09.1

Исследование спектра излучения молекулы CaO в диапазоне длин волн 540—650 nm в экспериментах на ударной трубе

© Н.О. Безверхний, Т.А. Лапушкина, Н.А. Монахов, М.В. Петренко, С.А. Поняев

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия E-mail: nikolaybezverhny@gmail.com

Поступило в Редакцию 20 июля 2020 г. В окончательной редакции 30 сентября 2020 г. Принято к публикации 2 октября 2020 г.

Исследован спектр излучения молекулы CaO за фронтом отраженной ударной волны на ударной трубе диаметром 50 mm. Спектры получены с помощью специально разработанного компактного спектрометра с CCD-линейкой, а также с помощью спектрометра на базе модернизированного монохроматора MДР-12 и фотоаппарата Sony SLT-A77 в качестве приемника излучения. Получены спектры излучения CaO при разных газовых температурах. Представленные результаты могут быть использованы для проверки теоретических моделей спектра излучения молекулы CaO при различных температурах.

Ключевые слова: ударная труба, отраженная ударная волна, оксид кальция.

DOI: 10.21883/PJTF.2021.02.50540.18473

Проблема движения тел в атмосфере Земли и планет Солнечной системы представляет значительный интерес как в случае летательных аппаратов, так и в случае космических тел, например метеоров. При входе в плотные слои атмосферы тело тормозится, в результате чего его поверхность испытывает нагрев, который приводит к интенсивной абляции. При движении в атмосфере крупных тел, таких как спускаемый аппарат и болид, с большой скоростью перенос тепла к обтекаемому телу потоками лучистой энергии доминирует над другими факторами нагрева его поверхности [1].

В работе [2] анализируется молекулярное излучение в спектре яркого болида абсолютной звездной величины -19.5. В спектрах были идентифицированы молекулярные полосы, принадлежащие оксидам FeO, CaO, AlO и MgO. Проведено сравнение данных с теоретическими расчетами присутствия молекул в смеси метеорных паров и воздуха на различных высотах и при различных температурах. Однако FeO и CaO не были подробно проанализированы из-за того, что их молекулярные константы недостаточно определены. Молекулярные полосы AlO и CaO обнаруживаются методами лазерноискровой эмиссионной спектрометрии горных пород и отложений [3]. В то время как экспериментальному изучению спектра излучения молекулы AlO посвящено большое число работ, например [4,5], изучению спектра излучения молекулы CaO в оптическом диапазоне уделяется мало внимания. Двухатомная молекула СаО представляет интерес для астрофизических исследований [6,7]. Также предполагается, что СаО, который диссоциирует на Ca и O, является источником Ca в атмосфере Меркурия [8]. Спектр молекулы СаО в видимом диапазоне длин волн наблюдался в экспериментах по взаимодействию быстролетящих медных снарядов с поликристаллическими доломитовыми мишенями [9]. Попытки моделирования спектра излучения молекулы CaO проводились в работе [10]. Авторы провели моделирование спектра излучения CaO в области 590–630 nm, которое сравнивалось с экспериментально наблюдаемыми спектрами болида. Было достигнуто умеренное согласие модели с экспериментальными спектрами. Наибольшая неопределенность при моделировании была связана с наличием в спектре полос FeO, которые перекрываются с полосами CaO в области 590–630 nm.

В настоящей работе продемонстрирована возможность исследования спектра молекулы CaO в оптическом диапазоне длин волн в газодинамическом эксперименте на ударной трубе. В спектрах не наблюдается полос FeO, что дает возможность независимо исследовать спектр излучения CaO в области 590–630 nm.

Схема экспериментальной установки представлена на рис. 1. В ее основе лежит ударная труба, состоящая из камеры высокого давления (КВД) 14 и камеры низкого давления (КНД) 12. Ударная труба непосредственно соединена с измерительной секцией 5 с торцом из сплава алюминия 6, а затем через диафрагменный блок 7 с демпферным баком 8.

КВД 14 представляет собой канал круглого сечения длиной 100 cm и диаметром 5 cm для напуска толкающего газа. Перед экспериментом КВД откачивается безмасляным форвакуумным насосом до давления 10 Ра, затем заполняется толкающим газом до половины рабочего давления.

КНД 12 — это труба круглого сечения длиной 432.5 cm и диаметром 5 cm, которая заполняется рабочим газом. Камера откачивается форвакуумным насосом. Контроль вакуума и рабочего давления производится с помощью датчика Пирани InstruTech CVG101GC. Камера откачивается до вакуума 0.1 Ра, затем заполняется



Рис. 1. Схема установки. 1 — фотоаппарат Sony SLT-A77, 2 — МДР-12, 3 — линза, 4 — зеркало, 5 — измерительная секция, 6 — торец, 7, 13 — диафрагменные блоки, 8 — демпферный бак, 9 — коллиматор, 10 — компактный спектрограф, 11 — ПК, 12 — камера низкого давления, 14 — камера высокого давления.

рабочим газом; диапазон рабочих давлений от 130 до 10^5 Pa.

КНД от КВД отделяется алюминиевой диафрагмой, расположенной в диафрагменном блоке 13 между камерами. Перед диафрагмой установлен крестообразный нож, который способствует разрыву диафрагмы. После разрыва диафрагмы в ударной трубе формируется падающая ударная волна. При отражении падающей ударной волны от торца 6 происходит нагрев газа за счет перехода кинетической энергии газового потока во внутреннюю энергию.

Для измерения скорости ударной волны в измерительной секции 5 на расстоянии 52 mm друг от друга размещены пьезоэлектрические датчики давления. Сигнал с датчиков давления поступает на четырехканальный цифровой осциллограф (TDS-2024C), подключенный к компьютеру. Длительность временной развертки осциллографа в данных экспериментах составляла 100 µs, шаг временно́го интервала — 0.04 µs. Погрешность измерения скорости ударной волны не превышает 5%. Измерительная секция оборудована кварцевыми окнами, через которые осуществляются спектральные измерения. Интенсивности атомных линий и молекулярных полос регистрировались с помощью компактного спектрографа 10 со спектральным разрешением ~ 0.7 nm, а также монохроматора МДР-12 (2 на рис. 1), модернизированного для работы в качестве спектрографа. Для этого с МДР-12 была снята выходная щель. Фотоаппарат Sony SLT-A77 (1 на рис. 1) с макрообъективом Sony 100 mm f/2.8 Масто фокусировался на плоскость выходной щели. Спектральное разрешение такой системы составляет ~ 0.3 nm. В экспериментах измеряются интегральные по времени спектры излучения газа. Калибровка по длинам волн проводилась с помощью ртутной лампы, калибровка спектральной чувствительности — с помощью калиброванной лампы накаливания ТРШ 2850-3000.

В настоящей работе в качестве рабочего газа использовался воздух, в качестве толкающего газа водород. На рис. 2, *а* и *b* представлены полученные в результате обработки спектры при давлении воздуха в КНД $P_1 = 0.93 \pm 0.09$ kPa, давление водорода в КВД, при котором произошел разрыв диафрагмы, $P_4 = 4.25 \pm 0.01$ MPa. Скорость ударной волны, измеренная по сигналам датчиков давлений в измерительной секции, составила $V = 2.9 \pm 0.2$ km/s, что соответствует числу Maxa M = 8.7 ± 0.3 .

Идентификация наблюдаемых в спектрах атомарных линий осуществлялась с помощью базы данных спектральных линий NIST Atomic Spectra Database. Линии принадлежат металлам Al, Ca, Na. Также в спектре наблюдаются молекулярные полосы AlO $(B^2\Sigma^+ - X^2\Sigma^+)$, которые были идентифицированы по работам [4,5], и полосы излучения молекул CaO переходов $(d^3\Delta_2 - a^3\Pi_1)$, $(e^{3}\Sigma - a^{3}\Pi_{1}), (c^{3}\Sigma^{+} - a^{3}\Pi_{1}), (C^{1}\Sigma^{+} - a^{3}\Pi_{1}), (D^{1}\Delta - a^{1}\Pi_{1}),$ $(c^{3}\Sigma_{1}-a^{3}\Pi_{0}), (c^{3}\Sigma^{+}-a^{3}\Pi_{2})$ и др. [9]. Наблюдаемые в спектре атомарные линии и молекулярные полосы являются следствием взрывного испарения вещества с поверхности торца при торможении ударной волны. Торец измерительной секции изготовлен из сплава алюминия (марки АМг), что объясняет наличие в спектре линий излучения атомов Al, Ca и Na, а также полос AlO и CaO. Молекулы CaO и AlO также могут образовывать-



Рис. 2. Спектры излучения отраженного от торца газа. *a* — спектр, полученный на компактном спектрометре; *b* — спектр, полученный при помощи спектрометра на базе монохроматора МДР-12.

22



Рис. З. Спектры излучения отраженного от торца газа для различных значений числа Маха.

Результат обработки экспериментальных данных

P_1 , kPa	P ₄ , MPa	М	<i>Т</i> , К
$\begin{array}{c} 0.40 \pm 0.04 \\ 0.53 \pm 0.05 \\ 0.93 \pm 0.09 \end{array}$	$\begin{array}{c} 4.4 \pm 0.1 \\ 4.4 \pm 0.1 \\ 4.3 \pm 0.1 \end{array}$	$\begin{array}{c} 9.8 \pm 0.5 \\ 9.5 \pm 0.5 \\ 8.7 \pm 0.4 \end{array}$	$\begin{array}{c} 5900 \pm 600 \\ 5000 \pm 250 \\ 4500 \pm 130 \end{array}$

ся в результате реакций между атомами на поверхности торца и кислородом, содержащимся в воздухе.

Для определения температуры проводилось сравнение экспериментальных данных с моделью спектра излучения AlO ($B^2\Sigma^+ - X^2\Sigma^+$), построенной на основании работы [11]. Моделирование проводилось в предположении, что излучающая плазма находится в тепловом равновесии. Наилучшее соответствие между экспериментальными данными для числа Maxa M = 8.7 и моделью наблюдается при температуре T = 4500 K.

В таблице приведены значения температуры газа для различных режимов, определенные по молекулярным полосам AlO, значения чисел Маха и начального давления газа. Данные получены путем обработки соответствующих спектров излучения, приведенных на рис. 3. Из рисунка видно, что тенденция изменения интенсивности излучения полос CaO отличается от поведения интенсивности атомарных линий, в частности, атома Na. Это отличие можно объяснить разной скоростью возбуждения соответствующих энергетических уровней у атомов и молекул вследствие различия механизмов энергетического обмена, а также нагрева молекулярных и атомарных газов [12]. Быстрая ответная реакция спектра полос молекулы СаО на изменение температуры газа позволяет использовать его для определения температуры газа, в том числе для быстропротекающих газодинамических процессов. Для уточнения методики требуются теоретические расчеты спектра излучения СаО в присутствии молекул AlO и атомов Na, Ca и Al.

Таким образом, в работе получены спектры излучения молекулы CaO за фронтом отраженной ударной волны в экспериментах на ударной трубе. Проведена оценка

температуры по наблюдаемым в спектре молекулярным полосам AlO. Продемонстрирована возможность исследования спектра молекулы CaO в оптическом диапазоне в газодинамическом эксперименте на ударной трубе. Полученные экспериментальные данные могут быть использованы для проверки теоретических моделей спектра излучения молекулы CaO при различных температурах.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- С.Т. Суржиков, Радиационная газовая динамика спускаемых космических аппаратов. Многотемпературные модели (Институт проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН, М., 2013).
- [2] J. Borovička, A.A. Berezhnoy, Icarus, 278, 248 (2016).
- [3] N. Killiny, E. Etxeberria, A.P. Flores, P.G. Blanco, T.F. Reyes, L.P. Cabrera, Sci. Rep., 9, 2449 (2019).
- [4] J. Hermann, A. Lorusso, A.Perrone, F. Strafella, C. Dutouquet, B.Torralba, Phys. Rev. E, 92, 053103 (2015).
- [5] J.M. Peuker, P. Lynch, H. Krier, N. Glumac, Propellants Explos. Pyrotech., **38**, 577 (2013).
- [6] S. Sakamoto, G.J. White, K. Kawaguchi, M. Ohishi, K.S. Usuda, T. Hasegawa, Mon. Not. Roy. Astron. Soc., 301, 872 (1998).
- [7] E.W. Guenther, J. Cabrera, A. Erikson, M. Fridlund, H. Lammer, A. Mura, H. Rauer, J. Schneider, M. Tulej, Ph. von Paris, P. Wurz, Astron. Astrophys., 525, A24 (2011).
- [8] R.M. Killen, Icarus, **268**, 32 (2016).
- [9] S. Sugita, P.H. Schultz, S. Hasegawa, JGR: Planets, 108, 5140 (2003).
- [10] A.A. Berezhnoy, J. Borovička, J. Santos, J.F. Rivas-Silva, L. Sandoval, A.V. Stolyarov, A. Palma, Planet. Space Sci., 151, 27 (2018).
- [11] А.В. Ефимов, Развитие методов комплексного спектрального анализа многокомпонентной движущейся плазмы импульсных разрядов, канд. дис. (Объединенный институт высоких температур РАН, М., 2017).
- [12] D. Staack, B. Farouk, A. Gutsol, A. Fridman, Plasma Sources Sci. Technol., 17, 025013 (2008).