

УДК 539.19+541.57

ХИМИЯ

Член-корреспондент АН СССР Б. В. НЕКРАСОВ

ОБЩИЙ ВИД УРАВНЕНИЯ ДЛЯ ЭНЕРГИИ ВАЛЕНТНОЙ СВЯЗИ

В одной из предыдущих работ ⁽¹⁾ для энергий валентных связей было предложено уравнение общего вида

$$\mathcal{E}_{AB} = K^e(E_{AB} + E_{BA}) - K^a(\delta_A \cdot \delta_B),$$

где \mathcal{E}_{AB} — энергия связи A — B, E_{AB} и E_{BA} — значения динамического электросродства обоих атомов, δ_A и δ_B их формальные эффективные заряды, а K^e и K^a — ковалентный и электростатический коэффициенты соответственно. Приложимость такого уравнения была показана на примере молекул предельных углеводородов.

Наличие в уравнении суммы значений электросродства (или, что по существу то же — их среднеарифметического) имело тот принципиальный недостаток, что давало бы конечное значение ковалентной части энергии связи даже в том случае, если бы E_{AB} или E_{BA} равнялось нулю. От этого недостатка уравнение освобождается, если среднеарифметическое значение заменяется среднегеометрическим — $(E_{AB} \cdot E_{BA})^{1/2}$. При такой замене общее уравнение для энергий валентных связей в развернутой форме приобретает вид

$$\mathcal{E}_{AB} = K^e(E_{AB} \cdot E_{BA})^{1/2} - 332 \frac{\delta_A \delta_B}{\tau_{AB} d_{AB}} \text{ ккал/моль},$$

где d_{AB} — ядерное расстояние, а τ_{AB} — характерный для данной валентной связи фактор рассеивания (заменяющий диэлектрическую проницаемость макроскопических систем).

Так как уравнение ориентировано на целочисленные (1—3) кратности связей и стандартные для последних ядерные расстояния, оно является приближенным. Уточнение его путем учета характерных для отдельных молекул небольших изменений порядков связей и ядерных расстояний в принципе не представляет трудностей. Однако из-за отсутствия достаточно точных и надежных данных для сколько-нибудь обширного набора соединений того или иного класса такое уточнение в настоящее время вряд ли целесообразно.

Применительно к предельным углеводородам при $d_{CH} = 1,10 \text{ \AA}$, $d_{CC} = 1,54 \text{ \AA}$, $\tau = 3,1$ и обратном распределении с $a = 2/3$ расчетные уравнения приобретают вид:

$$\mathcal{E}_{CH} = 88,3(E_{CH} \cdot E_H)^{1/2} - 97\delta_H \delta_C \text{ ккал/моль},$$

$$\mathcal{E}_{CC} = 71,6(E_{C_{xy}} \cdot E_{C_{yx}})^{1/2} - 70\delta_x \delta_y \text{ ккал/моль}.$$

Результаты суммирования рассчитанных по ним энергий связей (Σ) сопоставлены ниже с опытными значениями атомных теплот образования (ΔH_a^0) простейших предельных углеводородов (ккал / мол):

| | CH ₄ | C ₂ H ₆ | C ₃ H ₈ | CH ₃ (CH ₂) ₂ CH ₃ | HC(CH ₃) ₃ | CH ₃ (CH ₂) ₃ CH ₃ | CH ₃ CH ₂ CH(CH ₃) ₂ | C(CH ₃) ₄ |
|----------------|-----------------|-------------------------------|-------------------------------|---|-----------------------------------|---|---|----------------------------------|
| Σ | 397,1 | 674,7 | 954,9 | 1234,8 | 1236,6 | 1514,9 | 1516,9 | 1519,5 |
| ΔH_a^0 | 397,2 | 674,6 | 954,3 | 1234,8 | 1236,8 | 1514,7 | 1516,6 | 1519,4 |
| Δ | -0,1 | 0,1 | 0,6 | 0,0 | -0,2 | 0,2 | 0,3 | 0,1 |

Как видно из приведенных данных согласие рассчитанных и экспериментальных величин даже несколько лучше достигавшегося ранее ⁽¹⁾.

Столь же хорошие результаты дает замена сумм электросродства их среднегеометрическим значением и при расчете средних длин углерод-углеродных связей ⁽²⁾, где используемое уравнение приобретает вид:

$$\delta_{CC}(A) = 1,637 / \rho^{1/6} (E_{C_1} \cdot E_{C_2})^{1/4}.$$

В обоих случаях возможность замены среднеарифметического значения среднегеометрическим обусловлена тем, что числовое различие между $\frac{1}{2}(A + B)$ и $(A \cdot B)^{1/2}$ резко проявляется лишь при очень отличающихся друг от друга величинах A и B.

Поступило
24 XI 1969

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ Б. В. Некрасов, Изв. АН СССР, сер. хим., 1968, № 10, 2191. ² Б. В. Некрасов, ДАН, 189, № 4, 783 (1969).