## 中国科学技术大学 2017~2018学年第二学期考试试卷

考试科目: 热学	得分 _	
学生所在系:	姓名:	学号:
可能要用到的常数、	热力学关系和数学	公式: $R=8.31J \cdot mol^{-1} \cdot K$ ;
$k = 1.38 \times 10^{-23} J \cdot K^{-1};$	$N_A = 6.02 \times 10^{23} mol^{-1}$	$;  (\frac{\partial U}{\partial V})_T = T(\frac{\partial P}{\partial T})_V - P$
$T_i V_i^{\gamma-1} = T_f V_f^{\gamma-1};  dQ =$	$= -\kappa \cdot \frac{dT}{dx} \cdot dA \; ;  \frac{dp}{dT} =$	$\frac{l}{T(V_2-V_1)};$

- 1. 一个热容C为常数的物体,与温度为 $T_1$ 的巨大热源形成热平衡。利用一可逆制 冷机在物体和热源间工作,从物体吸热使其降温至 $T_2$ ,向热源释放热量,
- 1) 外界需对制冷机做多少功?
- 2)假设上述对制冷机做的功全部来源于 $\nu$ 摩尔单原子理想气体的准静态绝热膨胀过程,该过程使理想气体的体积增大至初态的八倍,求解理想气体的末态温度 $T_f$ 。
- 3) 第 2) 小题中理想气体做功前后的熵差是多少? (共 18 分, 3 小题分别是 8 分、 7 分、3 分)

## (请刘国柱老师检查一下)

解答:

1) 物体放出热量 $Q = C(T_1 - T_2)$ 

物体的熵变为
$$\Delta S_a = \int_{T_a}^{T_2} \frac{CdT}{T} = C \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right)$$

热源的温度保持不变,其熵变是 
$$\Delta S_b = \frac{Q+W}{T_1} = \frac{C(T_1-T_2)+W}{T_1}$$

上述过程可逆,物体、热源、可逆制冷机构成的总系统与外界绝热,总熵变为零,

$$\mathbb{EP} \Delta S = \Delta S_a + \Delta S_b + 0 = C \ln \left(\frac{T_2}{T_1}\right) + \frac{C(T_1 - T_2) + W}{T_1} = 0$$

得
$$W = CT_1 \ln \left( \frac{T_1}{T_2} \right) - C(T_1 - T_2)$$

2) 理想气体准静态绝热膨胀,温度从 $T_i$ 变成 $T_f$ ,由热力学第一定律知,其内能的变化等于对外界所做的功,即

$$\Delta U = W = CT_1 \ln \left( \frac{T_1}{T_2} \right) - C(T_1 - T_2) = \frac{3}{2} vR \left( T_i - T_f \right)$$

在 绝 热 过 程 中 理 想 气 体 状 态 参 量 满 足 泊 松 方 程

$$T_{i}V_{i}^{\gamma-1} = T_{f}V_{f}^{\gamma-1} \Longrightarrow T_{i} = T_{f}\left(\frac{V_{f}}{V_{i}}\right)^{\gamma-1}$$

热容比
$$\gamma = \frac{C_p}{C_V} = \frac{C_V + \nu R}{C_V} = 1 + \frac{\nu R}{3\nu R/2} = 1 + \frac{2}{3} \Rightarrow \gamma - 1 = \frac{2}{3}$$

因此
$$T_i = T_f(8)^{2/3} = 4T_f$$

综合以上,可得
$$T_f = \frac{CT_1 \ln(T_1/T_2) - C(T_1 - T_2)}{9\nu R/2}$$

- 3) 理想气体准静态绝热膨胀过程是等熵过程, 熵差等于零。
- 2. 一颗孤立的岩石行星,位于远离其他恒星的星际空间。该行星由于自引力作用而呈球状,其半径为 R。行星内部明显分为两层岩石结构,在半径 R/2 到 R 之间为 A 类岩石,密度为  $\rho_1$ ,导热系数为  $\kappa_1$ ;在 R/2 以内为 B 类岩石,密度为  $\rho_2$ ,导热系数为  $\kappa_2$ 。B 类岩石由于含有某种放射性元素,具有恒定的单位质量热产生率 H (单位时间单位质量产生的热量 )。试求该行星中心温度。假设行星内部已建立稳定的温度场,行星表面温度为  $T_0$ 。(共 12 分)

## (请王慧元老师检查一下)

解: 行星内部半径 R/2 到 R 之间,从半径为 r 的球面向外传输的热量 Q

$$Q = -\kappa_1 4\pi r^2 \frac{\mathbf{d}T}{\mathbf{d}r} \tag{1} \frac{1}{2}$$

因行星内部已建立稳定的温度场,且 R/2 到 R 之间无热量产生,Q 为常量且由行星内层产生

式(1,2)联立可得

$$-\kappa_1 4\pi r^2 \frac{\mathbf{d}T}{\mathbf{d}r} = \frac{\pi R^3}{6} \rho_2 H \qquad (3)$$

积分可得

$$T = \frac{HR^3 \rho_2}{24\kappa_1} \frac{1}{r} + C_1 \tag{4}$$

又 r=R 时  $T=T_0$ ,得上式中的积分常数为  $C_1=T_0-\frac{HR^3\rho_2}{24\kappa_1}\frac{1}{R}$ , 1 分

$$T = \frac{HR^3 \rho_2}{24\kappa_1} \left( \frac{1}{r} - \frac{1}{R} \right) + T_0$$
 (5) 1 \(\frac{\psi}{r}\)

当  $r \le R/2$  时,经过半径为 r 的球面向外传输的热量满足

$$Q(r) = \frac{4\pi}{3} r^{3} \rho_{2} H = -\kappa_{2} 4\pi r^{2} \frac{dT}{dr}$$
 (6) 2 \(\frac{\phi}{r}\)

积分可得

$$T = -\frac{\rho_2 H}{6\kappa_2} r^2 + C_2 \qquad (7) \quad 1 \, \text{ }$$

由于 r=R/2 温度的连续性得上式中的积分常数为

$$C_2 = \frac{HR^2 \rho_2}{24} \left( \frac{1}{\kappa_1} + \frac{1}{\kappa_2} \right) + T_0$$
 (8) 1  $\frac{1}{2}$ 

从而

$$T = -\frac{\rho_2 H}{6\kappa_2} r^2 + \frac{HR^2 \rho_2}{24} \left( \frac{1}{\kappa_1} + \frac{1}{\kappa_2} \right) + T_0 \qquad (9) \quad 1 \text{ }$$

由上式得行星中心(
$$r$$
=0)温度 $T(0) = \frac{HR^2 \rho_2}{24} \left( \frac{1}{\kappa_1} + \frac{1}{\kappa_2} \right) + T_0 \circ 2$ 分

- 3. 处于热力学平衡态的经典理想气体分子符合麦克斯韦速率分布,一个气体分子的能量处在 $\epsilon$ 与 $\epsilon$ + $d\epsilon$ 内的概率为 $g(\epsilon)d\epsilon = \frac{2}{\sqrt{\pi}}(\frac{1}{kT})^{3/2}\sqrt{\epsilon}exp(-\frac{\epsilon}{kT})d\epsilon$ 。现任取两个分子,
- (1) 试求两个分子的总能量  $\epsilon = \epsilon_1 + \epsilon_2$  处在  $\epsilon$  与  $\epsilon + d\epsilon$  之间的概率  $\psi(\epsilon)d\epsilon$  (提示:可以使用三角函数代换进行积分);
  - (2) 证明两个分子的总能量的平均值 $\bar{\epsilon} = 3kT$ 。(共 12 分)

解:

两个分子的总能量 $\epsilon = \epsilon_1 + \epsilon_2$ 处在 $\epsilon = \epsilon_1 + \epsilon_2$ 处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_2 + \epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2 + \epsilon\_2}处在{\epsilon\_1 + \epsilon\_2 +

$$\psi(\epsilon)d\epsilon = \int_0^{\epsilon} d\epsilon_1 g(\epsilon_1) g(\epsilon - \epsilon_1) d\epsilon$$
 (5)

$$= \frac{4}{\pi} (\frac{1}{kT})^3 \int_0^{\epsilon} d\epsilon_1 \sqrt{\epsilon_1 (\epsilon - \epsilon_1)} \cdot exp(-\frac{\epsilon}{kT}) d\epsilon = \frac{1}{2} (\frac{1}{kT})^3 \epsilon^2 exp(-\frac{\epsilon}{kT}) d\epsilon$$
 (2)

利用(1)的结果,两个分子的总能量的平均值为

$$\overline{\epsilon} = \int_0^\infty \epsilon \psi(\epsilon) d\epsilon = \frac{1}{2} (\frac{1}{kT})^3 \int_0^\infty \epsilon^3 exp(-\frac{\epsilon}{kT}) d\epsilon = 3kT \quad (5)$$

4. 压强为 0.101MP 的水在  $100^{\circ}C$  时沸腾,此时水的汽化热为  $2.26\times10^{6}J\cdot kg^{-1}$ ,单位质量的体积为 $1.671m^{3}\cdot kg^{-1}$ ,求压强为0.102MPa 时水的沸点。(共 8 分)

## (请阮可青老师检查一下)

解:利用克拉柏龙方程 
$$\frac{dp}{dT} = \frac{l_v}{T(v_g - v_l)}$$
, 因  $v_l << v_g$  可以忽略  $v_l$ 。

由于压强差很小,  $dp \approx p_2 - p_1$ ,  $dT \approx T_2 - T_1$ 。

$$T_2 = T_1 + v_g T_1 \frac{p_2 - p_1}{l_v}$$

$$= (373.15 + 0.28)K$$

$$= 373.43K$$