



Лекция №24

Парциальные молярные свойства. Химический потенциал

- Парциальные молярные свойства. Уравнение Гиббса—Дюгема
- Зависимость химического потенциала от давления и температуры
- Химический потенциал составляющей смеси идеальных газов
- Летучесть и активность

1. Парциальные молярные свойства. Уравнение Гиббса—Дюгема.

Обозначим любое экстенсивное свойство сложной системы буквой Z . Будучи функцией состояния, оно может быть представлено в виде функции температуры, давления и числа молей каждой из составляющих системы:

$$Z = Z(T, p, n_1, n_2, \dots).$$

Бесконечно малое изменение функции Z в связи с бесконечно малыми изменениями независимых переменных определяется выражением.

$$dZ = \left(\frac{\partial Z}{\partial T} \right)_{p, n_j} dT + \left(\frac{\partial Z}{\partial p} \right)_{T, n_j} dp + \left(\frac{\partial Z}{\partial n_1} \right)_{T, p, n_j} dn_1 + \dots, \quad (1)$$

где индекс « n_j » указывает, что все числа молей постоянны, за исключением одного, присутствующего в знаменателе частной производной. Частная производная

называется *парциальным молярным свойством* системы в отношении составляющей i .

Если температуру и давление системы поддерживают постоянными, то уравнение (1) можно записать в виде

$$dZ_{T,p} = \sum Z_i dn_i \quad (2)$$

$$Z_{T, p, n_j} = \sum \bar{Z}_i n_i \quad (3)$$

Продифференцируем уравнение (3):

$$\begin{aligned} d\mathbf{Z}_{T,p} &= \sum (n_i d\bar{\mathbf{Z}}_i + \bar{\mathbf{Z}}_i dn_i) = \sum n_i d\bar{\mathbf{Z}}_i + \sum \bar{\mathbf{Z}}_i dn_i \\ \sum n_i d\bar{\mathbf{Z}}_i &= 0, \end{aligned} \quad (4)$$

Парциальное молярное свойство чистого вещества представляет собой свойство, отнесенное к единице количества вещества, т.е. удельное свойство. Это следует из уравнения (3), из которого для чистого вещества имеем $\mathbf{Z} = \mathbf{Z}_n$ и, следовательно,

$$\bar{\mathbf{Z}} = \left(\frac{\partial \mathbf{Z}}{\partial n} \right)_{T,p} = \frac{\mathbf{Z}}{n} = \mathbf{Z}$$

Следовательно, для каждой из составляющих смеси идеальных газов, находящейся при

$T = \text{const}$ и $p = \text{const}$, можно записать $\mathbf{Z}_i = \text{const} = \mathbf{Z}_i$, а для смеси в целом

$$\mathbf{Z} = \sum \bar{\mathbf{Z}}_i n_i = \sum \mathbf{Z}_i n_i \quad (5)$$

$$\Delta \mathbf{Z} = \sum \mathbf{Z}_i \Delta n_i \quad (6)$$

где \mathbf{Z}_i — молярное (удельное) значение функции для i -й составляющей системы при

определенных T и p ; Δn_i - изменение числа молей i -й составляющей.

Химический потенциал выражается через частные производные от характеристических функций:

$$\mu = \left(\frac{\partial U}{\partial n_i} \right)_{S,V,n_j} = \left(\frac{\partial H}{\partial n_i} \right)_{S,p,n_j} = \left(\frac{\partial F}{\partial n_i} \right)_{T,V,n_j} = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i} \right)_{T,p,n_j}$$

Отсюда видно, что химический потенциал представляет собой парциальную энергию Гиббса:

$$\mu_i = \bar{G} = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i} \right)_{T,p,n_j} .$$

$$G_{T,p,n_j} = \sum \mu_i n_i \quad (7)$$

Дифференцируя уравнение (7) и сравнивая полученный результат с основным уравнением термодинамики, записанным через свободную энтальпию, получаем уравнение Гиббса — Дюгема

$$- S dT + V dp - \sum n_i dn_i = 0. \quad (8)$$

При $T, p = \text{const}$ уравнение Гиббса — Дюгема имеет вид

$$\sum n_i d\mu_i = 0 \quad (9)$$

Разделив уравнения (7) и (9) на общее число молей сложной системы $\sum n_i$, можно записать

их с помощью молярных долей:

$$G_{T,p,n_i} = \sum \mu_i r_i; \quad \sum r_i d\mu_i = 0. \quad (10)$$

2. Зависимость химического потенциала от давления и температуры.

Так как dG является полным дифференциалом, то, имея в виду, что

$$\left(\frac{\partial^2 G}{\partial n \partial p} \right)_T = \left(\frac{\partial^2 G}{\partial p \partial n} \right)_T$$

$$\left(\frac{\partial V}{\partial n_i} \right)_{T, p, n_j} = \bar{V}_i \quad \left(\frac{\partial \mu_i}{\partial p} \right)_{T, n_j} = \left(\frac{\partial V}{\partial n_i} \right)_{T, p, n_j}$$

— парциальный молярный объем. Таким образом, зависимость химического потенциала от давления

$$\left(\frac{\partial \mu_i}{\partial p} \right)_{T, n_j} = \bar{V}_i \tag{11}$$

Аналогичным образом,

$$\left(\frac{\partial \mu_i}{\partial T} \right)_{p, n_j} = - \left(\frac{\partial S}{\partial n_i} \right)_{T, p, n_j} = -\bar{S}_i \tag{12}$$

имеем

$$\mu_i = \bar{H}_i + T \left(\frac{\partial \mu_i}{\partial T} \right)_{p, n_j} \tag{13}$$

Производная от μ/T по температуре

$$\frac{d(\mu/T)}{dT} = \frac{1}{T} \frac{d\mu}{dT} - \frac{\mu}{T^2}$$

Для процесса $p, n_j = \text{const}$ соответственно $\left(\frac{\partial(\mu/T)}{\partial T}\right)_{p, n_j} = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial\mu}{\partial T}\right)_{p, n_j} - \frac{\mu}{T^2}$

Подставив в это уравнение значение $\left(\frac{\partial\mu_i}{\partial T}\right)_{p, n_j} = \frac{\mu_i - \overline{H}_i}{T}$

полученное из уравнения (13), можно записать зависимость химического потенциала от температуры в виде

$$\left(\frac{\partial(\mu_i/T)}{\partial T}\right)_{p, n_j} = -\frac{\overline{H}_i}{T^2} \quad (14)$$

3. Химический потенциал составляющей смеси идеальных газов.

Уравнение (11) для чистого вещества при условии постоянства температуры может быть записано так:

$$d\mu_T = Vdp. \quad (15)$$

Выражая из уравнения состояния идеального газа удельный объем и подставляя его в уравнение (15), получаем

$$d\mu_T = RT(dp / p) = RT d \ln p. \quad (16)$$

Интегрируя при $T = \text{const}$, можно записать
$$\Delta\mu_T = \int_{p^o}^p RT d \ln p = RT \ln \frac{p}{p^o}$$

Отсюда выражение для химического потенциала можно представить в виде

$$\mu(T, p) = \mu^o(T, p^o) + RT \ln(p / p^o). \quad (17)$$

Принимая $p^o = 1$, получаем

$$\mu(T, p) = \mu^o(T, p^o = 1) + RT \ln p, \quad (18)$$

где $\mu^o(T, p^o = 1)$ — постоянная интегрирования, представляющая собой химический потенциал газа при данной температуре и давлении, равном единице.

уравнение (18) для i -й составляющей смеси может быть записано так:

$$\mu_i = \mu_i^\circ + RT \ln p_i, \quad (19)$$

где p_i — парциальное давление i -й составляющей.

Выражение химического потенциала через концентрацию C_i i -й составляющей имеет вид

$$\mu_i = \mu_{ci}^\circ + RT \ln c_i \quad (20)$$

где μ_{ci}° , как и μ_i° , зависит только от температуры, т.е.

$$\mu_{ci}^\circ = f(T) \quad (21)$$

Выразим теперь химический потенциал через молярную долю r_i i -й составляющей:

$$\mu_i = \mu_{ri}^\circ + RT \ln r_i \quad (22)$$

где $\mu_{ri}^\circ = \mu_i^\circ + RT \ln p$. Величина μ_{ri}° зависит от температуры и давления смеси, т.е. $\mu_{ri}^\circ = \mu^\circ(T, p)$.

Наконец, химический потенциал через число молей n_i i -й составляющей смеси выражается так:

$$\mu_i = \mu_{ni}^\circ + RT \ln n_i \quad (23)$$

где $\mu_{ni}^\circ = \mu^\circ + RT \ln(RT/V)$. Величина μ_{ni}° как видно, зависит от температуры и объема:

$$\mu_{ni}^\circ = \mu^\circ(T, V).$$

4. Летучесть и активность.

Летучесть f_i представляет собой некоторую функцию, подстановка которой вместо давления в уравнения, выведенные для идеальных систем в изотермических процессах (см. уравнение (19)), делает их применимыми для реальных систем. С учетом выражения (15) летучесть определяется уравнением

$$dG_T = RT d \ln f = V dp. \quad (24)$$

Дифференциальная зависимость летучести от давления имеет вид

$$\left(\frac{\partial \ln f}{\partial p} \right)_T = \frac{V}{RT}$$

Интегрируя уравнение (24) при постоянной температуре между двумя состояниями с различными давлениями p и p° , получаем

$$G - G^\circ = RT \ln \frac{f}{f^\circ} = \int_{p^\circ}^p V dp. \quad (25)$$

где p° — давление в состоянии, выбранном за стандартное.

Под **активностью** вещества в данном состоянии понимают отношение летучести вещества в этом состоянии к летучести того же вещества в определенном фиксированном стандартном состоянии: $a = f / f^\circ$. Из уравнения (25) имеем

$$G - G^\circ = RT \ln a.$$

Контрольные вопросы

- Парциальные молярные свойства. Уравнение Гиббса—Дюгема
- Зависимость химического потенциала от давления и температуры
- Химический потенциал составляющей смеси идеальных газов
- Летучесть и активность