

# 工程热力学

李宣予编

高等教育出版社

本書适用于高等工业学校时数较少的非动力类各专业教学参考之用。內容簡明扼要，主要包括：1. 概論；2. 理想气体的性質及其基本定律；3. 热力学第一定律；4. 各种热力过程中功和热量的計算；5. 热力学第二定律；6. 水蒸气；7. 气体混合物；8. 稳流过程及其能量方程式；9. 气体与蒸汽的外射流动与节流；10. 蒸汽动力厂的循环；11. 内燃机和燃气輪机的循环；12. 压气机的工作原理；13. 制冷装置循环。

本書亦可供动力性質各专业的业余高等学校及中等技术学校教學参考及一般工程技术人员自修之用。

## 工 程 热 力 学

李宣予編

高等教育出版社出版 北京宣武門內永慶寺7号  
(北京市书刊出版业营业許可证字第054号)

商务印书馆上海厂印刷 新华书店发行

统一书号 15010·590 开本 850×1168 1/32 印张 7 1/2/16  
字数 189,000 印数 1—8,500 定价(5) 1.20  
1959年2月第1版 1959年2月上海第1次印刷

# 目 录

## 主要符号表

<b>第一章 概論</b>	1
§ 1-1. 工程热力学的意义	1
§ 1-2. 热力学發展過程	2
§ 1-3. 研究熱能变化的方法和步驟	3
<b>第二章 理想气体的性質及其基本定律</b>	7
§ 2-1. 气体状态的基本参数	7
§ 2-2. 理想气体的性質	9
§ 2-3. 理想气体的基本定律	11
<b>第三章 热力学第一定律</b>	15
§ 3-1. 热力学第一定律	15
§ 3-2. 功	19
§ 3-3. 热量、热容量和比热	22
§ 3-4. 内能	30
§ 3-5. 焓	34
<b>第四章 各种热力过程中功和热量的計算</b>	37
§ 4-1. 定容过程	37
§ 4-2. 定压过程	39
§ 4-3. 等溫过程	40
§ 4-4. 絶热过程	44
§ 4-5. 多变过程	49
<b>第五章 热力学第二定律</b>	58
§ 5-1. 热力学第二定律	58
§ 5-2. 可逆与不可逆过程	62
§ 5-3. 热力循环	64
§ 5-4. 熵	74
<b>第六章 水蒸汽</b>	91
§ 6-1. 水蒸汽的产生過程及其特性	91

§ 6-2. 水的三态圖.....	95
§ 6-3. 水蒸气状态参数的计算.....	98
§ 6-4. 水蒸汽的温熵( $T_s$ )圖和熵熵( $s$ )圖.....	110
§ 6-5. 水蒸汽的状态变化过程.....	118
<b>第七章 气体混合物.....</b>	<b>122</b>
§ 7-1. 道尔顿定律.....	122
§ 7-2. 混合气体容积成分与重量成分的换算法.....	125
§ 7-3. 混合气体的折合分子量(或称“平均”分子量,或拟似分子量)的計算法.....	127
§ 7-4. 混合气体的比热.....	128
§ 7-5. 空气与水蒸汽的混合物——湿空气.....	129
§ 7-6. 空气的絕對湿度和相对湿度及湿量.....	131
<b>第八章 稳流过程及其能量方程式.....</b>	<b>134</b>
§ 8-1. 流动过程.....	134
§ 8-2. 稳流和稳流过程的定义.....	136
§ 8-3. 简單稳流过程中質量平衡和能量平衡.....	137
§ 8-4. 稳流能量方程式的应用及其有效范围.....	142
<b>第九章 气体与蒸汽的外射流动与节流.....</b>	<b>145</b>
§ 9-1. 热力机械中热能的轉化方法.....	145
§ 9-2. 气体与蒸汽的外射流动.....	147
§ 9-3. 气体的最大流量与临界速度.....	154
§ 9-4. 拉伐尔噴管.....	158
§ 9-5. 气体与蒸汽的节流.....	161
<b>第十章 蒸汽动力厂的循环.....</b>	<b>165</b>
§ 10-1. 莫肯循环.....	165
§ 10-2. 蒸汽的重热循环.....	174
§ 10-3. 再生預热循环——給水的回热.....	176
§ 10-4. 两气循环.....	179
§ 10-5. 發电供热相結合的循环.....	183
<b>第十一章 内燃机和燃气輪机的循环.....</b>	<b>184</b>
§ 11-1. 内燃机的循环.....	184
§ 11-2. 燃气輪机的連想循环.....	200
<b>第十二章 压气机的工作原理.....</b>	<b>206</b>
§ 12-1. 基本概念.....	206
§ 12-2. 压气机的工作过程和压缩所消耗的功.....	208
§ 12-3. 压气机的效率.....	214

§ 12-4. 多級压缩.....	215
<b>第十三章 制冷机循环.....</b>	<b>220</b>
§ 13-1. 逆向热力循环.....	220
§ 13-2. 压缩蒸气的制冷循环.....	221
§ 13-3. 制冷设备的容量.....	224
§ 13-4. 氨吸收式制冷装置.....	226
§ 13-5. 热泵.....	229
<b>附录.....</b>	<b>230</b>
<b>参考書目.....</b>	<b>242</b>

# 第一章 概論

## § 1-1. 工程热力学的意义

人类在技术上最大的成就在于能够控制大量的动力。任何科学成果的普遍推广，都离不了广泛地应用动力；工业、运输、农业乃至文化卫生事业，若不直接或间接利用动力运转的机械，今天就都可能仍停留于数世纪以前的状况。热能是各种动力的主要源泉，所以热能的研究成为动力部门的重要学科之一。为了便于了解起见，我们先从“能”这个基本概念讲起。

**能** 一个物体或一部分物质当其状态或位置发生变化时能产生功，则此物体或此一部分物质即称为含有能量。

各种“能”常能互相变化，由一种形式变为另一种形式，由一个地方转到另一个地方。“能”并且可以储存于各种形式中。例如在一动力厂中，煤中所含之化学能经燃烧而变为热能，加入水中使发生蒸汽，再由蒸汽机或汽轮机，变其一部分为机械能，倘用蒸汽机或汽轮机带动发电机，则又可由机械能变为电能。

凡变热能为机械能之机械称为热机。

**热力学与工程热力学** 研究热能与他种能，例如机械能、电能、化学能间相互转变的原理的科学叫做热力学。其中专门着重研究热力学在机械工程上应用的那一部分（即研究热能与机械能及热能与化学能间相互变换的定律，例如热与功的关系，热循环的效率等問題的那一部分）叫做工程热力学。工程热力学是热机的理论基础，是从热力学的观点来分析控制能力和利用能力的过程

的科学。机械工程师設計蒸汽机、汽輪机、内燃机、噴氣式发动机及制冷机等都須从热力分析开始。

### § 1-2. 热力学發展過程

在十九世紀中叶以前，科学界都把热看作是一种特殊的、无重量的、不生不灭的东西——称为热質。但是由觀察热力現象得到的一系列事實，特別重要的是作功时所生的热，无法用热質說来解釋。例如两塊冰互相摩擦时可以完全融化，就无法用热質說来解釋。这样热質的說法被打破了，而建立了另一种理論，即物質分子运动論。最早相信热是一种分子运动的表現的是罗蒙諾索夫(1711—1765)，但这个理論到十九世紀中叶才获得實驗証实和广泛的承認。接着就發展出热力学的第一和第二两条定律。这个热的运动學說与物質构造的科学——分子學說，二者合成一套整体的科学世界观——物質的分子运动學說。

按照这个學說，热是起源于物質分子的运动。气态物質的分子經常处在不断的不規則运动中，彼此时而接近，时而分离，經常在碰撞着。从这种运动的一系列現象(蒸發、热傳导、融化)看，可以断定它是决定物体的热力状态(温度、压力、比容等)变化的主要因。因此这种分子及原子的不規則运动称为热力运动。这种运动便是热能的本質。

机器的發明与热力学理論的研究互相推进。十八世紀中叶，俄国的波尔宗諾夫(在1763—1765年)以及后来英國的瓦特(1763—1786年)都造成了蒸汽机。这种发动机的机械能是利用燃料燃燒时所放出的热能轉变来的。从此工厂中的机械体系才开始利用动力运轉来代替人力。后来，工人和工程师們又設計制成了燃料在发动机气缸內进行燃燒的内燃机(1860年起)，而在蒸汽原动机方面又發明了迴轉式的汽輪机(拉伐尔，1845—1913年)。随后，电机

的發明使人們得以把机械能轉变为电能或把电能轉变为机械能，这样又解决了長距离傳輸机械能的困难問題。这些机器的發明使生产發生了变革，并引起了所有工业、采矿业和运输业的迅速發展。这样热能及热机的应用范围就迅速推广起来了。同时这也促成了热力学的进一步研究。

实际上，热机的每一步进展都是和热力学的研究發展相伴隨的。例如由蒸汽状态的研究証明了提高汽缸中蒸汽的初压力和降低排汽压力可以提高汽缸的热效率，以及由热循环的研究找出了热能变功的更佳条件，可以降低热机的耗汽率和提高热效率，就都促成了新型鍋爐和蒸汽机、汽輪机和內燃机的設計製造。

近二十年来燃气輪机也已越过試驗阶段而逐渐在工业和运输上应用，其中噴气式发动机尤其获得了迅速發展。原子能的發現和利用更为热机的發展开辟了一个无比巨大的新領域。这些都无一不是与热力学的研究發展有密切关系的。

### § 1-3. 研究热能变化的方法和步骤

研究工程热力学的目的是要了解热能与各种能間相互轉化的現象，以求获得热能的充分利用。但热現象是很复杂的，應該采用什么方法和哪些步骤来研究这些复杂現象，是首先要考慮的問題。

描写物体状态的方法有宏观描写和微观描写两种，宏观方法所用描写物体性質的变数都是可以直接觀測的。在热的分子學說中对物体性質的描写則用所謂微观描写。微观描写所用的变数非常之多，它包含每一个分子的坐标和动量。宏观变数就是相应的微观变数的函数的統計平均值。現在在热力学分析中所用的是宏观方法，就是只考虑大群分子的特性的統計平均值或称統計平均特性，而不研究各个分子的各別特性。

研究热能变化一般地从分析热能变化过程和变化的条件开始到計算热能变化的数量以及其在热机中的应用为止。其中主要步骤是：

### 一、選擇热力体系

研究热能变化須了解所要計算的热能变化的物体范围，这个范围称为热力体系。热力体系是指所分析的問題中的一个物体或一群物体。热力分析是以进出这一体系界限的能量为計算根据的，所以首先必須选择一个一定的体系，并注意将所分析的全部过程中的所有能量都适当地計入。所謂一个体系應該在全过程中都指同一物体，在質量上无所增减。为了研究方便起見，在热力学中常把一个热力体系視作一个固定質量的、裝在一个封閉的容器里的物質。这个容器可以是一个具有周边的真容器，例如裝有一定質量的压缩氧气的罐子，或者是一个假想的周边界限，例如連續沿一条管路流通的一定質量的液体的界限。这个容器的外界不一定保持固定的外形和容积。这个体系的适当选择是热力分析工作中一个最重要的步骤。

許多热能变化过程中或由于作机械功，或由于热的傳导，都包含一个体系和另一个体系之間的能量交換。划分了两个体系的界限，才好計算所交換的能量的数值。

### 二、找出工質的状态参数

(1) 工質 在各种热机中将热能轉变为机械能的过程是借助于一种媒介物即是借助于能受热而作功的物質来实现的，这种媒介物称为工質。物質的气体状态最适合于充作工質，因为气体受热时膨胀能力最大，最容易使其吸收和放出能量并且容易在管道中傳輸。内燃机与燃气輪机中的气态燃烧产物与空气混合体、蒸

汽机与汽輪机中的水蒸氣都是氣态工質的例子。除气体外，液态物質也可充作工質，制冷机中用的液态氮及調節溫度裝置中的水就是液态工質的例子。液态工質在热机的工質中比重很小，故本書主要只研究氣态工質。

(2) 氣态工質的状态参数 要研究热能变化过程，必須首先研究工質的状态，而研究工質状态又必須首先知道它的状态参数(变数或函数)。气体的状态参数是指可以描写一个体系的物体的物理状态的某些特性数量，例如溫度、压力、比容、内能等。状态参数的第一个特点是一个物系的每个状态都有其一定的状态参数。状态参数的第二个特点是它們是点函数，因在表示气体状态变化的坐标圖上，圖綫上的任一点都对应于每一状态参数的一定值。这些参数数值在过程中的变化只看其始点和終点，与其变化所經路綫无关，例如压力、比容、溫度都是点函数。功和热量則是路程函数，与状态参数有所区别，以后講功和热量时将要詳細說明。

状态参数有两种情况：一种是能直接用仪表测出的变数，例如溫度、压力，另一种是可以由测出的变数算出的，例如密度就是一个物体的質量对容积之比。内能和熵是从两条热力学定律导出的，内能是从第一定律导出的，熵是从第二定律导出的，它們是不能直接用仪表测量的。这两种参数都同样具有状态参数定义所說的特性，因此知道了物体变化的始点和終点的状态参数，就可以知道这体系的状态变化，也就很容易計算其热能变化了。

### 三、根据兩条基本定律研究热能变功的数量和条件

知道了工質的状态以后，次一步驟就是如何利用由工質状态变化所产生的力量来作功。一定質量的工質能作出多少有用的功能？完成一定数量的功需要多少工質？需要在什么条件下才能实现使热能变功？同样的热量在什么条件下能得到最多的功？这些

問題都是我們必須研究的，也是熱力學研究的中心問題。前代的人对于这些問題已找到了两条基本定律，現在我們就來仔細研究这两条定律根据它們来找出气体工質与外界，即一个体系与另一个体系間交換的热量、工質、內能的变化、以及工質所作的功之間的数量关系，并找出热能变功的最佳条件。

#### 四、分析热力过程，从平衡状态推导出全部过程的計算公式

一个物体占据一定的空間，并可能随時間而改变它的形状和地位。热机中的实际热力状态是經常变动的。但为了研究方便起見，在热力学中常从一个平衡状态或假定近似的平衡状态着手。

平衡状态是这样一种状态：它在沒有外界影响的条件下，各部分在長時間內不發生任何变化。但热力学中的平衡状态不只限于力学的平衡，即不但要靜止，而且要所有能測量的状态参数值都不随時間改变。为了区别于單純的力学平衡，我們称这种平衡状态为热力学平衡。實驗証明，当沒有外界影响时，一个物体在够長的時間內必将趋近于平衡状态。假若把两个物体摆在一起讓它們接触，互相影响，它們将改变它們的状态，最后达到一个共同的平衡。两个以上的物体互相接触，互相影响，最后的結果也是一样。

既然在热力学平衡状态中所有能觀測的性質都不随時間改变，換句話說，各状态参数都有一定的數量，那么由一个平衡状态到另一个平衡状态过程中的热能变化就易于計算了。

有了計算热力平衡状态的方法之后，我們可以假想把热力变化过程分解成許多平衡或接近于平衡的状态。这样，我們就能够解决热力学中所遇到的許多热力平衡体系及从一个平衡状态到另一个平衡状态的变化中的問題了。

以下各章將循序分类来講述热能变化和其应用的原理及計算方法。

## 第二章 理想气体的性质 及其基本定律

上一章曾提到，研究热能变化过程时须先研究工質的状态。气体是热机中最适合的工質，所以本章先研究气体的性质和其基本定律。

### § 2-1. 气体状态的基本参数

描写气体状态最基本的参数是温度、压力和比容。現在就从这几个参数开始来研究气体的性质。

#### 一、溫度

热学的第一个目的是要知道物体的热冷状态，溫度就是用来量度物体受热程度的。实际測量溫度时各国多采用国际百度温标。这种温标当大气压力为 760 公厘水銀柱时取水的冰点为零度，沸点为 100 度，称为攝氏溫度，用  $t$  表示，度数后注以 C。

在热力学的基本公式中常采用絕對溫度，用  $T$  来表示，并在度数后注以 K。絕對溫标的零度位于百度温标零下 273 度。百度温标与絕對溫度之間的換算，用下列等式表示：

$$T = 273 + t.$$

絕對溫度的物理意义，可以这样来理解：物質的溫度既由其分子运动而来，故当分子的热力运动完全停止时所显示的溫度叫做絕對零度。自絕對零度起算的溫度叫做絕對溫度。

#### 二、压力

(1) 压力的概念 按照气体分子运动論，气体分子撞击容器

壁的结果就是气体作用在器壁上的压力。这种压力是以作用在单位面积上的力来衡量的。可以公式表示如下：

$$p = \frac{F}{a},$$

式中， $p$ —作用在单位面积上的力，或称压强；

$F$ —总力；

$a$ —面积。

计算压力的起始点有二：（1）由大气压力起；（2）由真空中起。大气压力的大小，按纬度、海拔及温度的高低而有所不同。物

理学上常采用在北纬 45° 海平面处温度摄氏 0° 时大气压力=760 公厘水银柱为大气压力的平均值。自大气压力起算的压力称为表压力。自真空中起算者则称为绝对压力。绝对压力等于表压力与大气压力之和。

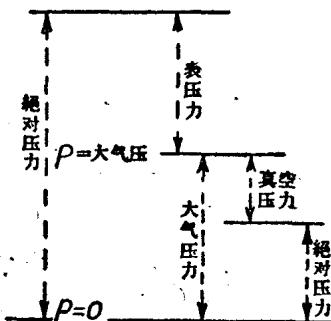


图 2-1.

通常用真空表来度量。各种压力之间的关系如图 2-1 所示。

$$p_{\text{表}} = p_{\text{绝对}} - p_{\text{大气}},$$

$$p_{\text{绝对}} = p_{\text{大气}} + p_{\text{真空}},$$

或

$$p_{\text{真空}} = p_{\text{绝对}} - p_{\text{大气}}.$$

(2) 压力计量单位 在物理学上常采用大气压为压力单位。一个大气压等于 760 公厘水银柱 ( $h$ ) 的压力。热力学中除大气压力外；有时也采用另一种压力单位，即以公斤/公分<sup>2</sup>为一个压力单位，这称为工程气压。

工程气压(简称气压)与大气压(亦称物理气压)之间的关系

如下：

在水銀的密度( $\gamma$ )=13.595 克/公分<sup>3</sup>的条件下，

$$\begin{aligned} 1 \text{ 大气压 } p &= h\gamma = 760 \times 13.595 = 1.0333 \text{ 公斤/公分}^2 = \\ &= 10.333 \text{ 公尺水柱} = 14.7 \text{ 磅/吋}^2; \end{aligned}$$

$$1 \text{ 工程气压} = \frac{760}{1.033} = 735.6 \text{ 公厘水銀柱};$$

$$1 \text{ 工程气压} = \frac{1}{1.033} \text{ 大气压} = 0.968 \text{ 大气压}.$$

### 三、比容和密度

比容是單位質量的物体所占的容积。在工程热力学中質量單位用公斤，所以比容就是一公斤气体所占的容积。密度是每單位容积里的物質的質量。比重是單位容积的某物質的重量与同容积的水的重量之比，在公制中它在数值上与物質的密度相等。在热力学中，容积的單位用立方公尺，所以气体的密度就是一立方公尺的質量。

用  $v$  代表比容， $\gamma$  代表密度，则

$$v\gamma = 1.$$

由此可见， $v$  与  $\gamma$  互为倒数。假如有  $G$  公斤的某种气体占  $V$  公尺<sup>3</sup>的容积，则

$$v = \frac{V}{G} \text{ 公尺}^3/\text{公斤}; \quad \gamma = \frac{G}{V} \text{ 公斤/公尺}^3.$$

气体比容和密度的标准状态常采用  $t=0^\circ\text{C}$  (或  $273^\circ\text{K}$ ) 及  $h=760$  公厘水銀柱的压力。

其他状态参数待以后在适当的时间内再講。

### § 2-2. 理想气体的性质

为了便于从复杂的現象中找出气体的規律起見，在热力学中

假定有一种气体，它的分子本身所占容积等于零（与分子間的距离比較而言），且分子間沒有內聚力（相互吸引力）。这种气体可以适用物理学上所公認的由气体分子运动学說所推导出的气体諸定律，这种气体称为理想气体。

严格的說，沒有一种实际气体能完全符合于这种条件，但理想气体可以作为实际气体的極限状态看。它的性質和实际存在的气体很接近。这种理想气体的研究，对于說明气体状态的变化有極大的作用。

处在不同物态的物体——固态，液态，气态，分子之間的內聚力（分子間的互吸力）及分子間的距离是各不相同的。

在固体里，原子与原子之間彼此挨得很近，內聚力最大，原子在那里不作移动运动，只在它的平均位置附近振摆。

液体的內聚力較小，分子在液体内有移动运动，但这种运动很受限制，因为分子之間的距离很近。

物体轉变为气体之后，它的体积，也就是分子之間的距离，就大大增加，而內聚力則減小，而且气态离液态愈远，这种特性愈强。同一气体，分子間的內聚力将随温度的增加及压力的下降而減小。这两个因素使气体的体积增大，因而分子間的距离增大，內聚力減小。同时分子本身体积和气体分子运动所占的体积比起来，作用就小得多了。气体运动所占的体积就是气体的体积。

远离液态的气体，它分子間的內聚力及分子本身的体积因为很微小，都可以略去不計。这时的气体按性質說已經就等于我們称为理想气体的东西了。这就是我們可以把自然界中每一种实际存在的气体略去它的微小內聚力以及分子本身体积而称之为理想气体的基础。由此可知，这种假設在温度愈高，压力愈小时，愈正确。所以理想气体是任何一种实在气体在其压力趋于零 ( $p \rightarrow 0$ )，体积趋于无限大 ( $v \rightarrow \infty$ ) 时的極限状态。

在热力計算里，热力学中所遇見的一切气体，除湿水蒸汽外，大都可以認為是理想气体。与燃料燃后产物組成的混合气中的水蒸汽及大气中所包含的水蒸汽也都可以当作理想气体看。只有蒸汽动力机里和加温器里和液态很接近的水蒸汽不能当作理想气体。

凡是分子之間的內聚力及分子本身的体积不能略去的，我們称它为实际气体。

找出了理想气体的一般規律之后，对于实际气体可把用實驗方法所得出的实际气体規律归纳成与理想气体公式形式相似而附加某些修正系数的公式。且在某些实际問題中假若計算所需精密度不太高，这种修正也可略而不計。

### § 2-3. 理想气体的基本定律

在物理学中已講过，理想气体的变化是符合于波义耳-馬略特定律，盖呂薩克和查理定律的。現在讓我們把这些定律再提一下：

#### 一、波义耳-馬略特定律

定量的某种理想气体倘溫度不变，其容积恒与其絕對压力成反比，或者說絕對压力与容积之乘积恒等于一常数。用公式表示，则：

当  $T = \text{定值}$  时，

$$\frac{p_1}{p_2} = \frac{v_2}{v_1} \quad \text{或} \quad p_1 v_1 = p_2 v_2 = \text{常数}.$$

#### 二、蓋呂薩克定律

蓋呂薩克在 1802 年作試驗获得如下的結論，即在壓力一定时，气体的容积随溫度的升降而膨胀或收缩，其变

化量恒等于此定量气体在冰点时容积的一定百分数。以公式表示則为

$$v = v_0(1 + \alpha t), \quad (2-1)$$

式中  $v$  代表温度为  $t^{\circ}\text{C}$  时气体的容积;  $v_0$  代表在基准温度  $t_0(0^{\circ}\text{C})$  时的容积;  $\alpha$  为气体的热膨胀系数, 約等于  $\frac{1}{273}$ 。

### 三、查理定律

若容积保持不变, 則压力随温度变化, 其关系为

$$p = p_0(1 + \beta t), \quad (2-2)$$

式中  $p$  为温度  $t^{\circ}\text{C}$  时的气体压力;  $p_0$  为在基准温度  $t_0(0^{\circ}\text{C})$  时的压力;  $\beta$  为压力随温度增加的系数。

根据实验的数据, 实际气体在低压下,

$$\alpha = \beta = 0.00366 = \frac{1}{273.16}.$$

这个值是趋近于理想气体的极限值。

用  $T_0$  和  $t_0$  表示冰点在绝对温度和摄氏温度上的度数。

因  $T^{\circ}\text{K} = t^{\circ}\text{C} + 273.16^{\circ}$ ,

所以  $T_0 = 273.16^{\circ}\text{K}$

$T^{\circ}\text{K}$  是由绝对零度算起的温度——绝对温度。

所以  $\alpha = \beta = \frac{1}{T_0}$ .

盖吕萨克定律和查理定律也可以表示为如下的公式:

当  $p = \text{定值}$  时,

$$\frac{v_1}{v_2} = \frac{T_1}{T_2},$$

即在定压下, 比容与绝对温度成正比变化。

或  $v = \text{定值}$  时,