Отчет о проделанной работе с использованием оборудования ИВЦ НГУ

1. Аннотация

С помощью современной квантовохимической многоуровневой процедуры W2-F12 в программных пакетах Gaussian, MRCC, ORCA и MOLPRO были рассчитаны термохимические параметры катионов, анионов и нейтральных соединений, присутствующих в пламёнах углеводородов и аммиака. Полученные значения энтальпии образования при нормальных условиях были вставлены в механизм ион-молекулярных реакций. Проведённые расчёты со сверхточными значениями термохимическими параметрами реагирующего течения в экспериментально изученных пламенах позволили описать процессы с участием заряженных частиц. Показано, что для сложных систем ошибки в определении термохимии могут вести к неверному описанию концентрационных профилей катионов, поскольку разница между сродствами к протону многих интермедиатов не превышает 13 ккал/моль.

2. Тема работы

Ионная химия горения углеводородов и аммиака

3. Состав коллектива

- 1. Киселёв Виталий Георгиевич, к.ф.-м.н., старший научный сотрудник, Институт химической кинетики и горения им В. В. Воеводского СО РАН, руководитель
- 2. Князьков Денис Анатольевич, к.ф.-м.н., старший научный сотрудник, Институт химической кинетики и горения им В. В. Воеводского СО РАН, руководитель
- 3. Черепанов Андрей Вячеславович, инженер, Институт химической кинетики и горения им В. В. Воеводского СО РАН, магистрант НГУ, исполнитель (выполнение магистрантской ВКР)

4. Информация о гранте

РНФ №23-23-00521 «Катионная химия горения углеводородов: экспериментальное исследование и разработка предсказательной модели» (2023-2024 годы), руководитель – Князьков Денис Анатольевич

5. Научное содержание работы

5.1. Постановка задачи

Проект направлен на создание механизмов ион-молекулярных реакций для пламён углеводородов C₁-C₁₀, а также аммиак-водородных смесей. Данные модели обусловлены растущей потребностью в новых технологиях управления процессами горения с применением электрического поля, различных форм газового разряда, неравновесной плазмы.

Одним из направлений проекта было проведение высокоточных квантовохимических расчётов термохимических параметров катионов, анионов и нейтральных соединений, присутствующих в пламёнах углеводородов C₁-C₁₀, и аммиак-водородных смесей.

5.2. Современное состояние проблемы

Глубокое понимание процессов образования заряженных соединений и кинетики их взаимодействия с нейтральными частицами в условиях горения имеет как фундаментальное, так и прикладное значение [1–5]. При наличии внешнего электромагнитного поля заряженные частицы могут оказывать заметное влияние на процессы в пламени за счёт передачи импульса, полученного от внешнего поля, от ионов к нейтральным частицам [4,6]. Влияние ионов проявляется тем сильнее, чем выше напряжённость внешнего поля. В частности, данная идея лежит в основе технологии плазмостимулированного горения [7]. Стимулирование плазмой при горении позволит улучшить стабильность горения [8] и уменьшить образование сажи [9,10], а также ускорить процесс сгорания за счёт увеличения образования возбуждённых частиц, обладающих более высокой реакционной способностью [5,11,12].

Кроме того, мониторинг тока ионов, образующихся при горении, позволяет управлять процессами в двигателях внутреннего сгорания [13–15], газовых турбинах [16,17] и детонационных камерах [18,19], и контролировать подачу топлива за счёт зависимости тока от соотношения топлива к окислителю. Помимо этого, понимание кинетики взаимодействия заряженных частиц имеет большое значение для разработки новых методов диагностики пламён. За счёт того, что концентрация ионов в пламени невелика (~10¹⁰ см⁻³) [3,4,20], при отсутствии внешних электромагнитных полей они не влияют на химические процессы в пламени. Благодаря высокой скорости ион-молекулярных реакций, равновесие в них устанавливается быстро, поэтому концентрации некоторых нейтральных частиц теоретически могут быть получены из сигналов катионов, измеренных в пламени при условии наличия известных констант равновесия реакций протонирования данных нейтральных веществ, и измеренных концентраций воды и гидроксония [21].

В то же время, на данный момент надёжные детальные механизмы ион-молекулярных реакций, описывающие образование ионов и их взаимодействие с нейтральными частицами, существуют только для топлив лёгких углеводородов: метана [22–25], ацетилена [26], этилена [26,27], этана, пропана и бутана [28]. Они представляют собой набор реакций и соединений, включая значения термохимических параметров включенных веществ (энтальпии и энтропии образования, а также теплоёмкости), а также транспортные данные, которые описывают диффузию.

Реакции заряженных частиц широко исследованы в астрохимии. Их кинетические параметры обобщаются в астрохимических базах данных, например, в UMIST Rate 12 [29], KIDA [30], NIST [31]. Транспортные и термохимические данные также представлены в литературе, однако в недостаточном количестве для включения в механизм. В частности, в литературе представлены данные только для нормальных условий. Температурная зависимость термохимических параметров соединений, присутствующих в химико-кинетических механизмах, как правило, описывается с помощью т.н. полиномов NASA [32]. Для определения коэффициентов данных полиномов, среди прочего, необходимы колебательные статсуммы, определяемые из квантовохимических расчетов.

Еще более важное значение количественные квантовохимические расчеты имеют для описания термохимии катионов, отсутствующих в современных базах данных. Наибольшая точность при решении многоэлектронной задачи достигается с помощью квантовохимических методов, достаточно полно учитывающих электронную корреляцию (например, CCSD(T)) [33,34] с большим базисным набором, включающим как поляризационные, так и диффузионные функции [35,36]. Эти расчеты требуют значительных вычислительных затрат. Поэтому для получения аналогичной высокой точности, разработаны методы, основанные на серии расчетов и получивших в литературе название многоуровневых высокоточных квантовохимических процедур [37,38]. В рамках данных процедур оптимизация геометрии и расчёт колебательного спектра проводится простыми методами (в более ранних версиях HF, MP2, в современном варианте обычно DFT). В свою очередь, трудоёмкий расчёт электронной энергии сложным пост-хартрифоковским методом с большим базисным набором заменяется серией аддитивных аппроксимаций. На данный момент разработано большое количество различных многоуровневых квантовохимических процедур, точность которых приближается к «химической» (~1 ккал/моль) [37,38]: G4 [39], ссСА [40], CBS [41,42], Weizmann-n (Wn, n=1,2,3,4) [43–45], CBH-ANL [46].

1.Calcote H.F. Ion production and recombination in flames: 1 // Symposium (International) on Combustion. 1961. Vol. 8, № 1. P. 184–199.

2.Schofield K. The enigmatic mechanism of the flame ionization detector: Its overlooked implications for fossil fuel combustion modeling // Progress in Energy and Combustion Science. 2008. Vol. 34, № 3. P. 330–350.

3.Fialkov A. B. Investigations on ions in flames //Progress in energy and combustion science. 1997. Vol. 23, №. 5-6. P. 399-528.

4.Lawton J. Weinberg F.J. Electrical aspects of combustion – Oxford: Clarendon, 1969. – 355 p.

5.Ma Y. et al. A comprehensive review of the influence of electric field on flame characteristics. – 2020.

6.Park J. et al. Electric fields in a counterflow nonpremixed flame: measurement and simulation // Sci Rep. Nature Publishing Group, 2023. Vol. 13, № 1. P. 7622.

7.Liu H., Cai W. Recent progress in electric-field assisted combustion: a brief review // Front. Energy. 2022. Vol. 16, № 6. P. 883–899.

8.Di Renzo M. et al. The effects of incident electric fields on counterflow diffusion flames // Combustion and Flame. 2018. Vol. 193. P. 177–191.

9.Park D.G. et al. Soot Reduction Under DC Electric Fields in Counterflow Non-Premixed Laminar Ethylene Flames // Combustion Science and Technology. Taylor & Francis, 2014. Vol. 186, № 4–5. P. 644–656.

10.Liu A. et al. Effects of the electric field on soot formation in combustion: A coupled charged particle PBE-CFD framework // Combustion and Flame. 2022. Vol. 239. P. 111796.

11.Kuhl J. et al. On the effect of ionic wind on structure and temperature of laminar premixed flames influenced by electric fields // Combustion and Flame. 2017. Vol. 176. P. 391–399.

12.Duan H. et al. Effects of electric field intensity and distribution on flame propagation speed of CH4/O2/N2 flames // Fuel. 2015. Vol. 158. P. 807–815.

13.Henein N.A. et al. Ion Current, Combustion and Emission Characteristics in an Automotive Common Rail Diesel Engine // Journal of Engineering for Gas Turbines and Power. 2012. Vol. 134, № 4.

14.Wang X. et al. A Virtual Combustion Sensor Based on Ion Current for Lean-Burn Natural Gas Engine // Sensors. Multidisciplinary Digital Publishing Institute, 2022. Vol. 22, № 13. P. 4660.

15. Budko A. Y. et al. Analysis of ion current integral characteristics for estimation of combustion process parameters in internal combustion engines //International Journal of Mechanical Engineering and Robotics Research, 2017. Vol. 6, №. 3, P. 188-193.

16.Addabbo T. et al. Ion Current Sensor for Gas Turbine Condition Dynamical Monitoring: Modeling and Characterization // Sensors. Multidisciplinary Digital Publishing Institute, 2021. Vol. 21, № 20. P. 6944.

17.Wollgarten J.C. et al. Experimental investigations of ion current in liquid-fuelled gas turbine combustors // International Journal of Spray and Combustion Dynamics. SAGE Publications Ltd STM, 2017. Vol. 9, № 3. P. 172–185.

18.Frolov S.M. et al. Ion Sensors for Pulsed and Continuous Detonation Combustors // Chemosensors. Multidisciplinary Digital Publishing Institute, 2023. Vol. 11, № 1. P. 33.

19.Li F. et al. Ion current sensing-based lean blowout detection for a pulse combustor // Combustion and Flame. 2017. Vol. 176. P. 263–271.

20.Agafonov G.L. et al. Shock Tube and Modeling Study of Chemical Ionization in the Oxidation of Acetylene and Methane Mixtures // Combustion Science and Technology. Taylor & Francis, 2016. Vol. 188, № 11–12. P. 1815–1830.

21.Karakaya Y. et al. Influence of the sampling probe on flame temperature, species, residence times and on the interpretation of ion signals of methane/oxygen flames in molecular beam mass spectrometry measurements // Combustion and Flame. 2021. Vol. 229. P. 111388.

22.Prager J., Riedel U., Warnatz J. Modeling ion chemistry and charged species diffusion in lean methane–oxygen flames // Proceedings of the Combustion Institute. 2007. Vol. 31, № 1. P. 1129–1137. 23.Pedersen T., Brown R.C. Simulation of electric field effects in premixed methane flames // Combustion and Flame. 1993. Vol. 94, № 4. P. 433–448.

24.Chen B. et al. Ion chemistry in premixed rich methane flames // Combustion and Flame. 2019. Vol. 202. P. 208–218.

25.Knyazkov D. A. et al. Cationic structure of premixed near-stoichiometric CH4/O2/Ar flames at atmospheric pressure: New insights from mass spectrometry, quantum chemistry, and kinetic modeling // Combustion and Flame. 2022. Vol. 241, P. 112106.

26.Cancian J. et al. Prediction of electron and ion concentrations in low-pressure premixed acetylene and ethylene flames // Combustion Theory and Modelling. Taylor & Francis, 2013. Vol. 17, № 2. P. 294–315.

27.Knyazkov D.A. et al. Experimental and kinetic modeling study of the positive ions in premixed ethylene flames over a range of equivalence ratios // Proceedings of the Combustion Institute. 2023. Vol. 39, N_{2} 2. P. 1753–1761.

28.Cherepanov A.V. et al. Toward improved ion chemistry in flames: revisiting C3H3+ reaction pathways and mechanism validation against mass spectrometric measurements in non-sooting premixed flames of small aliphatic hydrocarbons // Combustion and Flame. 2024. Vol. 262. P. 113344.

29.McElroy D. et al. The UMIST database for astrochemistry 2012 // A&A. EDP Sciences, 2013. Vol. 550. P. A36.

30. Wakelam V. et al. Kinetic database for astrochemistry //European Astronomical Society Publications Series, 2012. V. 58. P. 287-290.

31. Montgomery R. R. SRM NIST Standard Reference Materials Catalog, 2012. – 2011.

32.Wang R. et al. NASA Polynomial representation of molecular specific heats // Journal of Quantitative Spectroscopy and Radiative Transfer. 2023. Vol. 306. P. 108617.

33.Řezáč J., Hobza P. Describing Noncovalent Interactions beyond the Common Approximations: How Accurate Is the "Gold Standard," CCSD(T) at the Complete Basis Set Limit? // J. Chem. Theory Comput. American Chemical Society, 2013. Vol. 9, № 5. P. 2151–2155.

34.Friedrich J., Walczak K. Incremental CCSD(T)(F12)|MP2-F12—A Method to Obtain Highly Accurate CCSD(T) Energies for Large Molecules // J. Chem. Theory Comput. American Chemical Society, 2013. Vol. 9, № 1. P. 408–417.

35.Tew D.P. et al. Quintuple- ζ quality coupled-cluster correlation energies with triple- ζ basis sets // Phys. Chem. Chem. Phys. The Royal Society of Chemistry, 2007. Vol. 9, No 16. P. 1921–1930.

36.Nagy B., Jensen F. Basis Sets in Quantum Chemistry // Reviews in Computational Chemistry. John Wiley & Sons, Ltd, 2017. P. 93–149.

37.Jensen F. Introduction to computational chemistry. – John wiley & sons, 2017. – 620 p.

38.Karton A. A computational chemist's guide to accurate thermochemistry for organic molecules // Wiley Interdisciplinary Reviews: Computational Molecular Science. 2016. Vol. 6. №. 3. P. 292-310 39.Curtiss L.A., Redfern P.C., Raghavachari K. Gaussian-4 theory // The Journal of Chemical Physics. 2007. Vol. 126, № 8. P. 084108.

40.DeYonker N.J., Cundari T.R., Wilson A.K. The correlation consistent composite approach (ccCA): An alternative to the Gaussian-n methods // Journal of Chemical Physics. American Institute of Physics, 2006. Vol. 124, № 11.

41.Montgomery J.A. et al. A complete basis set model chemistry. VI. Use of density functional geometries and frequencies // The Journal of Chemical Physics. 1999. Vol. 110, № 6. P. 2822–2827.

42.Montgomery J. et al. A Complete Basis Set Model Chemistry. VII. Use of the Minimum Population Localization Method // The Journal of Chemical Physics. 2000. Vol. 112. P. 6532–6542.

43.Martin J.M.L., de Oliveira G. Towards standard methods for benchmark quality ab initio thermochemistry - W1 and W2 theory // The Journal of Chemical Physics. 1999. Vol. 111, № 5. P. 1843–1856.

44.Boese A.D. et al. W3 theory: robust computational thermochemistry in the kJ/mol accuracy range // The Journal of Chemical Physics. 2004. Vol. 120, № 9. P. 4129–4141.

45.Karton A. et al. W4 theory for computational thermochemistry: in pursuit of confident sub-kJ/mol predictions // The Journal of Chemical Physics. 2006. Vol. 125, № 14. P. 144108.

46.Elliott S.N. et al. High-Accuracy Heats of Formation for Alkane Oxidation: From Small to Large via the Automated CBH-ANL Method // J Phys Chem A. 2023. Vol. 127, № 6. P. 1512–1531.

5.3. Подробное описание работы, включая используемые алгоритмы

Основным методом, использованным в данной работе для расчёта термохимии катионов, отсутствующих в первоначальном химико-кинетическом механизме, является W2-F12, который представляет собой явно коррелированную модификацию метода W2 [1].

Рассмотрим методику W2-F12 более подробно [1]:

- 1. Оптимизация геометрии, расчёт колебательных частот и энергии нулевых колебаний были проведены методом B3LYP/cc-pV(T+d)Z. Для расчетных значений колебательных частот был использован масштабирующий коэффициент 0,985 [91]. Для некоторых систем в данной работе также была проведена дополнительная оптимизация с использованием метода CCSD(T)-F12/VDZ-F12.
- 2. Расчет хартри-фоковской компоненты электронной энергии (E_{SCF}) в оптимизированной геометрии проводился методом HF/VQZ-F12 с учетом поправки на полноту вспомогательного базисного набора (CABS).
- 3. Экстраполированный к бесконечному базисному набору вклад в энергию корреляции от итерационных однократных и двукратных возбуждений в рамках метода CCSD учитывается как:

$$\Delta E_{CCSD-F12/CBS} = E_{CCSD-F12/AVQZ-F12} + (E_{CCSD-F12/AVQZ-F12} - E_{CCSD-F12/AVTZ-F12}) / \left(\left(\frac{4}{3}\right)^{5,94} - 1 \right)$$

4. Неитерационный вклад трехкратных возбуждений (Т) рассчитывается с использованием эмпирического масштабирующего коэффициента:

$$\Delta E_{(T^*)/VTZ-F12} = \left(E_{CCSD(T)/VTZ-F12} - E_{CCSD/VTZ-F12}\right) \cdot 0,987$$

- 5. Помимо рассмотренного выше вклада валентных электронов, в методе W2-F12 учитывается корреляция электронов внутренних оболочек. Для ее расчета используется метод CCSD(T), где вклад от CCSD-части рассчитывается с базисным набором A'PWCVTZ, а вклад трехкратных возбуждений (T) учитывается с помощью базисного набора PWCVTZ(no f).
- 6. Скалярные релятивистские поправки были вычислены из разности энергии расчётов CCSD(T)/A'VTZ с использованием релятивистского гамильтониана Дугласа-Кролла и стандартного нерелятивистского гамильтониана.
- 7. Спин-орбитальные поправки были взяты из экспериментальных данных. В рамках нашей работы диагональная поправка Борна-Оппенгеймера, предложенная в рамках оригинальной процедуры W2-F12, не учитывалась ввиду ее незначительного вклада в термохимию малых (до 4 неводородных атомов) молекул.

Таким образом, полная электронная энергия ($E_{_{3Л}}$), рассчитанная по многоуровневой методике W2-F12, равна:

$$E_{\Im\pi} = E_{\mathrm{HF}*/\mathrm{VQZ-F12}} + \Delta E_{CCSD-F12/CBS} + \Delta E_{(\mathrm{T}*)/\mathrm{VTZ-F12}} + \Delta E_{CCSD/\mathrm{A'PWCVTZ}} + \Delta E_{(T)/\mathrm{PWCVTZ(no f)}} + \left(E_{\mathrm{CCSD(T)/A'VTZ-DK}} - E_{\mathrm{CCSD(T)/A'VTZ}}\right) + \Delta E_{SO} + \Delta E_{DBOC}$$

Помимо методов W1-F12, W2-F12, W1, W2, для сравнения точности были использованы и другие композитные процедуры: G4 [2], ccCA [3], CBS [4,5], CBH-ANL [6].

Теплоты образования ($\Delta H^o_{f,298}(M)$) изучаемых катионов, включенных в механизм и обнаруженных в масс-спектре, в газообразном состоянии при давлении P=1 атм и температуре T=298 К были вычислены следующим образом:

$$\Delta H_{f,298}^{o}(M) = E_{\mathfrak{I},n}(M) + ZPVE(M) + [H_{298}(M) - H_0(M)] - \sum_{i}^{atoms} \{E_{\mathfrak{I},n}(X_i) + [H_{298}(X_i) - H_0(X_i)]\} + \sum_{i}^{atoms} \Delta H_{f,298}^{o}(X_i) + \Delta_f H_0(H^+) + [H_{298}(H^+) - H_0(H^+)]$$

где $E_{3,n}(M)$ – полная электронная энергия молекулы (включающая энергию взаимодействия ядер), рассчитанная с использованием многоуровневой методики; $E_{3,n}(X_i)$ – электронная энергия атома і, рассчитанная с помощью той же многоуровневой методики; ZPVE – энергия нулевых колебаний молекулы ($\frac{1}{2}\sum hv_i$); $[H_{298}(M) - H_0(M)]$ - термическая поправка к энтальпии молекулы, рассчитанная по формуле H = U + pV; $\Delta H^o_{f,298}(X_i)$ - экспериментальное значение энтальпии образования атома і. Помимо этого необходимо было учесть термохимию протона. Значение энтальпии образования $\Delta_f H_0(H^+)$ и $[H_{298}(H^+) - H_0(H^+)]$ были включены в рамках "ионной конвенции", предложенной в работах [7–9].

В качестве программного обеспечения в данной работе использовались квантовохимические пакеты Gaussian 16 [10] (DFT, G4, CBS, Wn), MOLPRO 2010 [11] (Wn-F12, ANL), ORCA 5.0 [12] (ccCA). На основе рассчитанных энтальпий и энтропии образования, а также теплоемкостей исследованных катионов (основной вклад в которые вносят колебательные статсуммы) были построены полиномы NASA, которые были включены в химико-кинетический механизм. Необходимые транспортные данные (параметры потенциалов Леннард-Джонса и т.п.) были предположены совпадающими с таковыми для нейтральных прекурсоров.

Для реакций ионов, взятых из астрохимических баз данных KIDA [13] и UMIST [14], были рассчитаны их энтальпии (ΔH_{reac}^T):

$$\Delta H_{reac}^{T} = \sum_{i}^{products} \Delta H_{f,T} \left(X_{i} \right) - \sum_{j}^{reactants} \Delta H_{f,T} \left(X_{j} \right)$$

Важно отметить, что бимолекулярные реакции катионов практически всегда являются безбарьерными, и поэтому входят в механизм с нулевой энергией активации и близким к столкновительному фактору предэкспонентом.

1.Karton A., Martin J.M.L. Explicitly correlated Wn theory: W1-F12 and W2-F12 // The Journal of Chemical Physics. 2012. Vol. 136, № 12. P. 124114.

2.Curtiss L.A., Redfern P.C., Raghavachari K. Gaussian-4 theory // The Journal of Chemical Physics. 2007. Vol. 126, № 8. P. 084108.

3.DeYonker N.J., Cundari T.R., Wilson A.K. The correlation consistent composite approach (ccCA): An alternative to the Gaussian-n methods // Journal of Chemical Physics. American Institute of Physics, 2006. Vol. 124, № 11.

4.Montgomery J.A. et al. A complete basis set model chemistry. VI. Use of density functional geometries and frequencies // The Journal of Chemical Physics. 1999. Vol. 110, № 6. P. 2822–2827.

5.Montgomery J. et al. A Complete Basis Set Model Chemistry. VII. Use of the Minimum Population Localization Method // The Journal of Chemical Physics. 2000. Vol. 112. P. 6532–6542.

6.Elliott S.N. et al. High-Accuracy Heats of Formation for Alkane Oxidation: From Small to Large via the Automated CBH-ANL Method // J Phys Chem A. 2023. Vol. 127, № 6. P. 1512–1531.

7.Rosenstock H.M. et al. Energetics of gaseous ions. American Chemical Society Washington, DC, 1977. Vol. 6.

8.Lias S.G. et al. Gas-phase ion and neutral thermochemistry // J. phys. chem. ref. data. Melville, NY: American Institute of Physics, 1988. Vol. 17. P. 1–861.

9. Bartmess J. E. Thermodynamics of the electron and the proton //The Journal of Physical Chemistry. 1994. Vol. 98. №. 25. P. 6420-6424.

10.Frisch M.J. et al. Gaussian 16.

11.Werner H.-J. et al. Molpro: a general-purpose quantum chemistry program package // WIREs Comput Mol Sci. 2012. Vol. 2. P. 242–253.

12.Neese F. et al. The ORCA quantum chemistry program package // The Journal of Chemical Physics. 2020. Vol. 152, № 22. P. 224108.

13. Wakelam V. et al. Kinetic database for astrochemistry //European Astronomical Society Publications Series, 2012. V. 58. P. 287-290.

14. Montgomery R. R. SRM NIST Standard Reference Materials Catalog, 2012. – 2011.

5.4. Полученные результаты

Термохимические данные для новых катионов были получены с помощью многоуровневых высокоточных квантовохимических процедур. Для расчётов были использованы многоуровневые методы: G4, CBS-QB3, CBS-4M, CBS-APNO, ccCA-CBS-1, ccCA-CBS-2, W1U, W1RO, W1BD, W1-F12, W2-F12, CBH-ANL0. Сначала рассмотрим основной катион, типичный для всех горючих в широком диапазоне стехиометрических коэффициентов: гидроксоний H₃O⁺. Высокоточные термохимические данные для данного катиона чрезвычайно важны, поскольку данный катион участвует во всех основных реакциях передачи протона на остальные катионы, что существенно влияет на механизм в целом.

Таблица 1. Энтальпия образования катиона гидроксония H_3O^+ при нормальных условиях $\Delta H_{f,298,15}^o$ в газовой фазе (T=298,15 K, P=1атм.), рассчитанная различными многоуровневыми процедурами.

		~~~		~~~~	~ .	~ .
		CBS-		CBS-	ccCA-	ccCA-
Метод	G4	QB3	CBS-4M	APNO	CBS-1	CBS-2
$\Delta H_{f,298,15}^{o}$	143.07	143.50	144.29	142.77	144.19	142.95
						CBH-
Метод	W1U	W1RO	W1BD	W1-F12	W2-F12	ANL0
Метод Δ <i>H</i> ^o _{f,298,15}	W1U 142.39	W1RO 142.42	W1BD 142.42	W1-F12 144.07	W2-F12 143.83	ANL0 142.53
Метод Δ <i>H</i> ^o Метод	W1U 142.39	W1RO 142.42	W1BD 142.42 Экспер	W1-F12 144.07 имент	W2-F12 143.83	ANL0 142.53

В таблице 6 приведены энтальпии образования  $H_3O^+$  при нормальных условиях  $\Delta H_{f,298,15}^o$  (T = 298.15 K, P = 1 атм.), рассчитанные различными многоуровневыми квантовохимическими процедурами. Как видно из таблицы 6, все методы дают приблизительно одинаковое значение  $\Delta H_{f,298,15}^o$ , с погрешностью ±1 ккал/моль. Для сравнения в таблице 6 приведено наиболее надежное литературное значение  $\Delta H_{f,298,15}^o$  для  $H_3O^+$  из астрохимической базы данных KIDA [78]. Для дальнейшей верификации расчетных методов, каждый набор энтальпий образования  $H_3O^+$ , рассчитанных различными процедурами, был использован в механизме ион-молекулярных реакций для топлив лёгких углеводородов  $C_xH_y$  [28]. Были рассчитаны пространственные профили концентрации  $H_3O^+$  для стехиометрических пламён ДМЭ и этанола (рис. 14).



Рисунок 1. Сравнение пространственных профилей H₃O⁺ в стехиометрическом пламени ДМЭ и этанола, с различной термохимией гидроксония (таблица 6) в химико-кинетическом механизме [28].

Как можно видеть из рис. 14, для пламён ДМЭ и этанола при использовании различных термохимических данных значение максимума мольной доли H₃O⁺ меняется в пределах 10%, кроме того, положение максимума профиля сдвигается на 0,02 мм. Все эти величины лежат в пределах погрешности экспериментальных измерений.

Таблица 1. Значения энтальпии образования при нормальных условиях  $\Delta H_{f,298,15}^o$  (T=298,15 К, P=1атм.) для C₃H₃⁺, рассчитанные различными многоуровневыми процедурами.

		CBS-		CBS-	ccCA-	ccCA-			
Метод	G4	QB3	CBS-4M	APNO	CBS-1	CBS-2			
$\Delta H^{0}_{f,298,15}$	256.39	258.80	255.71	257.14	258.74	256.41			
						CBH-			
Метод	W1U	W1RO	W1BD	W1-F12	W2-F12	ANL0			
$\Delta H^{o}_{f,298,15}$	255.91	255.97	255.96	256.97	256.84	255.35			
Метод	Эксперимент								
$\Delta H^o_{f,298,15}$	$256 \pm 2$								

С увеличением количества атомов в катионах расхождение термохимических данных, полученных разными методами, будет увеличиваться. В таблице 7 приведены энтальпии образования катиона  $C_3H_3^+$  присутствующего в богатых пламенах в высоких концентрациях, рассчитанные различными многоуровневыми процедурами. Несмотря на слегка более высокий разброс расчетных параметров, практически все они также лежат в пределах экспериментальной погрешности. образом,  $(H_{3}O^{+},$ Таким в случае лёгких катионов  $C_{3}H_{3}^{+}$ выбор квантовохимического метода практически не влияет на термохимию основных интермедиатов кинетического механизма.

Использованный ранее для расчёта термохимии простых катионов углеводородов метод W2-F12 применим с достаточно высокой точностью и в случае кислородсодержащих катионов  $CH_3O^+$ ,  $C_2H_5O^+$ ,  $C_2H_5OH_2^+$ ,  $[CH_3OCH_3]H^+$ , не включенных в литературные механизмы с участием ионов. Поскольку данные катионы присутствуют в высокой концентрации как в пламени этанола, так и ДМЭ, их высокоточная термохимия критически важна, поскольку определяет значение константы равновесия в реакциях переноса протона с  $H_3O^+$  и  $HCO^+$ . Для более сложных систем ошибки в определении термохимии могут вести к неверному описанию концентрационных профилей катионов, поскольку разница между их сродствами к протону не превышает 13 ккал/моль.

### 6. Эффект от использования кластера в достижении целей работы

Высокоточные квантовохимические расчёты требуют значительных компьютерных ресурсов, поэтому использование многопроцессорных суперкомпьютеров ИВЦ НГУ с этой точки зрения является обязательным условием. Помимо этого, в работе применялось программное обеспечение, требующее официальной платной лицензии, такие как Gaussian и MOLPRO. Осуществление квантовохимических расчетов, результаты которых представлены выше, на персональных компьютерах фактически является невозможным.

## 7. Перечень публикаций, содержащих результаты работы

 Cherepanov A. V. et al. Toward improved ion chemistry in flames: revisiting C3H3+ reaction pathways and mechanism validation against mass spectrometric measurements in non-sooting premixed flames of small aliphatic hydrocarbons //Combustion and Flame. – 2024. – T. 262. – C. 113344. (Импакт-фактор: 4.4).