

# 热力学与统计物理期中考试

吴远清-2018300001031

2020 年 5 月 12 日

## 一. 概念题

1. 试述等概率原理及你对等概率原理的理解.

Answer:

For an isolated system, if it's in equilibrium, it will be equally likely to be in any of its accessible states.

等概率原理是统计物理的基础假设. 从力学角度出发, 如果各态历经假说/准各态历经假说成立, 则刘维尔定理可以演化为等概率原理, 但事实上这两个假说均不成立, 各态历经是通过统计系统特有的物理性质而实现的, 这就使得等概率原理成为统计物理最基础的原理.

2. 试述热力学第零、第一、第二、第三定律并简述其物理意义

Answer:

Zeroth law: There are three system A,B,C, if A and B are in equilibrium, B and C are also in equilibrium, then A and C are in equilibrium

第零定律是温度的定义与测量, 温标的建立的基础

First law:  $\Delta \bar{E} = -W + Q$

第一定律反应了统计系统最重要的几个热力学量之间的关系, 并且是能量守恒在统计系统中的表现.

Second law: For any process done in a isolated system:  $\Delta S \geq 0$

For a quasi-static process:  $dS = \frac{dQ}{T}$

第二定律说明了孤立系统总是趋向于无序, 否决了第二类永动机的可能, 准静态过程的表达式使得我们可以将不完全微分  $dQ$  转换为完全微分  $TdS$  (不用考虑过程量, 只考虑有势函数, 使得热力学态与态之间的计算大大简化).

Third law: The entropy of a system has the limiting property:  $T \rightarrow 0_+$  or  $E \rightarrow E_0$ ,  $S \rightarrow S_0$ .

第三定律描述了熵的极限行为, 并且注意到了核自旋导致的绝对零度下熵取一有限值

### 3. 试述相空间及其物理意义

Answer:

相空间就是可以完全描述一个系统的微观态的物理量所构成的空间.

相空间依赖于广义坐标和独立热力学量的选取, 使得我们可以任意的选取想要研究的物理量, 并使得每个微观态都对应于相空间内一个点.

### 4. 试述什么是平衡态、孤立系统、弛豫时间

Answer:

平衡态: 系统处于各微观态的概率不随时间变化, 系统的各宏观热力学量也保持不变.

孤立系统: 与外界既没有物质交换, 也没有能量交换的系统.

弛豫时间: 系统从非平衡态转变为平衡态所需的时间.

### 5. 试述什么是熵? 并写出熵的几种计算式并说明其物理意义.

Answer:

Definition:

$$S = k \ln \Omega$$

$$dS = \frac{dQ}{T}$$

物理意义: 代替系统的状态数, 描述了统计系统的无序程度.

## 二. 推导题、计算题

6. 对于 1 维格子上的随机行走, 格子步长为 1, 向右的概率为  $p$ , 向左的概率为  $q$ ,  $N$  步随机行走后, 试推导距离原点为  $m$  的概率  $P(m)$ 。这里  $p+q=1$ ,  $N \gg 1$ , 且  $0 < p, q < 1$ 。

Answer:

Since  $N \gg 1$ , we can use the Gaussian approximation:

$$W(n_1) = (2\pi Npq)^{-\frac{1}{2}} \exp\left[-\frac{(n_1 - Np)^2}{2Npq}\right] \quad (1.1)$$

and we have:

$$m = |n_1 - n_2| = |2n_1 - N| \quad (1.2)$$

Then for a specific  $m$ , we have:

$$P(m) = W\left(\frac{N+m}{2}\right) + W\left(\frac{N-m}{2}\right)$$

$$= (2\pi Npq)^{-\frac{1}{2}} \left\{ \exp\left[-\frac{(\frac{N+m}{2} - Np)^2}{2Npq}\right] + \exp\left[-\frac{(\frac{N-m}{2} - Np)^2}{2Npq}\right] \right\} \quad (1.3)$$

Finally:

$$P(m)dm \approx (2\pi Npq)^{-\frac{1}{2}} \left\{ \exp\left[-\frac{(\frac{N+m}{2} - Np)^2}{2Npq}\right] + \exp\left[-\frac{(\frac{N-m}{2} - Np)^2}{2Npq}\right] \right\} dm \quad (1.4)$$

7.

(1) 试推导平衡态单原子理想气体系统状态数  $\Omega$  与体系体积  $V$  和内能  $E$  的关系表达式

(2) 进一步推导单原子理想气体状态方程

(3) 并导出单原子理想气体内能  $E$  与温度  $T$  的关系

Answer:

(1)

Generally:

$$\Omega(E) \propto \int_E^{E+\delta E} \dots \int d^3r_1 \dots d^3r_N d^3p_1 \dots d^3p_N dQ_1 \dots dQ_M dP_1 \dots dP_M \quad (2.1)$$

Which equal to:

$$\Omega(E) \propto V^N \chi(E) \quad (2.2)$$

For ideal gas:

$$\Phi \propto R^f = (2mE)^{f/2} \quad (2.3)$$

Then:

$$\Omega(E) \propto E^{(f/2)-1} \quad (2.4)$$

For monatomic molecule:

$$f = 3N \quad (2.5)$$

So:

$$\Omega(E) \propto E^{(3N/2)-1} \quad (2.6)$$

From (2.2):

$$\Omega = BV^N E^{3N/2} \quad (2.7)$$

(2)

From (2.7):

$$\ln \Omega = N \ln V + \frac{3}{2} N \ln E + \ln B \quad (2.8)$$

The general force of volume is:

$$\bar{P} = \frac{\partial E}{\partial V} = \frac{\partial \ln \Omega}{\partial V} kT = \frac{N}{V} kT \quad (2.9)$$

So:

$$PV = NkT \quad (2.10)$$

(3)

$$\beta = \frac{\partial \ln \Omega}{\partial E} = \frac{3}{2} N \frac{1}{E} = \frac{1}{kT} \quad (2.11)$$

So:

$$E = \frac{3}{2} NkT \quad (2.12)$$

8. 一系统 A 与一温度为 T 的热库 A' 处于热平衡 (A' » A)

(1). 试问系统 A 处于微观状态 r 的概率 Pr? 这里微观状态 r 的内能为 Er

(2). 试基于等概率原理推导此概率 Pr

Answer:

(1)

$$P_r = \frac{e^{-\beta E_r}}{\sum_r e^{-\beta E_r}} \quad (3.1)$$

(2)

$$E_r + E' = E^{(0)} \quad (3.2)$$

So, the probability to find A in state r is:

$$P_r = C' \Omega' (E^{(0)} - E_r) \quad (3.3)$$

Since  $A \ll A'$ , expand  $\Omega$  at  $E' = E$ :

$$\ln \Omega' (E^{(0)} - E_r) = \ln \Omega' (E^{(0)}) - \left[ \frac{\partial \ln \Omega'}{\partial E'} \right]_0 E_r \dots \quad (3.4)$$

Neglect terms of higher order:

$$\Omega' (E^{(0)} - E_r) = \Omega' (E^{(0)}) e^{-\beta E} \quad (3.5)$$

So:

$$P_r = C e^{-\beta E_r} \quad (3.6)$$

Since  $C$  is a integration factor:

$$P_r = \frac{e^{-\beta E_r}}{\sum_r e^{-\beta E_r}} \quad (3.7)$$

9. 以系统温度和体积 ( $T$ ,  $V$ ) 作为独立自变量

(1) 试写出 Helmholtz 自由能  $F$  的微元表达式  $dF$

(2) 试推导 Maxwell 关系式:  $(\partial S / \partial V)_T = (\partial p / \partial T)_V$

Answer:

(1)

Definition:

$$F = E - TS \quad (4.1)$$

So:

$$dF = -SdT - pdV \quad (4.2)$$

(2)

Mathematically:

$$dF = \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V dT + \left( \frac{\partial F}{\partial V} \right)_T dV \quad (4.3)$$

Compare with (4.2):

$$\left( \frac{\partial F}{\partial V} \right)_T = -p \quad (4.4)$$

$$\left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V = -S \quad (4.5)$$

And we have:

$$\frac{\partial^2 F}{\partial V \partial T} = \frac{\partial^2 F}{\partial T \partial V} \quad (4.6)$$

So:

$$\left( \frac{\partial S}{\partial V} \right)_T = \left( \frac{\partial p}{\partial T} \right)_V \quad (4.7)$$

10.

(1) 什么是热机?

(2) 一热机在高温热源吸热  $Q$ , 在低温热源放热, 并同时对外做功  $W$ , 如果整个过程为准静态, 试计算其效率  $\eta$

Answer:

(1)

热机是将体系的内能转化为对外做功的机器

(2)

We have:

$$\eta = \frac{W}{Q} \leq 1 - \frac{T_2}{T_1} = \frac{T_1 - T_2}{T_1} \quad (5.1)$$

(5.1) is a equation when  $\Delta S = 0$ , which means undergoes a quasi-static process.

So:

$$\eta = \frac{W}{Q} \quad (5.2)$$