第19章 热力学第二定律

问题:

热力学第一定律……一切热力学过程都应满足能量守恒。

但满足能量守恒的过程是否一定都能进行?

热力学第二定律……满足能量守恒的过程不一定都能进行! 过程的进行还有个方向性的问题。

本章讨论热力学过程的方向性,揭示热力学第二定律的微观本质。

录

- §1 自然过程的方向
- §2 不可逆性的相互依存
- §3 热力学第二定律及其微观意义
- §4 热力学概率与自然过程的方向
- §5 玻耳兹曼熵公式与熵增加原理
- §6 克劳修斯熵公式

§1 自然过程的方向

符合热力学第一定律的过程,不一定能在自然界发生

一、功热转换

自然过程: 重物自动下落→带动叶片转动→水温升高





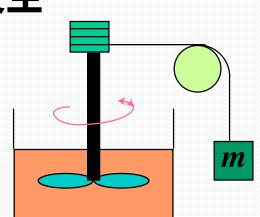


> 功热转换过程具有方向性。



口功热转换过程是不可逆的;

□或,热不能<u>自动</u>转化为功;



二、热传导

自然过程:两个温度不同的物体相互接触,热量总是自动地从 高温物体传向低温物体,最终使二者温度相同而达到热平衡。



相反的过程: 热量自动地从低温物体传向高温物体,使二者温差越来越大, 这样的过程谁也未曾发现过。

▶热传导过程也具有方向性。

□或,热量不能自动地由低温物体传向高温物体。

三、气体的绝热自由膨胀

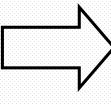


- □气体向真空中绝热自由膨胀的过程是不可逆的。
- ◆非平衡态到平衡态的过程是不可逆的。

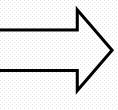
以上三个典型例子(实际过程)都是按一定方向进行的。 相反的方向"不能自动发生",或者说,可以发生,但必然 会产生其他后果 (或外界要发生变化)

●一切与热现象有关的*实际宏观过程* 都是不可逆的。











又如,生命过程是不可逆的:

出生→童年→少年→青年→中年→老年→火葬场

不可逆!

实际上,"一切与热现象有关的自然过程(不受外界干预的过程, 立系统内部的过程)都是不可逆的,都存在一定的方向性.

§2 不可逆性的相互依存

一、可逆过程与不可逆过程:

可逆过程:在系统状态变化过程中,如果逆过程能重复正过程的每一状态,而且不引起其它变化,这样的过程叫做可逆过程。

(即系统和外界都恢复了原状)

如不可能使系统和外界都完全复原,则此过程叫做不可逆过程.

自然过程: (1)有摩擦损耗 (2)是非准静态过程

一切自然过程(实际宏观过程)都是不可逆过程.

可逆过程的条件

无摩擦+准静态

- ◆摩擦是功变热的过程,它肯定是不可逆的;
- ◆非准静态过程也是不可逆的:

无摩擦力、粘滞力或其它耗散力作功,无能量耗散的过程

可逆过程是比准静态过程更加理想化的过程; 有重要的理论意义与实际意义。

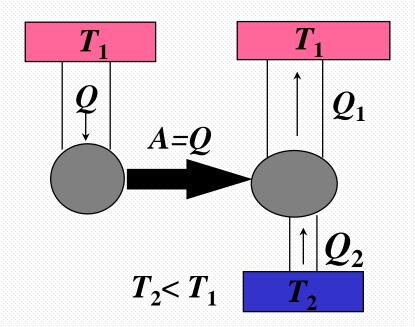
全部由可逆过程构成的循环称为可逆循环。不符合这个条件的 称为不可逆循环.

例如,理论上效率最高的卡诺循环就有"无摩擦+准静态"的特征,是可逆循环。

二、不可逆性的相互依存

- ◆各种自然的能实现的宏观过程的不可逆性是相互沟通的
- 一种过程的方向性存在(消失),则另一过程的方向性也存在(消失)。

如:由功变热的不可逆 → 热传导的不可逆



假设: 热可以自动转变为有用功

热可以自动从低温 物体传向高温物体

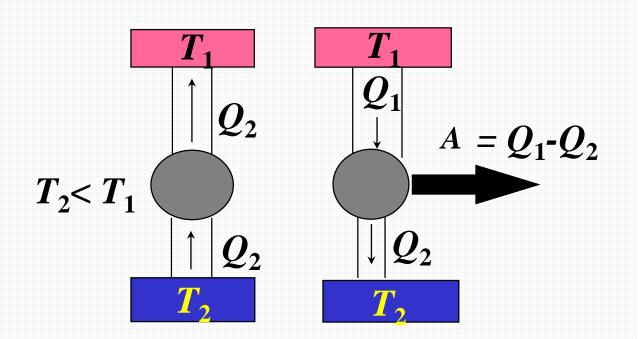
 $\mathbf{Q}_{1} = A + Q_{2} = Q + Q_{2}$

热源 T_1 净吸热为: $Q_1 - Q = Q_2$

热源 T_2 净放热为: Q_2

假设: 热可以自动从低 温物体传向高温物体

→ 热可以自动转变为有用功



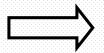
热机从热源 T_1 净吸热: Q_1-Q_2

热源 T_2 净放热: 0

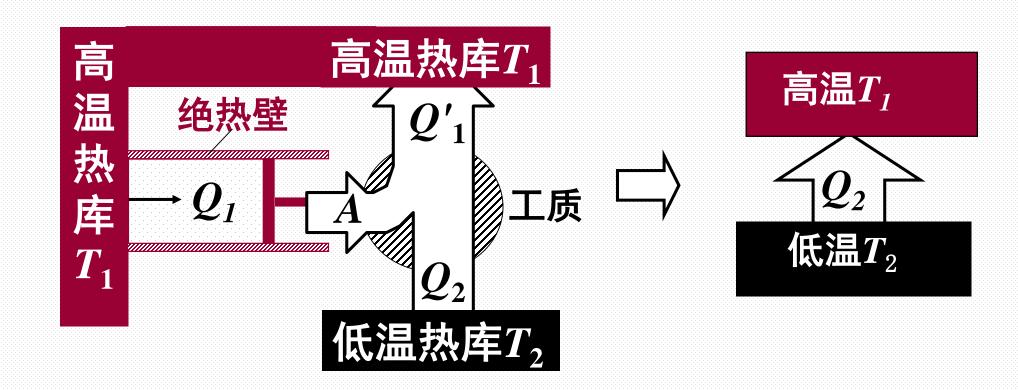
即:功热转换的不可逆性与热传导的不可逆性是等价的。

再如: 由热传导的不可逆性推断自由膨胀的不可逆

气体可以自动压缩

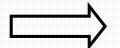


热传导方向性消失

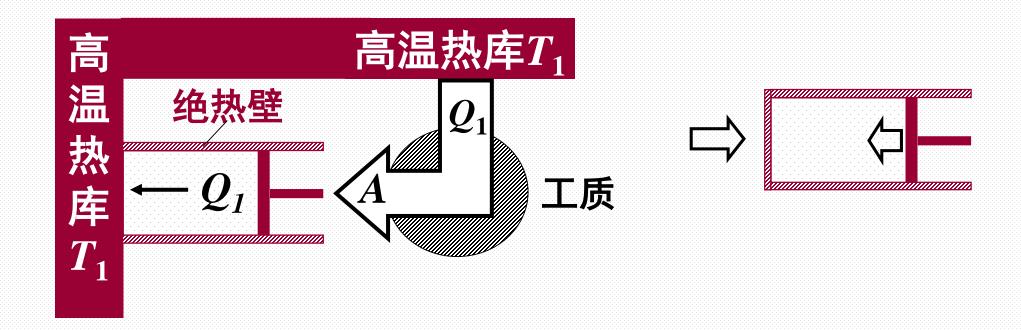




功热转换方向性消失



气体可以自动压缩



各种自然过程的<mark>不可逆性是等价</mark>的,只要一个过程 不可逆可推断出其他过程也不可逆的。

结论:

- 1、与热现象有关的宏观自然过程都是不可逆过程。 可作为热力学第二定律的一般性表述。
- 2、各种不可逆的过程都是彼此等价(或日相互沟通) 在上述各种不可逆过程的背后应该存在着一种能 够决定它们实际进行方向的共同的规律。

系统状态的无序性大小



§3 热力学第二定律及其微观意义

- 一、热力学第二定律表述
- (1)、克劳修斯表述 (1850年)
- ◆热量不可能由低温物体传向高温物体,而不引起其它任何变化。
- ◆热量不能自动地由低温物体传向高温物体。

注意:

- ① 热量自动地由低温传到高温,不违反热力学第一定律,但违背了热力学第二定律。
- ② "不引起其它任何变化"和"自动地"几个字……

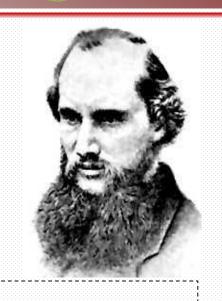




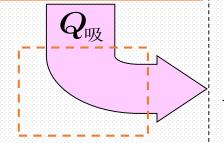
- (2)、开尔文表述(1851年)
- ◆不可能从单一热源吸收热量,使它完全变为有用功, 而不引起其它任何变化。
- ◆或:效率为100%的热机(第二类永动机)不可能制成。
- ◆或: 热能(内能)不能自动转化为功。
- (3)、 其它表述

两种表述是等价的

- ◆气体的绝热自由膨胀是不可逆过程
- ◆非平衡态到平衡态的过程是不可逆过程。
- ◆一切与热现象有关的实际宏观过程都是不可逆的。







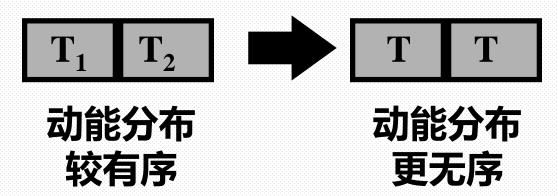
理想热机 单源热机

(定性解释) 二、热力学第二定律的微观意义

反映: 大量分子的热运动总是沿着无序程度增加的方向发展。

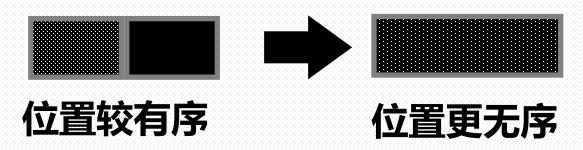
机械能 (电能) → 热能 1、功热转换 (有序运动 → 无序运动)

2、热传导





3、气体绝热自由膨胀



☆ 整洁的宿舍 → 杂乱的宿舍

注意: 热力学第二定律的适用条件

- (1) 适用于大量分子的系统,是统计规律。
- (2) 适用于孤立系统。

§4 热力学概率与自然过程的方向

一、热力学概率

平衡态的宏观参量不随时间变化,

然而,从微观上来看,它总是从一个微观状态变化到另一个微观状态,

只是这些微观状态都对应同一个宏观状态而已。

这样看来, 系统状态的宏观描述是粗略的。

任一宏观态对应多个微观态,其总数称为热力学概率。

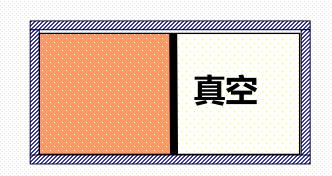
什么是宏观状态所对应微观状态?

≻以理想气体自由膨胀为例

粒子数为N

宏观状态:如果不考虑分子之间的差别,只考 虑每个部分有多少分子。

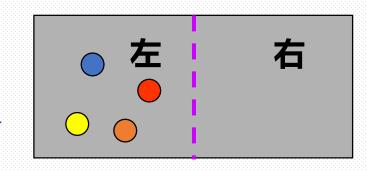
微观状态:不仅要考虑每个部分的粒子数,而且还要考虑这些分子的每种分布花样。

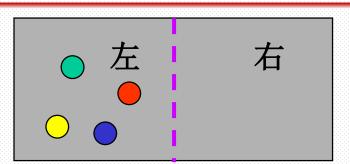


下面举例说明

红、黄、兰、绿4个粒子数分布在左右两侧的情况

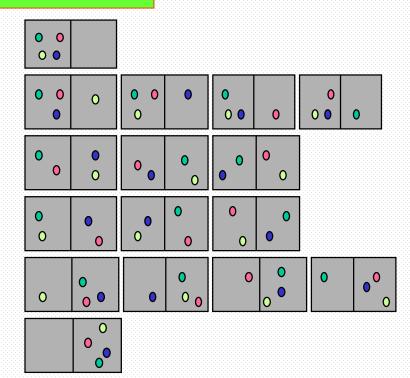
(此时微观上只有粒子位置发生变化) 体积: $V \rightarrow 2V$





微观态

(基本事件)



宏观态

热力学概率 Ω

(微观态数)

$$\Omega = \Omega_{\min} = C_4^0 = 1$$

▶出现的可能性最小

$$\Omega = C_4^1 = 4$$

$$\Omega = \Omega_{\text{max}} = C_4^2 = 6$$

▶出现的可能性最大

左1、右3
$$\Omega = C_4^3 = 4$$

$$\Omega = \Omega_{\min} = C_4^4 = 1$$

▶出现的可能性最小

(共5种)

>对应热力学概率(微观状态数目) 最大的宏观状态其出现的可能性最大。

N=10系统中有10个分子

系统共有 210 = 1024 种微观状态

共有10 + 1 = 11 种宏观状态

其中10个分子全部留在 B 室或全部返回 A 室的 概率都为 1/210 = 1/1024

 m_{10} 个分子在A、B 中均匀分布(即 A、B 两室中 分子数相等或相差不多)的宏观状态出现的概率为

(210 + 252 + 210)/1024 = 672/1024

是前者的672倍。

宏观状态		1个宏观状态所
A室	B室	包含的微观状 恋数
10	0	1
9	1	10
8	2	45
7	3	120
6	4	210
5	5	252
4	6	210
3	7	120
2	8	45
1	9	10
0	10	1

 $2^N = 2^{10^{23}}$ 一般情况下: $N \cong 10^{23}$,则总微观态数为:

由前面分析可知:

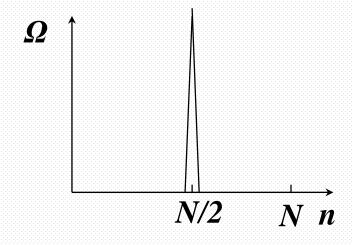
容器左半部有n 个粒子时的热力学概率为

$$\Omega(n) = C_N^n$$

N个分子全部退回到左边的几率 $\frac{1}{210^{23}}$

此数值极小,意味着此事件永远不回发生。





从任何实际操作的意义上说,不可能发生此类事件,因为在 宇宙存在的年限(~1018秒)内谁也不会看到发生此类事件。

> 即使粒子分布偏离均匀分布状态仅有10-10, 相应的概率也仅有10-434!

结果表明:

- □两侧粒子数相等时(均匀分布),热力学概率(微观态数)Ω最大,
 - 此时对应的宏观态就是系统在一定条件下的平衡态。
 - 平衡态时的热力学概率几乎占各种可能宏观态 对应的微观态总数的100%。
 - > 平衡态对应的热力学概率

$$\Omega = 2^N$$

二、热力学第二定律的微观意义 (定量说明)

与热现象有关的实际宏观过程具有方向性:

孤立系统中的热运动总是:

- □ 从热力学概率较小的宏观态向着热力学概率较大的宏观态进行
- 以分子运动比较有序的状态向着分子运动无序的状态进行。
- 以非平衡态向着平衡态进行。

这正是决定自然过程进行方向的共同标准(向熵增加的方向进行)

▶ 热力学第二定律本质上是一个统计规律。

与自然过程方向相反的过程不是绝对不可能发生,只是发生的可能性几乎为0

§5 玻尔兹曼熵公式与熵增加原理

一、玻尔兹曼熵公式

1877年,玻耳兹曼引入熵,表示系统无序性的大小

 $S \propto \ln \Omega$

1900年,普朗克引入系数 k —玻耳兹曼常数

玻耳兹曼熵公式: $S = k \ln \Omega$

热力学概率Ω越大,微观态数就越多,系统就越混乱越无序。

熵的微观意义:系统内分子热运动无序性的一种量度。

熵:是一与微观状态有关的物理量(状态量)

熵是广延量,具有可加性 设某系统由两个子系统1和2组成

在某一宏观态下,两个系统各自具有的热力学概率分别为

$$\Omega_1 \quad \Omega_2$$

则系统在该宏观态下的总热力学概率应为: $\Omega = \Omega_1 \Omega_2$

两个子系统的熵分别为: $S_1 = k \ln \Omega_1$ $S_2 = k \ln \Omega_2$

故整个系统的总熵为: $S = k \ln \Omega = S_1 + S_2$

二. 熵增加原理

(热力学第二定律的另一种表述)

熵变 如果系统从初态1变到末态2,则系统的熵变为:

 $\Delta S = k \ln \Omega_2 - k \ln \Omega_1$

因为熵是态函数,因此熵变只与初态及末态有关,与过程无关。

对于孤立系统,系统总是要从非平衡态过渡到平衡态

因此: $\Delta S \geq 0$

>号对应于从非平衡态过渡到平衡态,

=号对应于系统处于平衡态

热力学第二定律也可以表述为:

◆ 在孤立系统中进行的自然过程总是沿熵增加的方向进行, 这称为熵增加原理。



孤立系统不可逆过程 $\Delta S > 0$

孤立系统可逆过程 $\Delta S = 0$

孤立系统中的可逆过程, 其熵不变;

孤立系统中的不可逆过程,其熵要增加。

例:用玻耳兹曼熵公式计算理想气体绝热自由膨胀熵的增加量。





 V_2,T,S_2

n个体积元

$$nV_2/V_1$$
个体积元

$$\Omega_1 \propto n^{v N_A}$$

$$Q_2 \propto \left(\frac{V_2}{V_I}n\right)^{\nu N_A}$$

因为初、末态T相同,分 子的速度分布不变, 只有 位置分布改变,可以只按 位置分布计算热力学概率。

熵增:
$$\Delta S = S_2 - S_1 = k(\ln \Omega_2 - \ln \Omega_1) = k \ln \frac{\Omega_2}{\Omega_1} = \nu N_A k \ln \frac{V_2}{V_1} = \nu R \ln \frac{V_2}{V_1}$$

$$\Delta S = \nu R \ln \frac{V_2}{V_1} > 0$$

符合熵增原理。

熵的概念,现已远远超出分子运动的领域

如对信息也用熵的概念来分析研究

☆ 整洁的宿舍 → 杂乱的宿舍

热力学概率小 热力学概率大

玻耳兹曼熵小 玻耳兹曼熵大

信息量大 信息量小

如果定义一个信息熵,而且认为信息熵也是沿着增大的方向发展的话,

信息熵小 信息熵大

信息量越大,信息熵越小 ----

信息是负熵!

§6 可逆过程和卡诺定律

可逆过程的条件

准静态过程(无限缓慢的过程),且无摩擦力、粘滞力或其它 耗散力作功,无能量耗散的过程。

只有理想的无耗散的准静态过程,才是可逆过程。

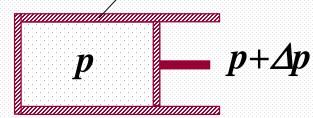
产生不可逆的原因

- 1、过程中发生耗散 摩擦、电流使电阻发热、两种流体混合等
- 2、过程中包含非平衡态到平衡态的过渡

气体自由膨胀、有限温差热传导等

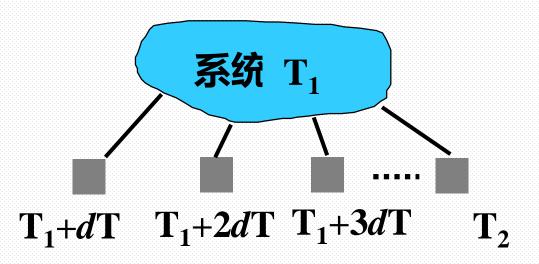
可逆过程例1: 气体无摩擦、准静态压缩。





压强差保持无限小

可逆过程例2: 准静态传热



温差无限小"等温"传热



可逆过程例3: 卡诺循环

工质和热库—等温传热; 工质做功全部为有用功—无摩擦。

卡诺定理

1) 在相同的高温热源 (T₁)与相同的低温热源 (T₂)之间工作的一切可逆热机,其效率都相同,而与工作物质无关。

效率
$$\eta_{可逆} = 1 - \frac{Q_2}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

2) 在相同的高低温两热源间工作的一切不可逆机的效率总小于可逆机。

$$\eta_{$$
不可逆 $}=1-rac{Q_{\scriptscriptstyle 2}}{Q_{\scriptscriptstyle 1}}<\eta_{$ 可逆 $}=1-rac{T_{\scriptscriptstyle 2}}{T_{\scriptscriptstyle 1}}$

□由卡诺定律可推导出克劳修斯熵公式

§6 克劳修斯熵公式 (宏观)

考虑1mol理想气体,初态为 (V_1,T) 末态为 (V_2,T)

末态与初态间的熵变为:
$$\Delta S = k \ln \frac{\Omega_2}{\Omega_1} = kN_A \ln \frac{V_2}{V_1} = RT \frac{\ln(V_2/V_1)}{T}$$

由于熵变与过程无关,设末态由<mark>可逆准静态等温膨胀</mark>达到, 在等温膨胀过程中,气体吸收的热量为

$$Q = RT \ln(V_2/V_1)$$

所以:
$$\Delta S = \frac{Q}{T}$$
 对无限小可逆准静态过程 $dS = \frac{dQ}{T}$

克劳修斯熵公式

$dS = \frac{dQ}{T}$ 对无限小可逆准静态过程

利用热力学第一定律:

$$\Delta S = S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dQ}{T}$$

$$dQ = dE + pdV \qquad dS = \frac{dE + pdV}{T} \qquad \Delta S = \frac{dE + pdV}{T}$$

$$TdS = dE + pdV$$

此式为热力学基本微分方程



- (1)、熵是态函数,为广延量,系统的熵为各部分熵的总和。
- (2)、若把某一初态定为参考态,则: $S = S_0 + \int \frac{dQ}{T}$
- (3)、上式只能计算熵的变化,它无法说明 熵的微观意义,这也是热力学的局限性;
- (4)、熵的概念比较抽象,但它具有更普遍意义。

指出几点:

1)熵增加原理只适用于孤立系统。
对非孤立系统熵可增加也可减少。

- H₂O
- 一杯水,它不断被外界吸收热量,变成冰,它的熵就减少了。
- 2) 熵的增加意味着能量品质的降退

能用来做功的能量少了,一部分能量放入到低温热库。再也不能被利用了。这部分不能被利用的能量称为退化的能量。

退化的能量是与熵增成正比的

每利用一份能量,就会得到一定的附带作用

---把一部分本来可以利用的能量变为退化的能量

可以证明: 退化的能量实际上就是环境污染的代名词。

节约能源就是保护环境。

而保护环境就是保护人类的生存条件,非同小可 (当代大学生应具备的能源环境观)

耗散结构

人们发现无机界、无生命的世界总是从有序向无序变化。

但生命现象却越来越有序,生物由低级向高级发展、进化。

以致出现人类这样高度有序的生物

意大利科学家普里高津提出了耗散结构理论,解释了这个问题。

原来生命是一开放系统。其熵变由两部分组成。

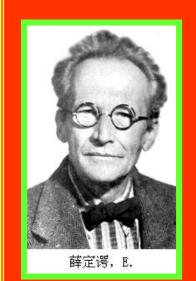
$$\Delta S = \Delta S_e + \Delta S_i$$

 ΔS_i 系统自身产生的熵,总为正值。

 ΔS_e 与外界交换的熵流,其值可正可负。

$$\Delta S = \Delta S_e + \Delta S_i$$

当系统远离平衡态时系统不断消耗能源与物质 开放系统---与外界有物质和能量的交换的系统 从熵流中获取负熵,从而使系统在较高层次保持有序。



'生命之所以免于死亡, 其主要原因就在于他能不断 地获得负熵'