

Halliday · Resnick

Physics

物理学

第二册

译者

王唯农

王明建 蔡正治

東華書局印行

物理學

第二册

著者

雷士勒霍立德

譯者

王唯農

王明建 蔡正治

東華書局印行



版權所有・翻印必究

中華民國五十五年十二月初版
中華民國六十八年三月十版

大學物理學

第二冊 定價 新臺幣六十元整

(外埠酌加運費匯費)

原著者	雷士勤	霍立德
譯者	王唯農	王明建
發行人	卓鑫	蔡正治
出版者	臺灣東華書局股份有限公司 臺北市博愛路一〇五號 電話：3819470 郵撥：6481	森
印刷者	中臺印刷廠 臺中市公園路三十七號	
封面設計	江泰馨設計有限公司 臺北市合江街 102 巷 1 號 4 樓	

行政院新聞局登記證 局版臺業字第零柒貳伍號
(56001)

物理常數

(參閱附錄A之附表，該表較完整)

光速	c	3.00×10^3 米/秒 = 1.86×10^5 哩/秒
質量能量關係	$c^2 (=E/m)$	$931 \text{ Mev}/\text{amu} = 8.99 \times 10^{16}$ 焦耳/仟克
重力常數	G	6.67×10^{-11} 牛頓米 ² /仟克 ²
普遍氣體常數	R	8.31 焦耳/摩爾 °K = 1.99 卡/摩爾 °K $= 0.0823$ 升 atm/摩爾 °K
水的三相點	T_{tr}	273.16 °K
導磁常數	μ_0	1.26×10^{-6} 亨利/米
容電常數	ϵ_0	8.85×10^{-12} 法拉/米
亞佛加德羅常數	N_0	6.02×10^{23} 分子/摩爾
波爾茲曼常數	k	1.38×10^{-23} 焦耳/分子 °K
蒲朗克常數	h	6.63×10^{-34} 焦耳秒
基本電荷	e	1.60×10^{-19} 库倫
電子靜止質量	m_e	9.11×10^{-31} 仟克
電子荷質比	e/m_e	1.76×10^{11} 库伦/仟克
質子靜止質量	m_p	1.67×10^{-27} 仟克
電子磁矩	μ_e	9.27×10^{-24} 焦耳/tesla

物理性質

空氣密度(STP)	1.29 仟克/米 ³
水密度(20°C)	1.00×10^3 仟克/米 ³
水銀密度(20°C)	13.6×10^3 仟克/米 ³
乾燥空氣(STP)中之聲速	331 米/秒 = 1090 吱/秒
重力加速度(標準)	9.81 米/秒 ² = 32.2 吱/秒 ²
標準大氣壓力	1.01×10^5 牛頓/米 ² = 14.7 磅/吋 ² = 760 毫米水銀柱
地球平均半徑	6.37×10^6 米 = 3960 哩
地球-太陽平均距離	1.49×10^1 仟米 = 92.9×10^6 哩
地球-月球平均距離	3.80×10^5 仟米 = 2.39×10^5 哩
地球質量	5.98×10^{24} 仟克
水的熔解熱(0°C, 1 atm)	79.7 卡/克
水的汽化熱(100°C, 1 atm)	539 卡/克
水的熔點	$0.00^\circ\text{C} = 273.15^\circ\text{K}$
空氣(20°C)之比熱比(γ)	1.40
鈉光黃色雙線的波長	5892 Å
水的折射率(@ 5892 Å)	1.33
冕牌玻璃的折射率(@ 5892 Å)	1.52

物 理 學

第 二 冊 目 次

第十四章 剛體平衡.....	1~19
14-1 剛體	14-2 剛體的平衡
14-3 重心	14-4 平衡的實例
14-5 重力場中剛體的穩定、不穩定及隨遇平衡	
第十五章 振盪.....	20~58
15-1 振盪	15-2 簡諧運動子
15-3 簡諧運動	15-4 簡諧運動之能量
15-5 簡諧運動的應用	
15-6 簡諧運動與等速圓周運動之關係	
15-7 諧和運動之組合	15-8 二體振盪
15-9 阻尼諧和運動	15-10 強迫振盪和共振
第十六章 重力.....	59~92
16-1 歷史簡介	16-2 萬有重力定律
16-3 萬有重力常數; G	16-4 慣性質量和重力質量
16-5 重力加速度之變化	16-6 球狀分佈質量的重力效應
16-7 行星和衛星之運動	16-8 重力場
16-9 重力位能	16-10 多質點系統之位能
16-11 行星和衛星運動之能量考究	
16-12 地球當作慣性參考系	16-13 等價原理

 第十七章 流體靜力學 93~106

- | | |
|--------------------------|------------|
| 17-1 流體 | 17-2 壓力與密度 |
| 17-3 靜止流體中壓力的變化 | |
| 17-4 <u>巴斯噶原理與阿基米得原理</u> | |
| 17-5 壓力的量度 | |

第十八章 流體動力學 107~124

- | | |
|------------------------------|--------------------|
| 18-1 流體流動之一般概念 | 18-2 流線 |
| 18-3 連續性方程式 | 18-4 <u>柏努利方程式</u> |
| 18-5 <u>柏努利方程式和連續性方程式之應用</u> | |
| 18-6 流體力學之動量守恆 | 18-7 流動場 |

第十九章 彈性介質中之波 125~153

- | | |
|-----------|---------------|
| 19-1 機械波 | 19-2 波的型別 |
| 19-3 進行波 | 19-4 重疊原理 |
| 19-5 波速率 | 19-6 波動之功率與強度 |
| 19-7 波之干涉 | 19-8 複波 |
| 19-9 駐波 | 19-10 共振 |

第二十章 聲波 154~176

- | | |
|-------------------|-------------------|
| 20-1 成聲波; 超聲波與次聲波 | |
| 20-2 縱波之傳播和速率 | 20-3 進行縱波 |
| 20-4 縱向駐波 | 20-5 振動系統和聲源 |
| 20-6 拍 | 20-7 <u>都卜勒效應</u> |

第廿一章 溫度 177~194

- | | |
|-------------------|--------------|
| 21-1 巨觀和微觀的描述 | |
| 21-2 热平衡——熱動學第零定律 | |
| 21-3 溫度測量 | 21-4 定容氣體溫度計 |
| 21-5 理想氣體溫標 | 21-6 摄氏和華氏溫標 |

21-7 國際實用溫標	21-8 熱膨脹
第廿二章 热和熱動學第一定律 195~216	
22-1 热——能量的一種形式	
22-2 热量和比熱	22-3 固體的克分子熱容量
22-4 热傳導	22-5 热功當量
22-6 热與功	22-7 热動學第一定律
22-8 热動學第一定律之應用	
第廿三章 氣體運動論（一） 217~240	
23-1 導論	
23-2 理想氣體——巨觀的描述	
23-3 理想氣體——微觀定義	
23-4 壓力之運動計算	23-5 溫度之運動論解釋
23-6 分子間之力	23-7 理想氣體之比熱
23-8 能量之均分	
第廿四章 氣體運動論（二） 241~257	
24-1 平均自由路徑	24-2 分子速率的分佈
24-3 馬氏分佈的實驗確證	24-4 布朗運動
24-5 <u>凡得瓦爾物態方程式</u>	
第廿五章 熵和熱動學第二定律 258~281	
25-1 導論	25-2 可逆和不可逆過程
25-3 卡諾循環	25-4 热動學第二定律
25-5 機器的效率	25-6 热動溫標
25-7 熵——可逆過程	25-8 熵——不可逆過程
25-9 熵和第二定律	25-10 熵和無序
附錄 單號習題解答 282~285	

第十四章

剛體平衡

14-1 剛體

在橋身重量和車輛負荷下，吊橋的支柱必須十分堅固，以免倒塌；當駕駛員作拙劣着陸時，飛機的起落架不致損毀；切壓鋼的牛排時，叉尖不應彎曲。於上述諸例中，工程師所關心的是這些假想之剛體結構，在受外力及相關之轉矩作用時，仍能保持堅固。

在這些問題中，工程師要問兩個問題：(1) 作用於此假想剛體之力及轉矩為何？(2) 在這些力和轉矩的作用下，用此材料如此設計成的物體，是否仍然剛強？本章僅討論前一問題；工科學生將在以後的課程中詳細研究後者。

14-2 剛體的平衡

前節所述的假想剛體（即橋柱、起落架和叉）均處於力學平衡狀態。所謂在力學平衡狀態之剛體，乃係在一慣性參考系中觀之，若(1)其質心的線加速度 a_{cm} 為零，(2)對該參考系中之任何固定軸，其角加速度 α 為零。

上述定義不需物體對觀察者為靜止，僅需物體未被加速，例如其質量中心可以等速度 v_{cm} 運動，並且物體可以等角速度 ω 繞固定軸轉動。若物體確係靜止（故 $v_{cm}=0$ 和 $\omega=0$ ），常稱之為靜態平衡。但無論平衡是否為靜態，加於力和轉矩之限制相同。非靜態平衡問題，均可由選擇適當之新參考系，而將之變換為靜態平衡。

質量 M 之剛體的平移運動由式 9-10 決定：

$$\mathbf{F}_{ext} = M \mathbf{a}_{cm},$$

\mathbf{F}_{ext} 為所有作用於物體之外力的向量和。因平衡時 \mathbf{a}_{cm} 應為零，故平衡（靜態或非靜態）的第一條件是：作用於平衡物體所有外力之向量和必為零。

條件(1)可寫為

$$\mathbf{F} = \mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 + \dots = 0, \quad (14-1)$$

為簡便計，已將 \mathbf{F}_{ext} 之下誌略去。此向量方程式可導致三純量式：

$$\begin{aligned} F_x &= F_{1x} + F_{2x} + \dots = 0, \\ F_y &= F_{1y} + F_{2y} + \dots = 0, \\ F_z &= F_{1z} + F_{2z} + \dots = 0, \end{aligned} \quad (14-2)$$

即沿任何三個相互垂直方向中的每一方向，各力之分量的和為零。

平衡的第二要求是對任何軸之 $\alpha = 0$ 。因剛體的角加速度與轉矩有關——記住對固定軸 $\tau = I\alpha$ ——平衡(靜態或非靜態)的第二條件可述之為：作用於平衡物體之所有外轉矩的向量和必為零。

條件(2)可寫為：

$$\tau = \tau_1 + \tau_2 + \dots = 0. \quad (14-3)$$

此向量方程式亦可導致三純量方程式：

$$\begin{aligned} \tau_x &= \tau_{1x} + \tau_{2x} + \dots = 0, \\ \tau_y &= \tau_{1y} + \tau_{2y} + \dots = 0, \\ \tau_z &= \tau_{1z} + \tau_{2z} + \dots = 0, \end{aligned} \quad (14-4)$$

即平衡時，作用於物體各轉矩沿任何三個相互垂直方向的任一方向之轉矩分量的和為零。

式 14-3 中之合轉矩 τ ，係對一特定原點 O 而定義，在力學平衡時必為零。式 14-4 中的 τ_x 、 τ_y 和 τ_z 等量則為 τ 的純量分量，並適用於以 O 為原點之任意三相互垂直軸；不論諸軸在空間的方位為何。此結果乃基於：一向量若為零，則不論如何取參考坐標軸之方向，其純量分量必為零。讀者也許懷疑是否與原點之選擇有關？答案——將證明於下——是並非如此，因為(對移動平衡之物體)若對任何原點 O 之 $\tau = 0$ ，其對該參考系中任何其他原點之 τ 亦為零。本段之主旨是：對移動平衡的物體，若能證明(a)對任一點之 $\tau = 0$ (式 14-3)，或(b)沿任何三相互垂直方向之轉矩分量均為零(式 14-4)，則已滿足第二條件。

假定有一平移平衡之剛體，則 $\mathbf{F} = \mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 + \dots = 0$ (式 14-1)。若對一特定點(如圖 14-1 之 O 點)之轉矩為零，欲證其對任何點(如圖 14-1 之 P 點)之轉矩亦為零。圖中繪出 n 個力 $\mathbf{F}_1, \mathbf{F}_2 \dots \mathbf{F}_n$ 中之三力，加於剛體上之不同點，並在不同方向。施力點對 O 點的位置，以位移向量鑑別之，如 \mathbf{r}_1 即為一例。任意點 P 由位移向量 \mathbf{r}_p 決定； $\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_p$ 則表 \mathbf{F}_1 之施力點對 P 點的位置。

對 O 點的合轉矩可寫為(見式 12-1)

$$\tau_0 = \mathbf{r}_1 \times \mathbf{F}_1 + \mathbf{r}_2 \times \mathbf{F}_2 + \dots + \mathbf{r}_n \times \mathbf{F}_n,$$

對 P 點的合轉矩為

$$\tau_p = (\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_p) \times \mathbf{F}_1 + (\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_p) \times \mathbf{F}_2 + \dots + (\mathbf{r}_n - \mathbf{r}_p) \times \mathbf{F}_n.$$

展開後式如

$$\tau_p = [\mathbf{r}_1 \times \mathbf{F}_1 + \mathbf{r}_2 \times \mathbf{F}_2 + \cdots + \mathbf{r}_n \times \mathbf{F}_n] - [\mathbf{r}_p \times (\mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 + \cdots + \mathbf{F}_n)].$$

若此物體滿足平衡第一條件，則 $\mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 + \cdots + \mathbf{F}_n = 0$ ，故上式在第二中括號內之項為零。第一中括號內之項就是 τ_o ，故在上述條件下：

$$\tau_p = \tau_o.$$

因此一平移平衡之物體，若 $\tau_o = 0$ ，則 $\tau_p = 0$ ， P 是任意點。

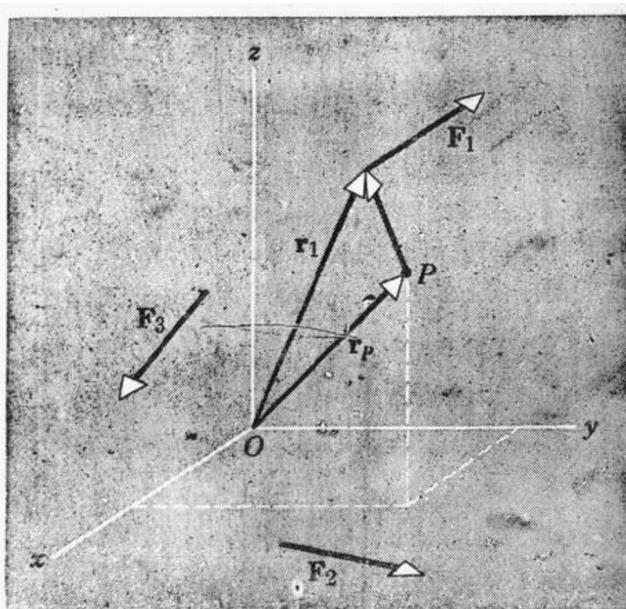


圖 14-1 圖示作用於剛體上 n 個力 $\mathbf{F}_1, \mathbf{F}_2, \mathbf{F}_3, \dots, \mathbf{F}_n$ 中的三力，剛體未繪出。文中證明若此物體是平移平衡，但對 O 點而言 $\tau=0$ ，則對任何點 P 之轉矩亦為零。

因此，作用於一平衡物體的諸力間，有六個獨立條件，這些條件即式 14-2 及 14-4 中之六個代數關係式。這六個條件是剛體的六個自由度，即平移和轉動各為三自由度。

時常處理所有力均在一平面內之問題，則各力間僅有三個條件：在平面內任意二相互垂直方向的任一方向，諸力的分量和應為零，以及對任一垂直於此平面之軸的諸轉矩的和應為零。此等條件相當於平面運動之三個自由度，即兩個平移自由度和一個轉動自由度。

為簡化計算起見，此後的討論將大部分限於平面上的問題。這並未予普遍原理以任何基本限制。又為方便計，僅考慮靜態平衡，即物體實係靜止的情形。

14-3 重 心

在剛體運動中所討論的力，有一種是重力。事實上，對有體形的物體而言，重力並非只是一力，而是極多力的合力，物體中各質點均受重力作用。若想像將質量為 M 的物體，分成 n 個質點，質量為 m_i 的第 i 個質點所受地球的重力為 $m_i g$ ，此力朝下正向地心。若在一區域內各處之重力加速度 g 相同，則稱均勻重力場存在於該區域；亦即在該區域內，各處 g 之方向和大小均相同。在均勻重力場中的剛體，體內每一質點的 g 均相同，質點的重量力必彼此平行。在地球重力場是均勻的假設下，能證明所有作用於物體的各重量力，可由作用於該物體質心向下的單獨力 Mg 代替。這就等於證明，由各個向下之重量力所引起的加速作用，倘若力 F 加於物體的質量中心，可被一向向上作用之單獨力 $F (= -Mg)$ 所抵消。

圖 14-2 陳示剛體被分成 n 個質量基素，選出兩個代表質量或質量基素 m_1 和 m_2 ，在某一點 O 加一向之上之力 $F (= -Mg)$ 。現在證明該物體為力學平衡的必

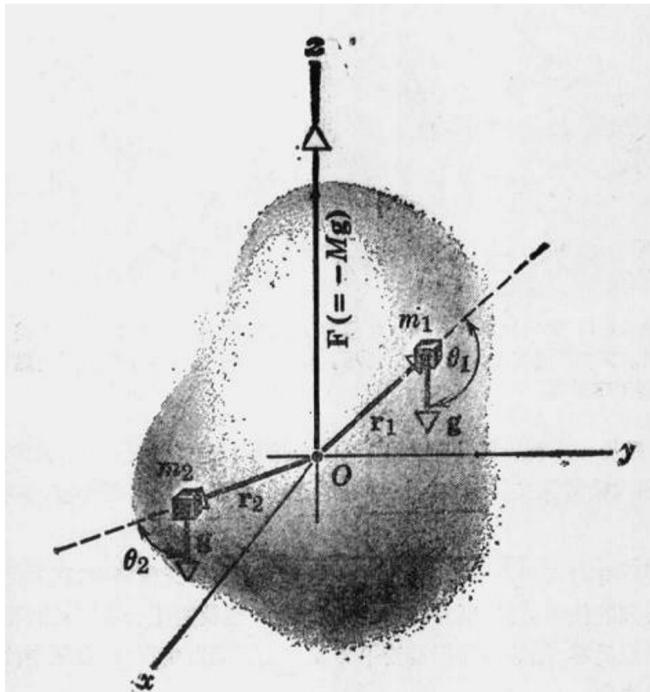


圖 14-2 不規則物體被分為 n 個質量基素，圖示其中二代表基素 m_1 和 m_2 。文中證明由加在質心向上的力 $F (= -Mg)$ ，能使物體保持平移和轉動平衡。

要(且為充分)條件是 O 點為質心。由所選 \mathbf{F} 的大小和方向，平衡的第一條件(式 14-1)已能滿足，即

$$\mathbf{F} + m_1\mathbf{g} + m_2\mathbf{g} + \cdots + m_n\mathbf{g} = 0,$$

或 $\mathbf{F} = -(m_1 + m_2 + \cdots + m_n)\mathbf{g} = -M\mathbf{g},$

符合上述之假設。

尚須證明物體對任一 O 點 $\tau = 0$ ，這是平衡之第二條件。由於選擇 O 為原點， \mathbf{F} 對此點的轉矩為零，因 \mathbf{F} 對此點的力矩臂為零。加於各質量基素上的重力，對 O 點之轉矩為

$$\tau = \mathbf{r}_1 \times m_1\mathbf{g} + \mathbf{r}_2 \times m_2\mathbf{g} + \cdots + \mathbf{r}_n \times m_n\mathbf{g}.$$

因 m_1, m_2 等是純量，上式可寫為

$$\tau = m_1\mathbf{r}_1 \times \mathbf{g} + m_2\mathbf{r}_2 \times \mathbf{g} + \cdots + m_n\mathbf{r}_n \times \mathbf{g}.$$

將各項之相同因子 \mathbf{g} 提出，得

$$\tau = (m_1\mathbf{r}_1 + m_2\mathbf{r}_2 + \cdots + m_n\mathbf{r}_n) \times \mathbf{g}$$

$$= (\sum_1^n m_i \mathbf{r}_i) \times \mathbf{g},$$

式中係對所有組成該物體的質量基素取其和。

由質心的定義(見式 9-5b 及其後之討論)可知；若 O 點為物體的質心，上式之和為零。故得結論為：若 O 點為質心(且僅有在此情形下)，則 $\tau = 0$ ，而滿足力學平衡的第二條件。

因此，作用於剛體之各質量基素的重力，相當於單獨力 $M\mathbf{g}$ 所有之平移和轉動作用， $M\mathbf{g}$ 為物體的總重量，作用於質心。若將連續之物體分成無窮多之質點，可得相同之結果。讀者應能用積分學的方法證明之(見 9-1 節)。諸重力之合力的施力點，常稱為重心。

重心和質心之能重合，歸因於地球重力場為均勻的假設。事實上，此假設並非絕對正確，因 \mathbf{g} 的大小隨距地心之距離而改變，且 \mathbf{g} 的方向恆沿徑向地心(第十六章)。為了解重力的作用，考

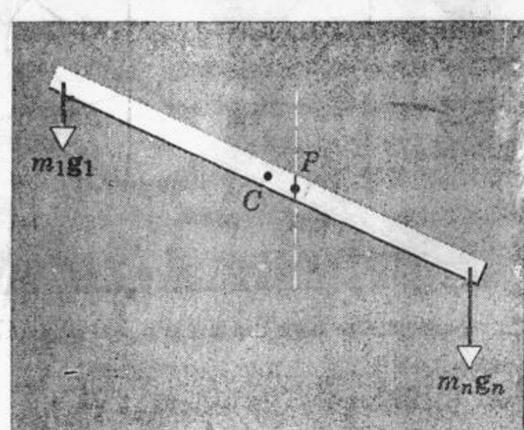


圖 14-3 因地球的重力場不均勻，質心 C 和重心 P 實不重合。

究一長達數哩之均勻木棒，斜置於地球重力場中，如圖 14-3，物體的重心，是相當之合成重力作用之點。如加一反方向之單獨力即使物體平衡，其施力點必為此點。若為均勻之場，則在質心上施以大小為 Mg 向上的單獨力，即可使棒平衡。但場非均勻時， m_1 處之 g 值小於 m_n 處之 g 值。因此，如欲用單獨之力即使棒平衡，其施力點必在質心以下之某點 P 。再者，當棒的方向改變時，平衡力之施力點 P 的位置亦隨之改變。故在此情形下，重心實少用處。不僅未能與質心重合，且其位置亦隨物體運動而改變。

因幾乎所有力學問題中所涉及之物體的大小，均遠較 g 將發生顯著改變的距離為小，故可假設作用於物體之 g 為均勻者，則重心與質心可當作在相同之點。事實上利用二者之重合，可由實驗求得不規則形狀物體之質心。圖 14-4 所示為定一不規則形狀薄板的質心位置即為一例。物體以絃自邊上某點 A 處懸之，俟其靜止時，重心的位置，必在支點下，位於直線 Aa 上某處，因只有在此情形時，由絃的張力和物體重量所生轉矩之和方為零。再將物體懸於其邊上另一點 B ，同理，重心之位置須在 Bb 上某處。 Aa 與 Bb 兩線僅有的共同點為其交點 O ，故此點必為重心。若再將此物體懸於其邊上其他任何點 C ，垂線 Cc 將通過 O 點。因曾假設為均勻重力場，質心與重心相重合，故質心亦位於 O 。

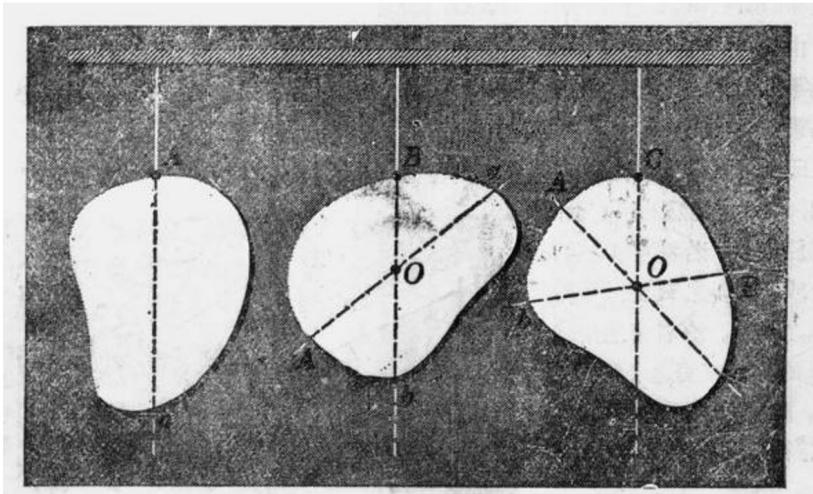


圖 14-4 因質心 O 恒在懸點正下方，懸平板於兩不同之點可決定 O 。

14-4 平衡的實例

甚多方法可以闡明及簡化應用平衡條件(合力為零及對任何軸之合轉矩為零)之步驟。

第一，在所討論之系統的周圍，畫一假想的邊界，如此可明確得知，平衡定律應用於何物體或物體系統，此過程謂之隔離該系統。

其次，畫出向量代表所有外力的大小、方向和施力點，外力是指由上述界線之外作用之力。常見的外力有重力，和由線、繩、棒和樑等穿過邊界所傳遞之力。有時力的方向會發生疑問，此時可假想將傳遞力的物體在穿過邊界之點切斷，若兩斷點有被拉開之傾向，力即向外作用。倘有懷疑，可任意選擇方向。在答案中，力為負值時，即表示力的作用方向與最初假設的方向相反。注意，僅需考慮作用於系統之外力；所有內力均成對抵消。

第三，在應用平衡的第一條件（式 14-2）之前，選取方便的參考系，沿其軸分解外力，其目的在簡化計算。合用之參考系常是顯而易見。

第四，在應用平衡的第二條件（式 14-4）之前，選取方便的參考系，沿其軸分解外轉矩。其目的亦在使計算簡化，且若屬方便，應用兩個靜態平衡條件時，可用不同之參考系。設軸通過二力的交點，並垂直於此二力所形成之平面，此二力自然無沿（或對）此軸之轉矩分量。平衡時所有外力所產生的轉矩，對任何軸之分量必為零。內轉矩成對抵消，故不需考慮。

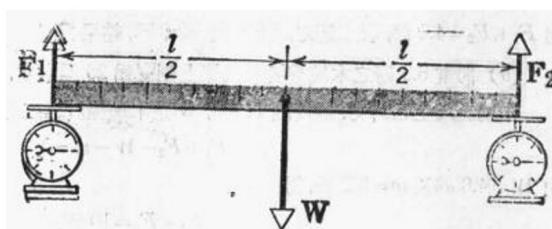
► 例 1. (a) 一均勻鋼製米尺棒之兩端靜置於兩磅秤上（圖 14-5），棒重 4.0 磅，求秤之讀數。

所討論的系統為棒，作用於棒之力有 \mathbf{W} ，即向下作用於重心之重力，和 \mathbf{F}_1 及 \mathbf{F}_2 ，即磅秤向上施於棒的端點之力，均如圖 14-5a 所示。由牛頓第三定律，秤施於棒之力等於棒施於秤之力，且方向相反。因此，欲求秤的讀數，須先決定 \mathbf{F}_1 和 \mathbf{F}_2 的大小。

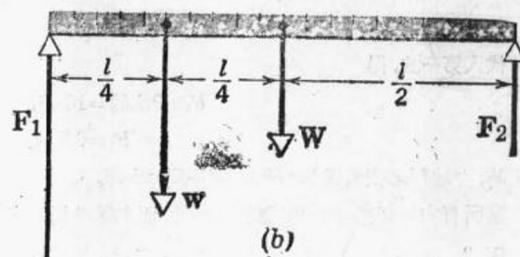
平移平衡之條件為
(式 14-1)

$$\mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 + \mathbf{W} = 0.$$

因所有力均垂直作用，若令垂直方向為 y 軸，即無需考慮其他軸，則上式為一純量式



(a)



(b)

圖 14-5 (a) 例 1a，一均勻鋼棒，靜置於兩彈簧秤上。(b) 例 1b，一整物體於距一端四分之一全長處。

$$F_1 + F_2 - 4.0 \text{ 磅} = 0.$$

轉動平衡時，施於棒上之合轉矩，沿任何軸的分量必為零。如上所述，僅需證在任何三相互垂直軸上轉矩分量為零即可。在圖 14-5a 之平面內，任何二垂直軸上之此等分量必定為零（何故？）。尚需對垂直於圓面任一軸之合轉矩為零。設選一軸通過重心。以順時針之轉動為正，反時針者為負，則轉動平衡之條件（式 14-4）為

$$F_1\left(\frac{l}{2}\right) - F_2\left(\frac{l}{2}\right) + W(0) = 0,$$

或

$$F_1 - F_2 = 0.$$

合併上二式，得

$$F_1 + F_2 = 2F_1 - 2F_2 = 4.0 \text{ 磅},$$

$$F_1 = F_2 = 2.0 \text{ 磅}.$$

每秤之讀數為 2.0 磅，如所預期者。

若選軸通過棒之一端，亦得相同結果。例如對通過右端之軸的轉矩為

$$F_1(l) - W\left(\frac{l}{2}\right) + F_2(0) = 0,$$

或

$$F_1 = \frac{W}{2} = \frac{4.0}{2} \text{ 磅} = 2.0 \text{ 磅}.$$

與 $F_1 + F_2 = 4.0$ 磅，聯立解之，即得 $F_2 = 2.0$ 磅，結果相同。

(b) 設重 6.0 磅之木塊繫於米尺棒上刻度為 25 厘米處，試求秤之讀數。

作用於尺上之外力，示於圖 14-5b， w 是木塊施於棒之力。平衡之第一條件為

$$F_1 + F_2 - W - w = 0.$$

由 $W = 4.0$ 磅及 $w = 6.0$ 磅，得

$$F_1 + F_2 = 10 \text{ 磅}.$$

若取軸通過棒之左端，平衡之第二條件為

$$w\left(\frac{l}{4}\right) + W\left(\frac{l}{2}\right) - F_2(l) = 0.$$

由 $W = 4.0$ 磅和 $w = 6.0$ 磅，得

$$F_2 = 3.5 \text{ 磅}.$$

代入第一式，得

$$F_1 + 3.5 \text{ 磅} = 10 \text{ 磅},$$

$$F_1 = 6.5 \text{ 磅}.$$

平衡時，左端秤之讀數為 6.5 磅，右端秤為 3.5 磅。

當所有力均在同一平面，應有三條件，而本題僅用二條件，何故？

例 2. (a) 長 60 吋重 100 磅之梯靜靠於牆，其頂端距地 48 吋，梯的重心在距底端三分之二全長處。一人重 160 磅，攀登於梯之中點處。設牆無摩擦，求此系統施於地及牆之力。

作用於梯之力如圖 14-6 所示。 W 係立於梯上之人重， w 為梯重。 F_1 係地施於梯之力。

F_1 為其垂直分量, F_{1h} 為其水平分量(由於摩擦)。無摩擦之牆, 僅能在垂直其表面之方向施力 F_2 。已知數據如下:

$$W = 160 \text{ 磅},$$

$$w = 100 \text{ 磅},$$

$$a = 48 \text{ 尺},$$

$$c = 60 \text{ 尺}.$$

由幾何關係可知 $b = 36$ 尺, \mathbf{W} 之作用線與地面交於距離 $b/2$ 處, \mathbf{w} 之作用線則交於距離 $2b/3$ 處。

令 x 軸沿地面, y 軸沿牆, 則平移平衡之條件(式 14-2)為

$$F_2 - F_{1h} = 0,$$

$$F_1 - W - w = 0.$$

應用轉動平衡條件(式 14-4)時, 取軸通過梯與地之接觸點, 得

$$F_2(a) - W - \dots = 0.$$

將上述數據代入, 得

$$F_2(48 \text{ 尺}) - (160 \text{ 磅})(18 \text{ 尺}) - (100 \text{ 磅})(12 \text{ 尺}) = 0,$$

$$F_2 = 85 \text{ 磅},$$

$$F_1 = F_2 = 85 \text{ 磅},$$

$$F_{1v} = 160 \text{ 磅} + 100 \text{ 磅} = 260 \text{ 磅}.$$

由牛頓第三定律, 梯施於牆和地面之力, 等於牆和地面施於梯之力, 但方向相反。故牆所受之正向力為 85 磅, 地面所受力之分量為 260 磅向下和 85 磅向右。

(b) 若梯與地面間的靜摩擦係數為 $\mu_s = 0.40$, 問此人可以攀登多高, 梯仍不滑動?

設此人可登之最高點距梯底端之距離與梯全長之比為 x 。則平衡條件為

$$F_2 - F_{1h} = 0,$$

$$F_{1v} - W - w = 0,$$

及

$$F_2a - Wbx - w\left(\frac{b}{3}\right) = 0.$$

解之, 得

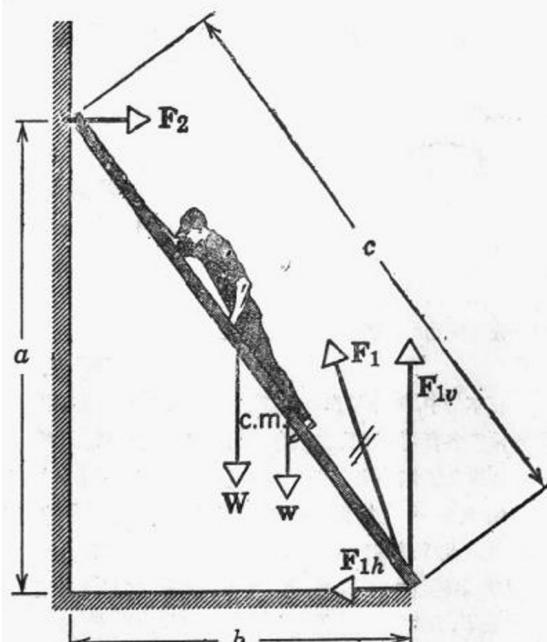


圖 14-6 例 2.