1 导论

2 燃烧与热化学

2.1 概述

2.2 热力学参数关系式回顾

2.2.1 广延量和强度量

广延量:取决于物质的数量(质量或物质的量),一般大写;强度量:单位质量(或物质的量)来表示,数值与物质的量无关。单位物质的量的在本书中会加上划线,如 \overline{u} ,单位质量的则不加划线,如u。

2.2.2 状态方程

$$PV = nR_uT \tag{1}$$

$$PV = mRT$$
 (2)

$$Pv = RT$$
 (3)

$$P = \rho RT \tag{4}$$

 $R_u = 8315 \text{ J/(kmol \cdot K)}, R = R_u/\text{MW}, \rho = 1/v = m/V.$

2.2.3 状态热方程

$$u = u(T, v)$$

$$h = h(T, P)$$

$$du = \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right) dT + \left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T dv \tag{7}$$

$$dh = \left(\frac{\partial h}{\partial T}\right)_{p} dT + \left(\frac{\partial h}{\partial P}\right)_{T} dP$$

$$c_v \equiv \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_v \tag{9}$$

$$c_p \equiv \left(\frac{\partial h}{\partial T}\right)_P \tag{10}$$

对于理想气体, $(\partial u/\partial v)_T$ 和 $(\partial h/\partial P)_T$ 都为 0。所以理想气体的状态热方程为:

$$u(T) - u_{\text{ref}} = \int_{T_{\text{ref}}}^{T} c_v \, dT$$
 (11)

$$h(T) - h_{\text{ref}} = \int_{T_{\text{ref}}}^{T} c_p \, dT. \tag{12}$$

2.2.4 理想气体混合物

组份 i 的摩尔分数 χ_i :

$$\chi_i \equiv \frac{N_i}{N_1 + N_2 + \dots + N_i + \dots} = \frac{N_i}{N_{\text{tot}}}$$
 (13)

组份 i 的质量分数 Y_i :

$$Y_i \equiv \frac{m_i}{m_1 + m_2 + \dots + m_i + \dots} = \frac{m_i}{m_{\text{tot}}} \tag{14}$$

他们之间存在着如下的换算关系:

$$Y_i = \chi_i MW_i / MW_{mix} \tag{15}$$

$$\chi_i = Y_i MW_{\text{mix}} / MW \tag{16}$$

对干混合物的摩尔质量:

$$MW_{mix} = \sum_{i} \chi_i MW_i$$
 (1)

$$MW_{mix} = \frac{1}{\sum_{i} (Y_i / MW_i)}$$
 (18)

混合物的强度量可以用各物质的强度量加权计算得到,对于组份的

熵,我们有:

$$s_i(T, P_i) = s_i(T, P_{\text{ref}}) - R \ln \frac{P_i}{P_{\text{ref}}}$$
 (19)

$$\bar{s}_i(T, P) = \bar{s}_i(T, P_{\text{ref}}) - R_u \ln \frac{P_i}{P_{\text{ref}}}.$$
 (20)

2.2.5 蒸发潜热

$$h_{fg}(T, P) \equiv h_{\text{vapor}}(T, P) - h_{\text{liquid}}(T, P),$$
 (21)

给定温度和压力计算蒸发潜热的方法, Clausius-Claperon 方程,

$$\frac{\mathrm{d}P_{\mathrm{sat}}}{P_{\mathrm{sat}}} = \frac{h_{fg}}{R} \frac{\mathrm{d}T_{\mathrm{sat}}}{T_{\mathrm{sat}}^2}.$$
 (22)

(8) 2.3 热力学第一定律

2.3.1 第一定律——定质量

2.3.2 第一定律——控制体

2.4 反应物和生成物的混合物

2.4.1 化学计量学

对于碳氢燃料 C_xH_u ,

$$C_x H_y + a(O_2 + 3.76N_2) \rightarrow$$

 $x CO_2 + \frac{y}{2} H_2 O + 3.76aN_2$ (23)

甘山

$$a = x + y/4$$
.

化学当量的空-燃比:

$$(A/F)_{\text{stolc}} = \left(\frac{m_{\text{air}}}{m_{\text{fuel}}}\right)_{\text{stoic}} = \frac{4.76a}{1} \frac{MW_{\text{air}}}{MW_{\text{fuel}}},$$
 (24)

(13) 当量比:

$$\Phi = \frac{(A/F)_{\text{stoic}}}{(A/F)} = \frac{(F/A)}{(F/A)_{\text{stoic}}}$$
 (25)

当量空气百分比 = $100\%/\Phi$, 过量空气百分比 = $(1-\Phi)/\Phi \times 100\%$

2.4.2 绝对(或标准) 焓和生成焓

绝对焓 = 标准生成焓 + 显焓的变化,

$$\overline{h}_i(T) = \overline{h}_{f,i}^0(T_{\text{ref}}) + \Delta \overline{h}_{s,i}(T), \tag{26}$$

参考温度: $T_{\text{ref}} = 25^{\circ}\text{C}(298.15 \text{ K})$,参考压力: $P_{\text{ref}} = 1 \text{atm}(101 325 \text{ Pa})$ 。

(17) 对于标准生成焓:元素最自然状态时的生成焓为 0,比如氧气,氮气等。

(18) 2.4.3 燃烧焓和热值

燃烧焓定义为(反应物和产物都处于标准状态下):

$$\Delta h_R \equiv q_{cv} = h_{\text{prod}} - h_{\text{reac}},\tag{27}$$

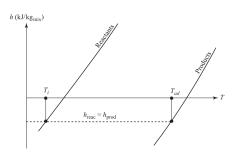
(19) 燃烧热 Δh_c (也称为热值) 为燃烧焓的相反数。

- 高位热值(HHV): 假设所有的产物都凝结成液化水时的燃烧热。
- 地位热值(LHV):没有水凝结成液态的情况下的燃烧热。

2.5 绝热燃烧温度

定压绝热燃烧温度:

$$h_{\text{reac}}(T_i, P) = h_{\text{prod}}(T_{ad}, P). \tag{28}$$



定容绝热燃烧温度: 反应前后内能相等,

$$U_{\text{reac}}(T_{\text{init}}, P_{\text{init}}) = U_{\text{prod}}(T_{ad}, P_f), \tag{29}$$

写成焓的形式:

$$H_{\text{reac}} - H_{\text{prod}} - V(P_{\text{init}} - P_f) = 0.$$

$$H_{\text{reac}} - H_{\text{prod}} - R_u(N_{\text{reac}} T_{\text{init}} - N_{\text{prod}} T_{ad}) = 0.$$
(30)

2.6 化学平衡

2.6.1 第二定律的讨论

单个组份的熵计算公式:

$$\bar{s}_i = \bar{s}_i^0(T_{\text{ref}}) + \int_{T_{\text{ef}}}^{T_f} \bar{c}_{p,i} \frac{dT}{T} - R_u \ln \frac{P_i}{P^0},$$
 (31)

对于封闭系统,反应自发发生的条件为 $\mathrm{d}S \geq 0$ 。平衡条件为: $(\mathrm{d}S)_{U,V,m} = 0$ 。

2.6.2 吉布斯函数

单个组份的吉布斯函数的计算:

$$\overline{g}_{i T} = \overline{g}_{i T}^{o} + R_{u} T \ln \left(P_{i} / P^{o} \right) \tag{32}$$

对于开口系统,我们采用吉布斯函数,它的定义为 $G\equiv H-TS$ 。这是第二定律表示为 $(\mathrm{d}G)_{T,P,m}\leq 0$ 的形式。在平衡时,开口系统的第二定律可以写作 $(\mathrm{d}G)_{T,P,m}=0$ 。考虑广延息,理想气体的音布斯方程为:

$$G_{\mathrm{mix}} = \sum N_i \overline{g}_{i,T} = \sum N_i \big[\overline{g}_{i,T}^0 + R_u T \ln \big(P_i / P^0 \big) \big]$$

对上面的式子取微分,得到平衡条件,可以写作:

$$\begin{split} & \sum \mathrm{d} N_i \left[\bar{g}_{i,T}^0 + R_u T \ln \left(P_i / P^0 \right) \right] + \\ & \sum N_i \mathrm{d} \left[\bar{g}_{i,T}^0 + R_u T \ln \left(P_i / P^0 \right) \right] = 0. \end{split}$$

考虑到总压不变,也就是分压变化的和不变,因此式子中的第二项等于零,它可以被简化为:

$$\sum dN_i \left[\bar{g}_{i,T}^o + R_u T \ln \left(P_i / P^0 \right) \right] = 0$$

对于一个一般的系统, 我们将化学反应写作

$$aA + bB + \cdots \leftrightarrow eE + fF + \cdots$$

由于物质的摩尔数变化和化学计量数成正比,因此我们可以将平衡表达式展开写作:

$$-a\left[\bar{g}_{\mathbf{A},\mathbf{T}}^{O} + R_{u}T\ln(P_{\mathbf{A}}/P^{o})\right]$$

$$-b\left[\bar{g}_{\mathbf{B},\mathbf{T}}^{O} + R_{u}T\ln(P_{\mathbf{B}}/P^{o})\right] - \cdots$$

$$+e\left[\bar{g}_{\mathbf{E},T}^{O} + R_{u}T\ln(P_{\mathbf{E}}/P^{o})\right]$$

$$+f\left[\bar{g}_{\mathbf{E},T}^{O} + R_{u}T\ln(P_{\mathbf{E}}/P^{o})\right] + \cdots = 0.$$

合并整理一下不难得到:

$$\begin{split} &-\left(e\bar{g}_{\mathrm{E},T}^{o}+f\overline{g}_{\mathrm{F},T}^{o}+\cdot\cdot\cdot-a\overline{g}_{\mathrm{A},T}^{o}-b\overline{g}_{\mathrm{B},T}^{o}-\cdot\cdot\cdot\right)\\ &=R_{u}T\ln\frac{\left(P_{\mathrm{E}}/P^{o}\right)^{e}\cdot\left(P_{\mathrm{F}}/P^{o}\right)^{f}\cdot\mathrm{etc.}}{\left(P_{\mathrm{A}}/P^{o}\right)^{a}\cdot\left(P_{\mathrm{B}}/P^{o}\right)^{b}\cdot\mathrm{etc.}} \end{split}$$

我们定义标准状态吉布斯函数差 ΔG_T^0 为:

$$\Delta G_T^0 = (e\bar{g}_{\mathrm{E},T}^o + f\bar{g}_{\mathrm{F},T}^o + \dots - a\bar{g}_{\mathrm{A},T}^o - b\bar{g}_{\mathrm{B},T}^o - \dots)$$
 (33)

平衡常数 K_p 为:

$$K_p = \frac{(P_{\rm E}/P^o)^e \cdot (P_{\rm F}/P^o)^f \cdot \text{etc.}}{(P_{\rm A}/P^o)^a \cdot (P_{\rm B}/P^o)^b \cdot \text{etc.}}.$$
 (34)

这时, 定压, 定温条件下的化学平衡表达式就可以被写作:

$$\Delta G_T^0 = -R_u T \ln K_p \tag{35}$$

- 如果 ΔG⁰_T 大于零,那么 K_p 小于 1,反应向左进行(偏向反应物、几乎不反应)。
- 如果 ΔG⁰_T 小于零,那么 K_p 大于 1,反应向右进行(偏向产物,趋于完全反应)。

(31) 如果将 ΔG_T^0 写作:

$$\Delta G_T^0 = \Delta H^0 - T \Delta S^0$$

的形式,平衡常数可以被写作:

$$K_n = e^{-\Delta H^0/R_u T} \cdot e^{\Delta S^0/R_u}$$

不难发现,

- 当反应的焓变小于零,反应放热,系统能量降低;
- 嫡变大于零。

都会导致反应偏向于产物, $K_p > 1$ 。

2.6.3 复杂系统

2.7 燃烧的平衡产物

2.7.1 全平衡

考虑实际的燃烧过程,最大燃烧温度一般发生在略微富燃料当量比的状态($\Phi \approx 1.05$)。

3 传质引论

- 3.1 概述
- 3.2 传质入门
- 3.2.1 传质速率定律
 - 菲克扩散定律对于一维双组份扩散的情况:

$$\dot{m}_A^{"} = Y_A(\dot{m}_A^{"} + \dot{m}_B^{"}) - \rho \mathcal{D}_{AB} \frac{\mathrm{d}Y_A}{\mathrm{d}x} \tag{36}$$

这里要特别注意,虽然 $m_A'' + m_B'' = m''$,但并不意味者 $Y_A m''$ 就等于 m_A'' 。因为当中还涉及到了扩散作用。

质量通量的定义为垂直于流动方向的单位面积质量流量:

$$\dot{m}_A^{\prime\prime} = \dot{m}_A / A. \tag{37}$$

可以写成更一般的形式:

$$\dot{m}_{A}^{"} = Y_{A} \left(\dot{m}_{A}^{"} + \dot{m}_{B}^{"} \right) - \rho D_{AB} \nabla Y_{A},$$
 (38)

$$\dot{N}_{A}^{"} = \chi_{A}(\dot{N}_{A}^{"} + \dot{N}_{B}^{"}) - cD_{AB}\nabla\chi_{A},$$
 (39)

其中 c 是混合物的浓度 $(kmol/m^3)$ 。

如果我们同时考虑 A 和 B 的扩散,将两个物质的式 36相 加,可以得到:

$$-\rho \mathcal{D}_{AB} \frac{dY_A}{dx} - \rho \mathcal{D}_{BA} \frac{dY_B}{dx} = 0$$
 (40)

• 扩散的分子基础扩散系数和温度及压强的关系:

$$\mathcal{D}_{AB} \propto T^{3/2} P^{-1} \tag{41}$$

而质量通量实质上是和 $\rho \mathcal{D}_{AB}$ 相关,它仅和温度相关:

$$\rho \mathcal{D}_{AB} \propto T^{1/2} \tag{42}$$

• 与热传导的比较

3.2.2 组分守恒

考虑化学反应:

$$\frac{\mathrm{d}m_{A,cv}}{\mathrm{d}t} = [\dot{m}_{A}^{"}A]_{x} - [\dot{m}_{A}^{"}A]_{x+\Delta x} + \dot{m}_{A}^{""}V \tag{43}$$

经过整理可以得到:

$$\frac{\partial(\rho Y_A)}{\partial t} = -\frac{\partial}{\partial x} \left[Y_A \dot{m}^{"} - \rho \mathcal{D}_{AB} \frac{\partial Y_A}{\partial x} \right] + \dot{m}_A^{""} \tag{44}$$

对于稳态的情况:

$$\dot{m}_A^{\prime\prime\prime} - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left[Y_A \dot{m}^{\prime\prime} - \rho \mathcal{D}_{AB} \frac{\mathrm{d}Y_A}{\mathrm{d}x} \right] = 0. \tag{45}$$

把括号里面的东西打包的话其实也可以写作:

$$\dot{m}_A^{\prime\prime\prime} - \nabla \cdot \dot{m}_A^{\prime\prime} = 0 \tag{46}$$

3.3 传质的应用实例

3.3.1 斯蒂芬问题

我们考虑液体 A 在玻璃圆通内保持一个固定的高度,假设 B 在 A 中不可溶解,由此圆柱中存在着一个 B 的滞止层。对于这个问题,(38) A 的质量通量为:

$$\dot{m}_A'' = \frac{\rho \mathcal{D}_{AB}}{L} \ln \left(\frac{1 - Y_{A,\infty}}{1 - Y_{A,i}} \right) \tag{47}$$



