

Термодинамика химическихъ равновѣсій по работамъ В. Нернста.

Наиболѣе важнымъ отдѣломъ термодинамики являются ея приложенія къ равновѣсіямъ химическихъ системъ. Первая плодотворная попытка связать химическія превращенія системы съ физическими свойствами ея принадлежитъ Бертело¹⁾, который на огромномъ опытномъ матеріалѣ показалъ, что химическія реакціи безъ поглощенія виѣшней энергіи стремятся образовать такую систему тѣлъ, что при реакціи выдѣляется наибольшее количество тепла. Направленіе реакціи, какъ полагалъ Бертело, обусловливается тепловымъ ея эффектомъ, и измѣненіе химической энергіи при реакціи равно выдѣлившейся теплотѣ. Правило Бертело, такъ называемое правило наибольшей работы, давало возможность напередъ предсказать ходъ реакціи.

Изслѣдованія Гельмгольца²⁾ и Гиббса³⁾ дали ученію о химическихъ равновѣсіяхъ прочную термодинамическую основу и показали, что указанная выше эмпирическая закономѣрность въ общемъ случаѣ не имѣть мѣста. Такъ какъ въ дальнѣйшихъ работахъ Бертело не удалось связать свое правило съ основными законами термодинамики, то всѣ возраженія противъ него оставались въ силѣ до послѣдняго времени.

Въ 1906 году Нернсть⁴⁾ показалъ, что правило наибольшей работы можетъ быть признано вѣрнымъ вблизи абсолютного нуля для конденсированныхъ системъ, т. е. для системъ, не содержащихъ газообразныхъ тѣлъ.

¹⁾ M. Berthelot. Essai de Mécanique Chimique. Paris. 2, p. 421. 1879.

²⁾ H. v. Helmholtz. Ges. Abhandl. 2, p. 958.

³⁾ J. W. Gibbs. Thermodynamisch. Studien. Leipzig. 1892.

⁴⁾ W. Nernst. Götting. Nachricht. p. 1. 1906; Sitzungsber. Berlin. Akad. 52, p. 933. 1906.

Измѣненное такимъ образомъ правило Бертело или, какъ мы его будемъ называть, правило Нернста позволяетъ получить однозначное значеніе интеграла для основного уравненія термодинамики въ формѣ, данной Гельмгольцемъ. Правило Нернста непосредственно прилагается только для конденсированной системы; однако Нернству удалось свести равновѣсіе газообразной и гетерогенной системы къ системѣ конденсированной и найти для нихъ величину интеграла. Такимъ образомъ, видоизмѣненное Нернствомъ правило Бертело позволяетъ во всѣхъ случаяхъ вычислять состояніе химического равновѣсія.

Эти работы Нернста завершаютъ изслѣдованія Вантъ Гоффа¹⁾ и Броенстеда²⁾, которымъ въ нѣкоторыхъ частныхъ случаяхъ удалось получить интеграль для основного уравненія термодинамики.

Изложенію принципа Нернста и его приложеніямъ посвящена настоящая статья.

Основное уравненіе термодинамики въ формѣ, данной Гельмгольцемъ, слѣдующее

$$A - U = T \frac{dA}{dT}, \dots \dots \dots \quad (I)$$

гдѣ A —величина свободной энергіи, U —измѣненіе полной энергіи и T абсолютная температура.

Величина A , характеризующая максимальную работу, которая можетъ быть отдана системой при изотермическомъ измѣненіи, является мѣриломъ химического сродства³⁾. Такимъ образомъ, если намъ удалось бы выразить величину A въ функции T , основная задача термохиміи была бы решена.

Если мы раздѣлимъ въ уравненіи (I) переменные, то получимъ

$$T \frac{dA}{dT} - A = -U,$$

или

$$\frac{1}{T} \frac{dA}{dT} - \frac{1}{T^2} \cdot A = -\frac{U}{T^2};$$

откуда

$$\frac{d}{dT} \left(\frac{A}{T} \right) = -\frac{U}{T^2}.$$

¹⁾ J. H. van't Hoff. Boltzmann's Festschrift, p. 233. 1904.

²⁾ J. N. Broensted. Zeitsch. f. physik. Chemie, **56**, p. 645. 1906.

³⁾ W. Nernst. Theor. Chemie. Stuttgart. p. 691. 1906—1907.

Интегрируя это уравнение, находимъ:

$$\frac{A}{T} = - \int \frac{U}{T^2} dT + C, \quad (II)$$

гдѣ С постоянная.

Уравненіе (II) показываетъ, что, если мы имъемъ одно значеніе А, удовлетворяющее уравненію (I), то $A + CT$ будетъ также удовлетворять уравненію (I).

Такимъ образомъ для нахожденія величины А, характеризующей химическія свойства системы, необходимо знать величину U и опредѣлить значеніе постоянной С.

Величина U чрезвычайно просто связана съ физическими константами реагирующихъ тѣлъ, именно:

$$\frac{dU}{dT} = c_1 - c_2^{-1},$$

гдѣ c_1 и c_2 удѣльные теплоты при постоянномъ объемѣ системы до реакціи и послѣ нея. Величины c_1 и c_2 опредѣляются изъ термическихъ измѣреній въ функции T, слѣдовательно и U мы легко можемъ представить въ функции T слѣдующимъ образомъ:

$$U = U_0 + \alpha T + \beta T^2. (III)$$

Послѣ подстановки значенія U въ уравненіе (II) остается опредѣлить только С.

Это и выполняетъ установленный Нернстомъ принципъ, позволяющій такимъ образомъ получать однозначное рѣшеніе для химическихъ равновѣсій.

Для конденсированныхъ системъ уже при обыкновенной температурѣ разница между А и U невелика, какъ это видно изъ слѣдующей таблицы.

Таблица I.

Реакція	A	U
$2Ag + PbCl_2 \rightleftharpoons Pb + 2AgCl$	0,49	0,52
$2Ag + J_2 \rightleftharpoons 2AgJ$	0,68	0,60
$Pb + J_2 \rightleftharpoons PbJ_2$	0,89	0,87

Съ пониженіемъ температуры разница между А и U уменьшается, такъ что въ предѣлѣ при $T = 0$ мы должны ожидать, что

$$A = U, (IV)$$

¹⁾ Cp. W. Nernst. Applications of Thermodynamics to Chemistry. p. 10. New York. 1907.