

化工热力学原理

厄涅斯特 D. 威尔逊 著
哈罗德 C. 雷斯 譯
周留根 譯

人民教育出版社

本书系根据厄涅斯特 D. 威尔逊 (Ernest D. Wilson)、哈罗德 C. 雷斯 (Harold C. Ries) 所著的“化工热力学原理”(Principles of Chemical Engineering Thermodynamics) 1956 年英文版译出。原书系根据化学工程方面的特点作为化工系热力学课程的教科书而编写的。

本书讨论了化工热力学的基本原理。全书共十四章，内容简明扼要，书末有附录，并附有习题。

本书可供高等学校化工系师生作为教学参考用书，亦可供化工科学技术人员参考。

化 工 热 力 学 原 理

厄涅斯特 D. 威尔逊 哈罗德 C. 雷斯著

周留根 譯

北京市书刊出版业营业登记证字第 2 号

人民教育出版社出版(北京景山东街)

京 华 印 书 局 印 装

新 华 书 店 北 京 发 行 所 发 行

各 地 新 华 书 店 經 售

统一书号 K15010·994 开本 850×1168 1/32 印张 12¹⁵/14

字数 323,000 印数 0,001—1,500 定价(8)元 1.60

1962 年 11 月第 1 版 1962 年 11 月北京第 1 次印刷

目 录

第一 章	緒論.....	1
第二 章	物质的状态和性质.....	17
第三 章	热力学第一定律.....	53
第四 章	热力学第一定律的应用.....	79
第五 章	流体的輸送和压縮.....	102
第六 章	热化学效应.....	121
第七 章	热力学第二定律.....	148
第八 章	图示法和图解积分法.....	174
第九 章	蒸汽动力装置.....	197
第十 章	冷冻.....	215
第十一章	热力学位函数.....	237
第十二章	真实气体与理想气体.....	252
第十三章	相平衡.....	288
第十四章	化学平衡.....	321
附 录 A	热力学数据.....	355
附 录 B	由溶解度数据估算 $\Delta F_{\text{生成}}^{\circ}$	375
附 录 C	摩擦損耗的計算.....	378
附 录 D	习題.....	391

第一章 緒論

1-1. 范圍 卫勃斯脫(Webster)給热力学下了一个定义，称它为“研究热和功的相互轉化的科学”。根据这个定义，就很容易看出，为什么机械工程师把他們的热力学課程称为“热与功率”，因为他們最感兴趣的就是热能向功的轉化。

热力学的基本原理包含在热力学第一、第二和第三定律之中。这些原理可以称为“純”热力学，可以用数学公式来表示，也可以用一兩頁篇幅把它們解釋清楚。所有其他材料——已經有許多关于这一学科的书籍——乃是这些概括的基本原理对于特殊問題的应用。热力学应用于許多不同問題，这一事实使得这門課程对学生似乎是困难的。与其把热力学当作一門新的独立的学科，还不如把热力学当作解决問題的一种方法。

1-2. 与化学工程的关系 无论是否将现代化学工程的基础作为扩散操作、单元过程或单元操作来讨论，都涉及两个基本概念，即：

1. 平衡
2. 过程速度

热力学討論前者。它使我們能够計算物理变化和化学变化的平衡条件。由于并不涉及过程的詳細机理，所以它不能就系統到达平衡的速度方面給我們以任何知識。

例如，对于一化学反应，热力学能告訴我們，平衡产率是多少，还能告訴我們，在指定的溫度和压力条件下，推动力是多大。但是，其他关于决定反应速度的問題，决定平衡是否将在一合理的时间内到达的問題，则是化学动力学的課題。

热力学的主要意义在于给出某一限值，用以决定一反应是否可能进行；但是它不能说明一可能的反应是否能真正发生。如上所述，热力学用于决定一反应的平衡产率。此平衡产率给予化学工程师以一最高数值，根据该数值可以衡量一过程的改进程度。这里化学反应只是作为说明问题的一个例子，对于任何其他类型的物理或化学过程，运用热力学也可作出相似的说明。

在学习运用任一新工具时，必须弄清楚某些术语的定义，然后才有可能对使用该工具的某些操作进行模仿，如果这些操作都实地示教过的話。但是，只有在理解了所涉及的基本概念以后，才能发挥新工具的最大作用。本章以下各节将致力于简明地讨论一些构成热力学课程基础的較重要的术语和概念。

1-3. 系统 在解任何一个問題时，首先必须为計算选择某些基准。在研究热力学时，通常希望針對某一定量的物质，或机械的某一部分，来进行討論。必须指明有哪几种物料，每一种物料有多少，以及物料所受的限制（例如，在一个和周围完全隔离的气缸中）。在热力学中，这些情况就确定了系统。系统是整个宇宙的一部分，是我们选择考虑的对象。系统外界所有的万物称为环境。但是，实际上我们通常所考虑的环境只是指系统附近的那一部分宇宙。例如，组成系统一个部分的蒸汽在一壳-管式热交换器中冷凝，这时可以把冷却水看作是装置中的这个部分的环境。

所研究的系统可以被看作是和环境相接触的，并且有能量交换；另外，系统也可以与环境相隔离或隔絕的。可以任意选择大小适宜的系统。系统及其大小，如果选择恰当，常常能简化热力学問題的求解。在处理包括气体和化学反应的問題时，选用衡分子数常常是最方便的。

因此，一系統是由任意合适数量的物质組成，包括或不包括某些机构。机构可以是理想的（例如汽缸中的无重量、无摩擦的活

塞),也可以是一实际的工业设备,如泵。

1-4. 状态 当系统被确定以后,还要有一些附加的条件,这些条件对具体地确定系统的状况是必需的。这就是组成、压力、温度、体积、电场强度及其他具体地确定系统状况所必要的数量。被这些条件所确定的状况称为系统的状态。用以确定状态的变量称为状态函数。这些状态函数也就是一般所说的系统的性质。

性质可以分为两类,也就是强度性质和容度性质。在学习了各种性质之后,将在以后对此题目作较详细的论述。但是可以用两个常用的性质,如温度和体积,来举例说明这两类性质的区别。温度是强度性质,其数值不随系统内的物料量而改变。体积则随系统内的物料量而改变,因为对于任一物质,2磅的体积将是1磅的体积的两倍。

物质的性质有一共同的特点;对系统的任一特定状态而言,它们都是固定的,而与系统过去的状况或达到现有状态所经过的途径无关。换句话来说明这一重要的事实:如果 G 是一系统的某一性质,则当系统由状态1变化为状态2时,不论过程或变化途径如何, ΔG 总是相同的。但是必须了解,以上所述都是对状态1和2必须处于平衡状态^①而说的。

当确定一系统的状态时,必须明确说明是固体、液体还是气体,使对物质状态不发生疑问。当涉及固体时,必须特别注意,因为它可能以几种结晶形态中的任一种结晶形态存在。在固体的情况下,分子运动小,所以它们不能象液体和气体那样容易和迅速地达到平衡状态。

某些函数(或数量),如温度、压力和比容,是物质的明显的性

① 系统处于平衡状态的必要条件是:如果有一具有一定能量的系统,在观察时与环境相隔绝(这就消除了能量自系统输出或向系统输入的可能性),则不论观察延续多长时间,均不会观察到系统的温度、压力或其他性质随时间的变化。

質，通常在考慮一個系統時，首先會想到這些性質。它們很容易被測出，也能為我們的器官所感覺。其他性質，如內能、焓、熵和自由能，也確實是物質的性質，但是沒有這樣明顯。闡明這些其他的性質和表明這些性質在解決工業問題時的價值，是熱力學的一個重要部分。

當一系統通過無論何種過程，從一狀態變化為另一狀態時，必須說明兩端狀態以確定此變化；系統任何性質的變化只由兩端狀態決定。對於任何過程，如果最初狀態和最終狀態相同，此過程稱為循環過程。在這種情況下，任何性質的變化 ΔG 都等於零。反之，如果一循環過程的任一數量的變化等於零時，則此數量就是系統的一種性質。

1-5. 能 任一系統都具有能，這是由於分子的動能，由於它與環境的相對位置而產生的位能，或由於它與該系統所能轉變而達到的某一其他狀態相比較而具有的化學能的緣故。能是這樣一種基本而通常的概念，要給它下一個定義是困難的。我們從來沒有看到或認識能本身；只是在討論物質或能對物質的影響時，才知道有能。

能以多種不同的形式表現出來，例如，從峭壁上落下的石塊的能，一塊磁石的能，或者蒸汽所具有的能。我們熟悉的幾種最通常的能的形式是：

- | | |
|--------|--------|
| 1. 位能 | 5. 磁能 |
| 2. 动能 | 6. 化學能 |
| 3. 重力能 | 7. 热能 |
| 4. 电能 | 8. 表面能 |

任何這樣的分類都完全是任意的，事實上，必須認識到所有各類的能根本上都是同一東西。事實上，物質本身就是能的一種表現形式。

當考慮能時，把它看作是兩項的乘積，即容度因素 c 和強度因素 i 的乘積，這是有幫助的。於是

$$E = ic$$

和

$$dE = idc + cdi$$

能的強度因素決定任一自然現象是否能够發生；是任何變化的推動力。在大小與熱容很不一樣的兩個物体之間的傳熱就是一個例子。溫度是強度因素，即使高溫物体的熱容量只是低溫物体熱容量的幾分之一，熱還是從高溫物体流向低溫物体。高溫物体的质量可以只有 1 克，而低溫物体的质量可以是 1 吨且具有巨大的熱儲量；但如果 1 克物体的溫度高於 1 吨物体的溫度，則當兩物体相接觸時，熱能仍將從小物体流入大物体。

在所討論的大多數系統中，所包含的物料量是固定的，所以 c 是常數。在這種情況下， dc 等於零，故 idc 等於零，強度項 cdi 是控制因素。

當對一系統作功時，系統的能增加。能的一種定義是“作功的能力”。這種能力的來源可以是由於它的位置、它的運動、或它的化學結構。

能是物質的一種性質，在討論它時用到力這一術語，所以須要給出力的定義。

1-6. 力 要改變任何物質（當然含有質量）的運動時，必須用力。只要質量是一常數，力就等於質量乘加速度。質量是大家熟悉的概念，沒有必要加以進一步說明。加速度運動在物理課中已經學習過了，並且可以用時間和空間的基本單位將它確定。

1-7. 功 如果力作用某一定距離，則產生一定量的功。根據熱力學的觀點，機械學對於功的定義，即“功等於力乘力所作用的距離”是完全可以令人滿意的。功包含運動，所以系統本身並不含有功。系統可以含有作功的能力，但不含有功，所以在教科書中出

現的“功函”这类的术语是一种誤称。功只有在运动进行时发生，所以功不是系統的一种性质，功和热一样，只是能量的交換形式。

1-8. 功率 功率是作功的时率；其定义为每单位時間所作功的量。在工程单位中，功率常用馬力表示。一馬力等于 33000 呎-磅/分，或 550 呎-磅/秒。

1-9. 过程 一系統的状况的任何变化都包含某些过程。这过程与系統发生状态变化时所經過的特定途徑有关。通常，一系統的任何給定的变化可以通过几种途徑或过程来完成，但是无论采取何种进行途径或过程，系統由状态 1 变到状态 2 时，其任何性质的变化，例如 G 的变化，总是相同的。 ΔG 只由两端状态决定，而与途徑无关。这是状态函数所必須具有的性质。

变化可以是純物理的，也可以包含化学反应；变化可以是自发进行的或非自发进行的，但无论如何，它們是由作为推动力的强度因素决定的。

1-10. 可逆与不可逆过程 业經指出，任一系統的状态在两不同点之間的变化，可以通过几种途徑或过程而发生。可逆过程与不可逆过程是在物理化学和热力学中常常提到的两类过程，必須給它們以严格的定义并对它們有透彻的理解。

自然界中发生的任何过程都是不可逆的。这种过程也叫自发过程，因为这里常有一定的推动力，推動系統趋于平衡。必須根据数学觀點，來規定完全的可逆過程的定义。一变化中所涉及的任何一个量(如功)，若以数学函数表示，则对于可逆過程來說，当推动力趋近于零时的极限值就是这个量的值。換句話說，一真正的可逆過程是当推动力趋近于零时的极限情况，实际上不存在这种過程的。

在教科书中，常见的可逆過程的一种定义是：“当一過程的推动力发生无限小的降低时，即会引起使系統和环境离开最初状态

的該過程的逆過程，這種過程叫可逆過程”。這一定義沒有明確地給出可逆過程的極限性，但是，對於設想當推動力接近於零時會發生怎樣的過程，還是有一定幫助的。

因為速率等於推動力除以阻力，顯然，當推動力趨近於零時，變化所需時間將趨近於無限長，這又一次強調地說明了可逆過程是一可以趨近，但永遠不能達到的極限情況。由於當推動力趨近於零時，從一過程所得到的功較推動力具有一定值時為大的事實，可逆過程常被看作是一種理想的过程。

1-11. 膨脹功 系統反抗環境壓力所作的膨脹功，是在很多過程中常常涉及的一種功。如果系統從體積 v_1 膨脹到 v_2 ，則它所作的功就等於

$$W = \int_{v_1}^{v_2} \pi \, dv \quad (1-1)$$

式中 π 等於外界壓力，即系統膨脹時所抵抗的壓力^①。如果 π 等於零，膨脹時就沒有作功，即系統氣體向真空膨脹。顯然， π 值越大，所作功越大；但是有一限制，即系統內部壓力 p 必須在所有時候大於外界壓力 π ，否則系統不能膨脹；當 $\pi = p$ ，就達成平衡。在某些情況下， π 可以是常數，也可以隨膨脹的進行而變化；顯然，為了積分，就必須知道每一膨脹階段的 π 值。

膨脹功和可逆過程之間的關係是很重要的，此關係也可用於說明可逆過程是一極限情況的事實。系統壓力和環境壓力之間的關係，可用下式表示：

$$p - \pi = \Delta \quad (1-2)$$

式中 Δ 是引起變化的推動力。式(1-2)可以寫成：

$$\pi = p - \Delta$$

^① 實際上，功可以用機械裝置傳遞出來。這時 π 等於阻力 F 除以活塞面的截面積 A 。



将此式代入式(1-1)中得：

$$W = \int_{v_1}^{v_2} (p - \Delta) \, dv \quad (1-3)$$

在 Δ 趋近于零的极限情况下，

$$\lim_{\Delta \rightarrow 0} W = \int_{v_1}^{v_2} p \, dv \quad (1-4)$$

該式給出了当推动力趋近于零时，系統膨胀作功的数值。当然，这是在一完全可逆过程中所能得到的功值。

于是可見 $W = \int_{v_1}^{v_2} p \, dv \quad (1-5)$

只是对可逆过程是适用的，当 Δ 不等于零时，从不可逆过程所得到的功永远小于可逆膨胀功。

根据这样的討論，似乎研究可逆过程是在浪费时间，但根据下述三个重要的理由看来，并非如此：

1. 某一过程无论其在实际上能否实现，可逆功表明可能得到的可利用功的极限值。

2. 因为前面已經指出，当推动力 Δ 真正等于零时，达到平衡，所以可逆过程給我們以平衡条件。虽然上面的說明是对压力而言的，但对于物质的任一性质，都可以进行相似的論証，并得到相似的結果。

3. 在某些工业操作中，也許可以偶然地得到非常接近于可逆過程的結果。也許在很大的范围内，在任何給定的时候，都遇不到可逆的情况，但是在某些情况下，对某一給定的变化，其總結果可以意外地接近于当 Δ 等于零的极限情况。

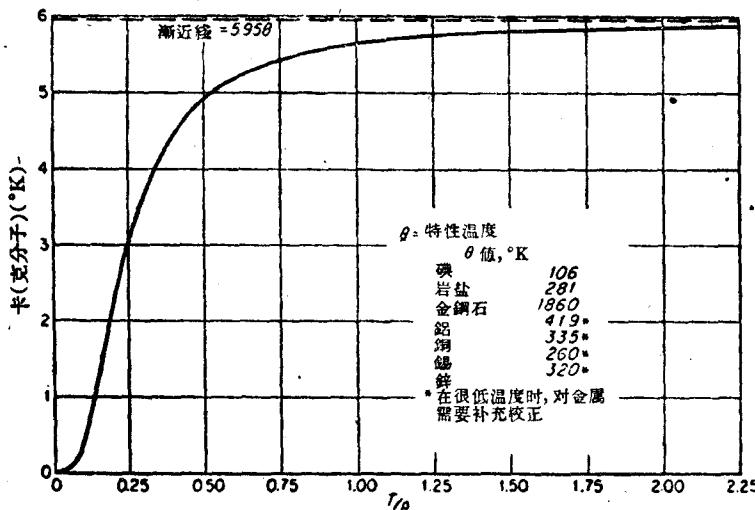


图 1-1. 纯固体的热容。

1-12. 热容 一物质的热容可以看作是该物质在两不同温度之间储蓄热能的能力。

如果压力保持恒定，将一样品由 T_1 加热到 T_2 (T_2 可比 T_1 高 10°)，则增加的热能除以温度的变化值，就等于平均热容：

$$\frac{Q}{T_2 - T_1} = C_{p\text{平均}} \quad (1-6)$$

如果在我们的实验中，仅进行一无限小的热交换 dQ ，而使温度的变化是如此的小，以致温度有一微分的增量 dT ，这样就得到了热容(此处为恒压热容)的正确定义：

$$\left(\frac{dQ}{dT}\right)_p = C_p \quad (1-7)$$

应该记住固体、液体和气体的热容随温度而变化的一般情况。这种情况的略图示于图 1-1 到 1-3 中。对于一固体，曲线的在接近绝对零度时的开始部分，表明热容与 T^3 成正比，当温度高于某一点后，曲线的其余部分就可以用 $C_p = a + bT + cT^2$ 的形式的方程

式估算出来。

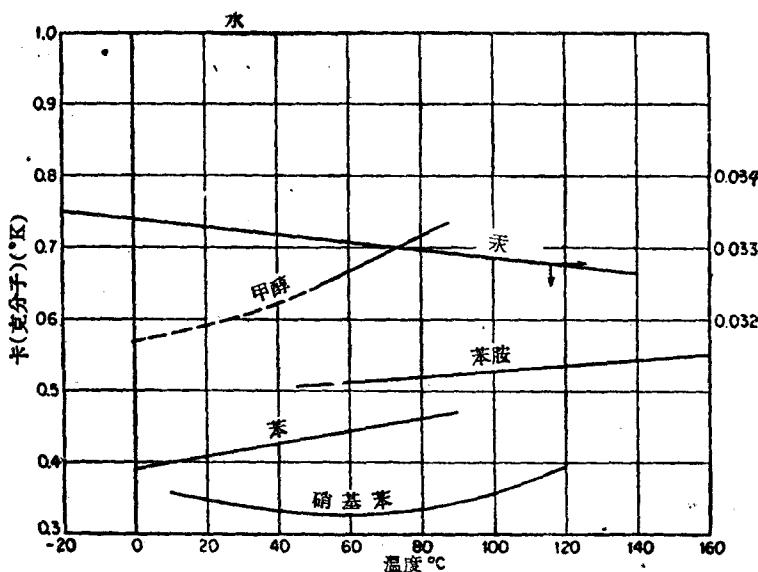


图 1-2. 液体的比热。

液体所表現的性质和固体或气体不一样；因而液体的热容曲线沒有普遍的特征。但是，許多液体的热容近似地是溫度的綫性函数，即 $C_p = a + bT$ 。在某些情况下，一些液体的热容随溫度增高而增大，而另外一些液体則与此相反。

对于气体，热容可用 $C_p = a + bT + cT^2$ 这种形式的方程式表示。

在本书中，沿用衡分子比热。

因为热容随溫度变化，所以必須采用积分，以計算总的加热量：

$$\int_{T_1}^{T_2} C_p dT = Q_p$$

热容的平均值可計算如下：

$$C_{p\text{均}} = \frac{\int_{T_1}^{T_2} C_p dT}{T_2 - T_1} \quad (1-8)$$

在某些书中，給出了某些常用气体在給定基准溫度（一般常是 60°F ）与較高溫度 T 之間的平均热容图綫。必須注意区分这种平均热容和在某給定溫度时的真正热容。

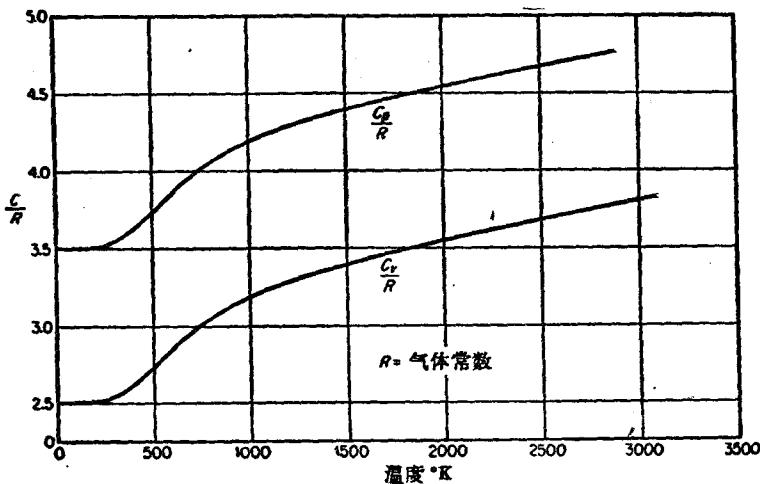


图 1-3. 气体(氧)的热容。

热容的单位有：(1)卡/(克分子)($^{\circ}\text{K}$)；(2)英热单位/(磅分子)($^{\circ}\text{R}$)；(3)攝氏热单位/(磅分子)($^{\circ}\text{K}$)。

所有用上述三种单位表示的热容，在数值上都是相等的。但当用 $C_p = a + bT + cT^2$ 这种形式的方程式表示热容时，常数 b 和 c 依 T 的单位而定。因此，如果原方程式中溫度是用 $^{\circ}\text{K}$ 表示，则 C_p 用卡/(克分子)($^{\circ}\text{K}$)或攝氏热单位/(磅分子)($^{\circ}\text{K}$)表示。对于一給定的溫度，此 C_p 值与用英热单位/(磅分子)($^{\circ}\text{R}$)单位表示的相

等。但如果要将此式积分，就須将常数变化，并用^oR作溫度的单位，以便将热容用英热单位/(磅分子)(^oR)表示。

1-13. 單位 对工程师和科学家來說，单位問題常常会引起一些麻煩。由于化学工程师是實驗室过程和工厂規模生产过程之間的联系者，因而常常会遇到单位問題。所以他必須熟悉米制单位和工程单位。

不管是采用何种单位制，如果在解題时各种术语的含义都很明确，各个量都有精确的标记，则都是不会造成什么混乱的。牛頓第二运动定律关联了四个基本的量（只要其中任意的三个就能决定单位制度），用现代的术语來說，这个定律就是：动量变化的时率与作用力成正比，即

$$F = K \frac{d(mu)}{dt}$$

将此式展开得：

$$F = Km \frac{du}{dt} + Ku \frac{dm}{dt}$$

当质量不随时间改变时，第二项即行消失；又由于 du/dt 是速度变化的时率，也即是加速度，故方程式可以写成

$$F = Kma$$

K是比例常数，对每一种单位制度必須分別确定。在我們將討論的四种制度中，时间的单位都将用1秒。

在 o.g.s. 制中，引起1克质量产生1厘米/秒² 加速度的力称为1达因。

$$1\text{ 达因} = K \times 1\text{ 克质量} \times 1\text{ 厘米}/\text{秒}^2$$

所以对这种单位制度來說，比例常数K等于1。

在英制絕對单位中，引起1磅质量产生1呎/秒² 加速度的力称为1磅达。

$$1\text{ 磅达} = K \times 1\text{ 磅质量} \times 1\text{ 呎}/\text{秒}^2$$

所以比例常数仍等于1。

當討論其余两种单位制度时，将会遇到一完全不同的概念，即一磅力所产生的加速度等于重力所产生的加速度。

$$1 \text{ 磅力} = Kmg_L$$

显而易見，力的这种形式的定义是很麻煩的，因为由于重力 g_L 所引起的加速度是随地点不同而改变的。为了消除这种不确定性，将用緯度 45° 处的平均海平綫处的重力加速度为标准，該处的重力加速度等于 32.17 呎/秒^2 。于是可得：

$$1 \text{ 磅力} = Km \times 32.17 \text{ 呎/秒}^2$$

現在可以有两种选择。一种是采用 1 磅质量，这时

$$K = \frac{1 \text{ 磅力}}{32.17 \text{ 呎/秒}^2} = \frac{1}{g_c}.$$

这里采用了换算因素 g_c ，因为它和基准地区的加速度有下列关系：

$$g_c = 32.17 \frac{\text{磅质量} \cdot \text{呎}}{\text{磅力} \cdot \text{秒}^2}$$

这就是英制工程单位。

另外一种是令 K 等于 1。这时质量单位必須包含因素 32.17。

$$\begin{aligned} 1 \text{ 磅力} &= 32.17 \times 1 \text{ 磅质量} \times 1 \text{ 呎/秒}^2 \\ &= 1 \text{ slug} \times 1 \text{ 呎/秒}^2 \end{aligned}$$

茲将各种单位制度綜合于表 1-1 中。

表 1-1.

制 度	质 量	力	长 度	K	时 间
c. g. s. (絕對) 单位*	克	达因	厘米	1	秒
英制絕對单位	磅质量	磅达	呎	1	秒
英制重力单位	Slug (32.1912 磅)	磅力	呎	1	秒
英制工程单位	磅质量	磅力	呎	$\frac{1}{g_c}$	秒

近年来，另一包含米单位的制度引起人們很大的兴趣。这就是 mks 制，采用米、公斤、秒。这种单位制度的单位的大小，适于工程上应用。在欧洲，米和公斤都曾被采用过一段时期。

采用“重量”这个术语会引起相当的混乱，因此在本书中将不使用。

在任何方程式中，所有的因次都必须一致，以便使所有单位都能够相消去。为了核对这一点，将各个量如压力、粘度、密度、比热等化简为质量、距离、时间的基本单位。在推导流体流动和热交换中的重要关系式时，所采用的所谓“因次分析”法中，这种处理也是很重要的。下面是一些常用的量的基本因次：

$$\text{质量} = M$$

$$\text{距离} = L$$

$$\text{面积} = L^2$$

$$\text{体积} = L^3$$

$$\text{速度} = \frac{L}{\theta}$$

$$\text{加速度} = \frac{L}{\theta^2}$$

$$\text{力} = \text{质量} \times \text{加速度} = \frac{ML}{\theta^2}$$

$$\text{时间} = \theta$$

$$\text{压力} = \frac{\text{力}}{\text{面积}} = \frac{ML/\theta^2}{L^2} = \frac{M}{L\theta^2}$$

$$\text{粘度} = \frac{\text{质量}}{\text{长度} \times \text{时间}} = \frac{M}{L\theta}$$

$$\text{密度} = \frac{\text{质量}}{\text{单位体积}} = \frac{M}{L^3}$$

$$\text{能(或功)} = \text{力} \times \text{作用距离} = \frac{ML}{\theta^2} \times L = \frac{ML^2}{\theta^2}$$

$$\text{功率} = \frac{\text{能(或功)}}{\text{单位时间}} = \frac{ML^2}{\theta^3}$$

1-14. 体积 在工程上，体积用立方呎度量，关于这一点一定不要弄错。比容常用来表示单位质量所占有的体积(呎³/磅质