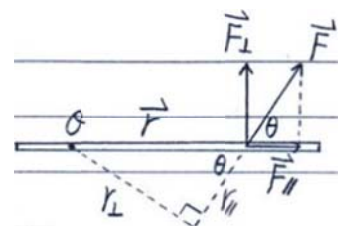


H.W. : Ex. 26, 29, 32, 34, 44, 56, 57, 58, 70 ; Prob. 2, 7, 13.

Ch. 12 Angular Momentum and Statics



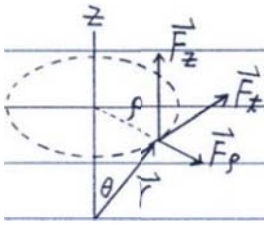
相對於一點的 torque (右圖) $\vec{\tau} \equiv \vec{r} \times \vec{F}$,
 $|\vec{\tau}| = rF \sin \theta = r(\sin \theta)F = rF_{\perp} = r_{\perp}F$.



(左圖) 當有固定光滑 axis (在 \hat{z} 方向) 時, axis 會作用一力矩 $\vec{\tau}_{axis} = \sum_i \vec{r}_i \times \vec{F}_i \perp \hat{z}$.

物體受的 total torque $\vec{\tau} = \vec{\tau}_x + \vec{\tau}_y + \vec{\tau}_z$, $\vec{\tau}_x$ & $\vec{\tau}_y$ 因包含 $\vec{\tau}_{axis}$ 而非常複雜, 難以分析, 但其作用只是使物體相對於 \hat{x} & \hat{y} 軸作左右擺動 (但 $\omega_x = 0 = \omega_y$), 故無需分析, 只需分析 $\vec{\tau}_z$ 。

【參考：轉動慣量其實是張量 I_{ij} , 力矩 $\tau_i = \sum_{j=1}^3 I_{ij} \alpha_j$, 雖 $\alpha_x = 0 = \alpha_y$, 但 $dL_{x,y}/dt = \tau_{x,y} = I_{xz,yz} \alpha_z \neq 0$ 。



不受軸力影響的 $\vec{\tau}_z = ?$ (以下單位向量 $\hat{A} \equiv \vec{A}/|\vec{A}|$)
 $\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} = (r \cos \theta \hat{z} + \rho \hat{\rho}) \times (\vec{F}_\rho + \vec{F}_t + \vec{F}_z)$,
 但 $\hat{z} \times \vec{F} \perp \hat{z}$, $\hat{\rho} \times \vec{F}_z \perp \hat{z}$, $\hat{\rho} \times \vec{F}_\rho = 0$,
 $\therefore \vec{\tau}_z = \vec{\rho} \times \vec{F}_t$, $\tau_z = \rho F_t$ 。

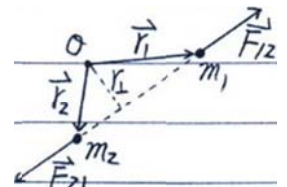
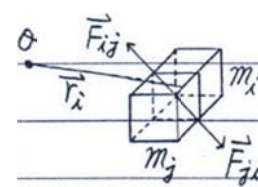
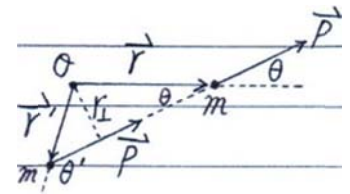
Angular Momentum $\vec{l} \equiv \vec{r} \times \vec{P}$, $l = r p \sin \theta = r_\perp P = r P_\perp$ 。

$$d\vec{l}/dt = (d/dt)(\vec{r} \times \vec{P}) = (d\vec{r}/dt) \times \vec{P} + \vec{r} \times (d\vec{P}/dt)$$

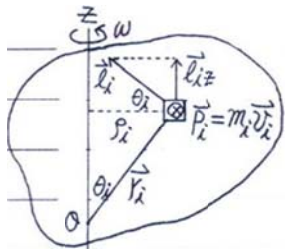
$$= \vec{v} \times (m\vec{v}) + \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{\tau}$$

粒子系統： $\vec{L} \equiv \sum \vec{l}_i$, $d\vec{L}/dt = \sum d\vec{l}_i/dt = \sum \vec{\tau}_i$ 。

但內力的 torques 互相抵消， $\therefore d\vec{L}/dt = \sum_{ext} \vec{\tau}_{ext}$ 。



若有 fixed axis 則只考慮 \hat{z} 分量， $dL_z/dt = \tau_{ext z}$ 。



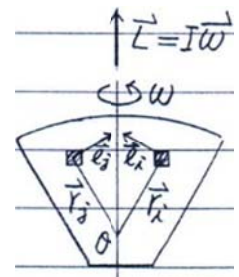
$$l_i = r_i P_i \sin 90^\circ$$

$$l_{iz} = l_i \sin \theta_i = r_i P_i \sin \theta_i = (r_i \sin \theta_i)(m_i v_i)$$

$$= (\rho_i)(m_i \rho_i \omega)$$

$$\therefore L_z = \sum l_{iz} = \sum m_i \rho_i^2 \omega = I \omega$$

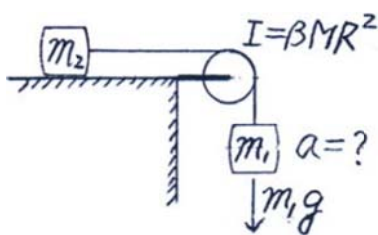
而若 axis 是對稱軸如右圖，則 $\vec{L} = I \vec{\omega}$ 。



$$\tau_z = dL_z/dt \Rightarrow \tau_z = (d/dt)(I\omega) = I d\omega/dt = I\alpha \text{ (again !)} 。$$

$$\text{動能 } K = I\omega^2/2 = (I\omega)^2/2I = L_z^2/2I \leftrightarrow K = P^2/2m 。$$

【略】例：

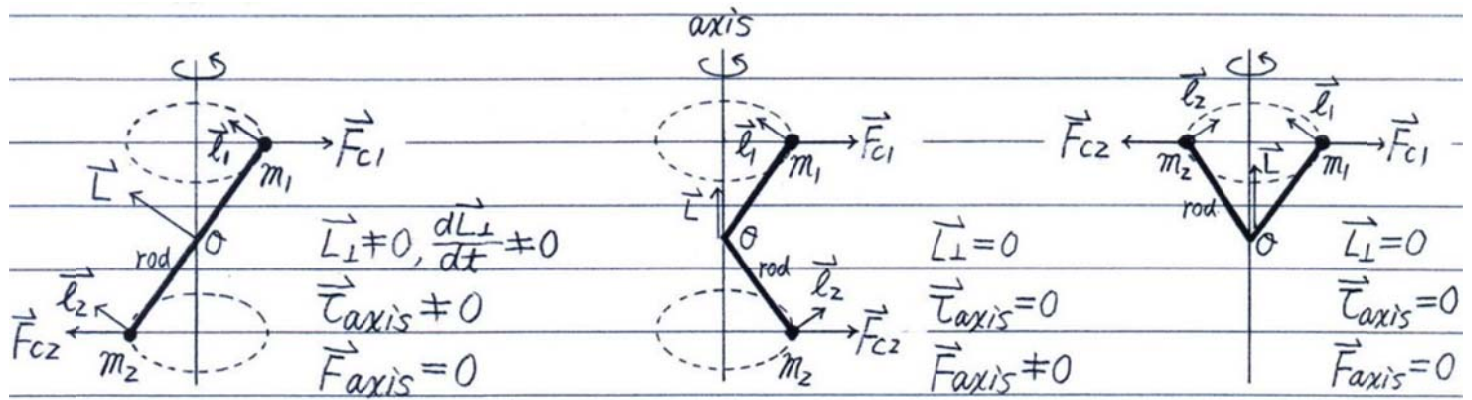


以 pulley 中心為原點，把 m_1, m_2 & pulley 看成一系統，
 $L = m_1 v R + m_2 v R + I \omega$ (假設 m_2 rope 保持水平)

m_2 處受的外力為 0 (rope 張力是內力)，pulley axis 作的力矩為 0，只有 m_1 ，受的重力 $m_1 \vec{g}$ 有力矩，故

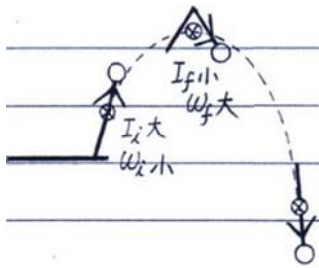
$$\tau_{ext} = dL/dt \Rightarrow R m_1 g = (d/dt)(m_1 v R + m_2 v R + I \omega) = m_1 a R + m_2 a R + (\beta M R^2)(a/R)$$

$$\therefore a = m_1 g / (m_1 + m_2 + \beta M)$$

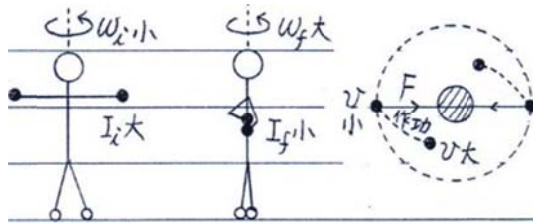


若外力的 $\vec{\tau}_{ext} = 0$ ，則 $d\vec{L}/dt = 0$ ， \vec{L} 守恆。若只某分量 $\tau_{ext, Z} = 0$ ，則 L_Z 守恆。
若有 fixed axis (\hat{z} 方向)，且 $\tau_z = 0$ ，則 $I_i \omega_i = I_f \omega_f$ 。

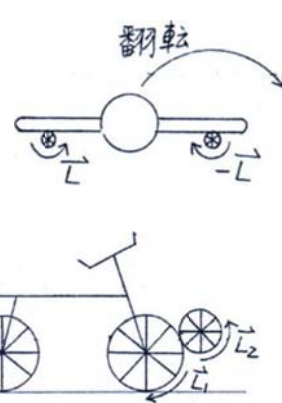
例：跳水者



例：溜冰者

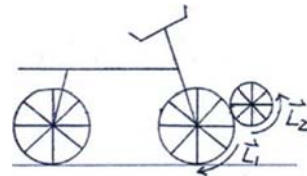


例：air plane



若 engine 卡住 ($\vec{L} \rightarrow 0$) 則會翻轉， \therefore 引擎不能固定太牢。

例：右圖 bicycle，若 $\vec{L}_1 + \vec{L}_2 = 0$ 則很難騎。



例：中子星 $R_i \approx 7 \times 10^8 m \sim \text{size of sun}$ ， $\omega_i = 1 \text{ rev./month} = 3.9 \times 10^{-7} \text{ rev./sec}$ ，

$R_f \approx 1.6 \times 10^4 m$ ，假設純重力塌縮， M 不變且均勻 (與實際不符)， $\omega_f = ?$

Sol: $I_i \omega_i = I_f \omega_f \Rightarrow (2/5)MR_i^2 \omega_i = (2/5)MR_f^2 \omega_f \Rightarrow \omega_f = (R_i/R_f)^2 \omega_i = 750 \text{ rev./sec}$ 。

$K = L^2/2I$ ， $\therefore I_f < I_i$ ， $\therefore K_f > K_i$ ，動能來自重力位能，見溜冰者的解釋。

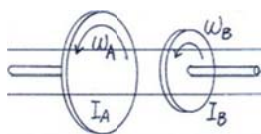
若物體可分成二部分各自旋轉， $I_1 \omega_1 + I_2 \omega_2 = 0 (=L_t) \Rightarrow I_1 \omega_1 dt + I_2 \omega_2 dt = 0$

$\Rightarrow I_1 d\theta_1 + I_2 d\theta_2 = 0$ ， $\therefore d\theta_2 = -(I_1/I_2)d\theta_1$ 。

例：Cat 自高處落下 (2012 年 Boston，自 19 樓摔下，毫髮無傷)



例：類似汽車 clutch (離合器)，合成一體後 $\omega_f = ?$



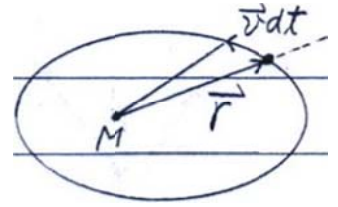
$(I_A + I_B) \omega_f = I_A \omega_A + I_B \omega_B$ ， $\therefore \omega_f = (I_A \omega_A + I_B \omega_B) / (I_A + I_B)$ 。

Kepler's 2nd Law : 行星與太陽的連線等時間掃過相同面積

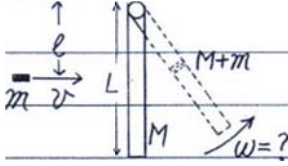
Proof : (area swept in dt) $dA = (1/2)|\vec{r} \times \vec{v}dt|$,

but $l = |\vec{r} \times \vec{p}| = m|\vec{r} \times \vec{v}|$, $\therefore dA/dt = l/2m = \text{const}$.

(任何“中心力” $\vec{F} = f\vec{r}$ 的 $\vec{\tau} = \vec{r} \times (f\vec{r}) = 0$, $\therefore \vec{l} = \text{const}$.)



例 :



子彈 m 射入寬 L 、質量 M 的門，no friction at hinge , $\omega = ?$

Sol : $mvl = (I_{\text{door}} + I_{\text{bullet}})\omega = (ML^2/3 + ml^2)\omega$,

$\omega = mvl / (ML^2/3 + ml^2)$. (E, \vec{P} 都不守恒)

Spin & Orbital Angular Momentum

$\vec{L} = \vec{L}_o + \vec{L}_s$, \vec{L}_o 是 CM 相對於觀察者 (公轉) , \vec{L}_s 是物體相對於 CM (自轉) .

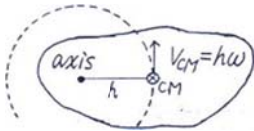
proof : 以下 \vec{r}, \vec{u} 相對於 CM , \vec{R}, \vec{V} 相對於觀察者原點 .

$$\vec{L} = \sum_i \vec{R}_i \times m_i \vec{V}_i = \sum_i (\vec{r}_i + \vec{R}_{CM}) \times m_i (\vec{u}_i + \vec{V}_{CM})$$

$$= \sum_i \vec{r}_i \times m_i \vec{u}_i + \vec{R}_{CM} \times (\sum_i m_i \vec{u}_i) + (\sum_i m_i \vec{r}_i) \times \vec{V}_{CM} + \vec{R}_{CM} \times (\sum_i m_i) \vec{V}_{CM}$$

$$= \sum_i \vec{r}_i \times m_i \vec{u}_i + \vec{R}_{CM} \times (M \vec{V}_{CM}) = \vec{L}_s + \vec{L}_o \quad (\text{or } \vec{L}_{\text{int}} + \vec{L}_{\text{ext}}) .$$

例 :



$$L = I\omega = (I_{CM} + Mh^2)\omega = I_{CM}\omega + hM(h\omega) \\ = L_s + L_o \quad (\text{or } L_{\text{int}} + L_{\text{ext}}) .$$

Torque $\vec{\tau} = d\vec{L}/dt = (d/dt)(\sum \vec{r}_i \times m_i \vec{u}_i + \vec{R}_{CM} \times M \vec{V}_{CM})$

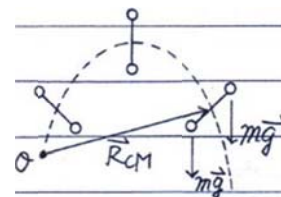
$$= \sum \vec{r}_i \times m_i d\vec{u}_i/dt + \vec{R}_{CM} \times (M d\vec{V}_{CM}/dt) = \vec{\tau}_s + \vec{\tau}_o \quad (\text{or } \vec{\tau}_{\text{int}} + \vec{\tau}_{\text{ext}}) .$$

CM 有加速度，但在加速座標中，慣性力相當於均勻重力場，其相對於 CM 的力矩為 0，故在算 $\vec{\tau}_s$ ($\vec{\tau}_{\text{int}}$) 時不須考慮慣性力：

$$\vec{\tau}_s = \sum \vec{r}_i \times (m_i d\vec{u}_i/dt) = \sum \vec{r}_i \times m_i (d\vec{V}_i/dt - d\vec{V}_{CM}/dt) \\ = \sum \vec{r}_i \times m_i d\vec{V}_i/dt + \sum_i \vec{r}_i \times m_i (-d\vec{V}_{CM}/dt) = \sum \vec{r}_i \times (m_i d\vec{V}_i/dt) .$$

例：右圖空中飛的物體， $\vec{\tau}_s = 0$, $\therefore \vec{L}_s$ 不變；

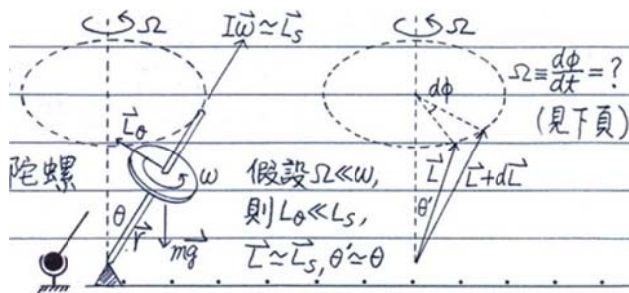
但 $\vec{\tau}_o = \vec{R}_{CM} \times 2m\vec{g} \neq 0$, $\therefore \vec{L}_o$ 會變。



陀螺 (圖在下頁)

假設公轉角速度 $\Omega \ll \omega$, 則 $L_o \ll L_s$, $\vec{L} = \vec{L}_o + \vec{L}_s \approx \vec{L}_s \approx I\vec{\omega}$, $\theta' \approx \theta$.

$d\vec{L} = \vec{\tau}dt = \vec{r} \times (m\vec{g})dt$ ($\perp \vec{g}$, 在水平方向) , $\therefore |d\vec{L}| = rmgsin\theta dt$.



但又 $|d\vec{L}| = L \sin \theta' d\phi \approx I \omega \sin \theta d\phi$,

$\therefore I \omega \sin \theta d\phi \approx rmg \sin \theta dt$,

$\therefore \Omega \equiv d\phi/dt \approx rmg/(I\omega)$, ind. of θ ,

適用於 $\omega \gg \Omega$ 時, ω 愈大愈正確。

因 $|\vec{\tau}| = rmg \sin \theta \approx \Omega L_s \sin \theta = |\vec{\Omega} \times \vec{L}_s|$, 方向也相同, 故 $\vec{\tau} \approx \vec{\Omega} \times \vec{L}_s$ 。

(比較: 質點作圓運動時, $F = mv^2/r = (v/r)mv = \omega P$, $\vec{F} = \vec{\omega} \times \vec{P}$ 。

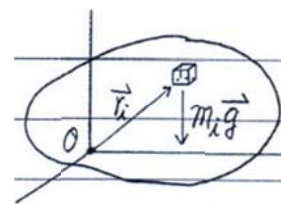
tip of axle 必稍降低, 原因:

(1) 支點作用的 $\vec{\tau}_s$ 無 axle 方向分量, $\therefore \omega$ 幾乎不變, $K_{\text{int}} \approx I\omega^2/2$ 幾乎不變, 但公轉 (進動 precession) 也有動能, 此動能必來自重力位能, 故需稍降低。

(2) total $\tau_z = 0$, $\therefore L_z$ 不變, 但公轉帶有 $(\vec{L}_0)_z$, 故 \vec{L}_s 需下降以抵消 $(\vec{L}_0)_z$, 使 $\Delta L_z = \Delta L_{Oz} + \Delta L_{Sz} = 0$ 。

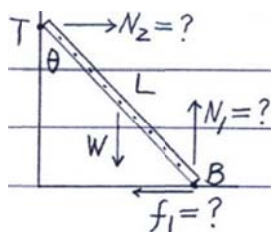
Static Equilibrium : $\sum \vec{F}_n = 0$ 且相對於任一點的 $\sum \vec{\tau}_n = 0$ 。

重力的 torque : $\vec{\tau}_g = \sum \vec{r}_i \times (m_i \vec{g}) = (\sum m_i \vec{r}_i) \times \vec{g} = (M \vec{R}_{CM}) \times \vec{g}$
 $= \vec{R}_{CM} \times (M \vec{g})$, 可看成集中於 CM 。



(略) 例: 梯子與 wall 間無摩擦, 但與地面有摩擦 f_1 , 求 $f_1, N_1, N_2 = ?$

$$\Sigma F_y = N_1 - W = 0 \Rightarrow N_1 = W ; \Sigma F_x = N_2 - f_1 = 0 \Rightarrow N_2 = f_1$$



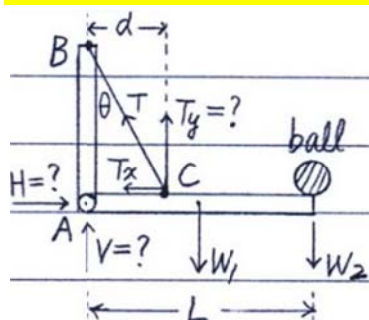
法①: 以 T 為參考, $\tau_T = -W(L/2)\sin \theta - f_1 L \cos \theta + N_1 L \sin \theta = 0$,

$$\therefore f_1 = (-W(L/2)\sin \theta + WL \sin \theta) / (L \cos \theta) = (W/2) \tan \theta$$

法②: 以 B 為參考, $\tau_B = W(L/2)\sin \theta - N_2 L \cos \theta = 0$,

$$\therefore N_2 = (W/2) \tan \theta$$

例: 垂直棒固定, 以樞紐、細繩與水平棒連接, 求作用於水平棒的力 $T, V, H = ?$



Sol: 以樞紐 A 為支點, 則 H & V 不出現, 而先得 T ,

$$\tau_A = (T \cos \theta)d - W_1 L/2 - W_2 L = 0$$

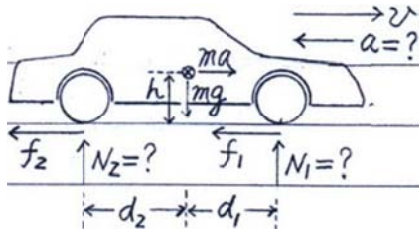
$$\therefore T = (W_1/2 + W_2)L / (d \cos \theta)$$

$$H = T_x = T \sin \theta = (W_1/2 + W_2)L \tan \theta / d$$

$$V = W_1 + W_2 - T_y = (W_1 + W_2) - (L/d)(W_1/2 + W_2)$$

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 μ_k ，完全煞死， $a, N_1, N_2 = ?$



$$N_1 + N_2 = mg \quad f_1 = \mu_k N_1 \quad f_2 = \mu_k N_2$$

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

法①：以前輪底為參考 (N_1, f_1, f_2 不出現)，

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

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

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

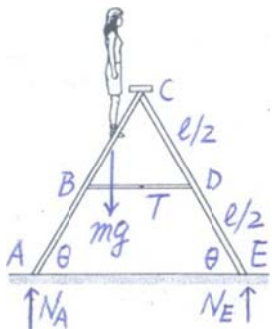
法②：以 CM 為參考 (mg & ma 不出現)， $\tau_{CM} = N_1 d_1 - N_2 d_2 - f_1 h - f_2 h = 0$

$$\Rightarrow N_1 d_1 - (mg - N_1) d_2 = \mu_k N_1 h + \mu_k N_2 h = \mu_k mgh$$

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

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

例：二梯相靠，梯長 ℓ 、質量可略，中點以細繩連接，人重 mg 站在 $3\ell/4$ 處，



求 $T, N_A, N_E = ?$

二梯看成一體，並以 A 為參考點，

$$\tau_A = N_E 2\ell \cos\theta - mg(3\ell/4)\cos\theta = 0 \Rightarrow N_E = 3mg/8$$

$$\sum F_i = 0 \Rightarrow N_A = mg - N_E = 5mg/8$$

考慮 CE 梯，並以 C 參考點， $\tau_c = N_E \ell \cos\theta - T(\ell/2)\sin\theta = 0$

$$\Rightarrow T = 2N_E \cot\theta = 3mg \cot\theta / 4$$

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

Ch. 13 Gravitation

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

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

地球半徑由 Erastothenes (276 B.C.生) 測得： $R_E = s/\theta$ 。

他也用日蝕、月蝕資料算出 日-地、月-地距離！

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

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

