# \_ НЕОРГАНИЧЕСКИЕ МАТЕРИАЛЫ \_\_ И НАНОМАТЕРИАЛЫ

УДК 546.261:28+546.832:27+533.6.011.8

# ВЛИЯНИЕ ДОБАВКИ 2 об. % ГРАФЕНА НА ТЕПЛООБМЕН КЕРАМИЧЕСКОГО МАТЕРИАЛА В НЕДОРАСШИРЕННЫХ СТРУЯХ ДИССОЦИИРОВАННОГО ВОЗДУХА

© 2022 г. Е. П. Симоненко<sup>*a*, \*</sup>, Н. П. Симоненко<sup>*a*</sup>, А. Ф. Колесников<sup>*b*</sup>, А. В. Чаплыгин<sup>*b*</sup>, В. И. Сахаров<sup>*c*</sup>, А. С. Лысенков<sup>*d*</sup>, И. А. Нагорнов<sup>*a*</sup>, Н. Т. Кузнецов<sup>*a*</sup>

<sup>а</sup>Институт общей и неорганической химии им. Н.С. Курнакова РАН, Ленинский пр-т, 31, Москва, 119991 Россия

<sup>b</sup>Институт проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН, пр-т Вернадского, 101, корп. 1, Москва, 119526 Россия <sup>c</sup>Институт механики МГУ им. М.В. Ломоносова, Мичуринский пр-т, 1, Москва, 119192 Россия

<sup>d</sup>Институт металлургии и материаловедения им. А.А. Байкова РАН, Ленинский пр-т, 49, Москва, 119334 Россия

> \*e-mail: ep\_simonenko@mail.ru Поступила в редакцию 15.07.2022 г. После доработки 25.08.2022 г. Принята к публикации 26.08.2022 г.

С использованием индукционного высокочастотного плазмотрона изучены особенности поведения ультравысокотемпературных керамических материалов (UHTC)  $HfB_2-30$  об. % SiC и  $(HfB_2-30$  об. % SiC)-2 об. %  $C_G$  под воздействием недорасширенных струй диссоциированного воздуха. Измеренные на финальной стадии эксперимента значения тепловых потоков составили 120 и 111  $BT \cdot cm^{-2}$  соответственно. Установлено, что для модифицированной графеном керамики температура поверхности незначительно меньше (на 35–75°C) по сравнении с базовым UHTC, однако микроструктура, элементный и фазовый состав окисленной поверхности сильно различались: для ( $HfB_2-30$  об. % SiC)-2 об. %  $C_G$ , помимо снижения количества сферических выпуклых частиц, образовавшихся при выходе на поверхности боросиликатного расплава, отмечено формирование ажурных слоистых образований, предположительно, борной кислоты. Для оцененных интегральных коэффициентов излучения отмечена тенденция к уменьшению в ходе термохимического воздействия. Установлено, что в условиях обтекания сверхзвуковой струей воздушной плазмы исследованные материалы проявляют себе как низкокаталитичные.

*Ключевые слова:* UHTC, графен, HfB<sub>2</sub>, SiC, окисление, BЧ-плазмотрон, теплообмен, каталитическая рекомбинация

DOI: 10.31857/S0044457X22601523

### **ВВЕДЕНИЕ**

Керамические материалы на основе диборидов циркония и гафния, допированные карбидом кремния, выдерживающие в том числе длительные термохимические воздействия потоков диссоциированного воздуха с разогревом до температур >2000°C [1–11], признаны чрезвычайно перспективными, прежде всего, в области создания новых моделей авиа-космической техники [12–24].

При всем уникальном комплексе свойств ультравысокотемпературных керамических материалов (UHTC) на основе  $ZrB_2(HfB_2)$ —SiC остро стоят задачи дополнительного повышения их стойкости к окислению (прежде всего, препятствованию реализации негативного эффекта резкого роста температуры поверхности с ~1750–1900 до >2500°С, что приводит к серьезной деградации материала), а также улучшения их трещиностойкости. В связи с этим очень широко развиваются исследования, направленные на разработку методов получения и изучения влияния добавок различной химической природы, преимущественно сверхтугоплавких карбидов [25–36], нитридов [37–44], силицидов металлов [35, 45–48], собственно металлических компонентов [49–55], а также углеродных материалов различного рода — углеродных волокон и нанотрубок, нанопластинок графита и графена [4, 52, 56–64].

Несмотря на имеющиеся в литературных источниках данные об эффективности введения графеновых нанопластинок на улучшение трещиностойкости UHTC, данные по изучению поведения таких керамических материалов в высокоэнтальпийных газовых потоках практически отсутствуют. Недостаточно информации об экспериментальном определении таких важнейших свойств ультравысокотемпературных материалов на основе  $ZrB_2(HfB_2)$ —SiC, как коэффициент излучения и коэффициент гетерогенной рекомбинации атомов кислорода и азота, присутствующих в набегающей высокоэнтальпийной струе воздуха. Присутствуют отрывочные сведения по результатам экспериментов с различными условиями (давление в камере, энтальпия и скорость газового потока, время воздействия) для системы ZrB<sub>2</sub>-SiC [53, 65-75]. Для керамики HfB<sub>2</sub>-SiC имеются лишь единичные данные, полученные в статичном нагреве [6, 76].

В предыдущих исследованиях нашей группой разработаны методики изучения данных характеристик под воздействием сверхзвуковых потоков диссоциированного азота на примере материалов различной природы – графите [77], керамики  $HfB_2$ -SiC,  $HfB_2$ -SiC-C<sub>G</sub> (rge C<sub>G</sub> - восстановленный оксид графена) [78], а также ZrB<sub>2</sub>-HfB<sub>2</sub>-SiC и ZrB<sub>2</sub>-HfB<sub>2</sub>-SiC-C<sub>CNT</sub> (где C<sub>CNT</sub> – многослойные углеродные нанотрубки) [79]. На примере графена установлено, что при использованных относительно низкой измеренной плотности теплового потока ( $q = 244 - 290 \text{ Bt} \cdot \text{см}^{-2}$ ) допирование углеродным компонентом практически не сказывается на поведении и свойствах (коэффициент излучения, эффективный коэффициент гетерогенной рекомбинации атомов азота). В то время как в исследованиях [80, 81], выполненных в сверхзвуковых потоках диссоциированного воздуха (q = 363-779 Вт · см<sup>-2</sup>) показано принципиальное влияние введения незначительного количества восстановленного оксида графена как на температуру, устанавливающуюся на поверхности, так и на химический, и фазовый состав окисленной поверхности.

Целью настоящей работы является исследование влияния введения 2 об. % графена на теплообмен керамического материала в недорасширенных струях диссоциированного воздуха при относительно низких тепловых потоках, оценка изменения коэффициента излучения и каталитического поведения по отношению к процессам поверхностной рекомбинации атомов кислорода.

# ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

Методика получения UHTC на основе  $HfB_2$ – 30 об. % SiC, модифицированных восстановленным оксидом графена, подробно описана в [80,

81]. Для этого твердые материалы – порошки HfB<sub>2</sub> (>98%, размер частиц 2–3 мкм, а размер агрегатов 20-60 мкм, "Тугоплавкие материалы") и оксида графена (размер пластинок ≤3 мкм, число графеновых слоев ≤2, "АккоЛаб") диспергировались в растворе фенолформальдегидной смолы ("Карболит"). В полученную дисперсию вводили катализатор гидролиза муравьиную кислоту (>99%, "Спектр-Хим") и тетраэтоксисилан (ос. ч., "ЭКОС-1") с последующим гидролизом водой. После сушки полученный ксерогель карбонизировали с формированием исходного композиционного порошка  $HfB_2 - (SiO_2 - C) - rGO$  (где rGO - rGO) восстановленный оксид графена), который подвергали реакционному горячему прессованию в графитовых пресс-формах с применением пресса горячего прессования Thermal Technology Inc. (модель HP20-3560-20) при температуре 1800°С (скорость нагрева 10 град/мин, время выдержки 15 мин) и давлении 30 МПа. Перед термохимическим воздействием выполняли шлифовку поверхности образцов.

Исследование поведения керамических материалов HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC и (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % С<sub>G</sub> при воздействии сверхзвукового потока недорасширенных высокоэнтальпийных струй воздуха, истекающих из водоохлаждаемого конического сопла с диаметром выходного сечения 50 мм, осуществляли на 100-киловаттном высокочастотном индукционном плазмотроне ВГУ-4. Расстояние от сопла до образца фиксировали на значении 30 мм, расход воздуха составлял 3.6 г/с (контролировали электронным газовым ротаметром Bronkhorst MV-306), давление в камере находилось в интервале (8.1–9.4) × 10<sup>2</sup> Па. целевое значение составляло 8.5 × 10<sup>2</sup> Па. Цилиндрические образцы диаметром 15 мм и толщиной 3.1-3.7 мм вводили в высокоэнтальпийную струю при заданной мощности анодного питания плазмотрона (N) 64  $\pm$  0.6 кВт, которая оставалась постоянной (в пределах погрешности) в течение всего эксперимента. Суммарное время воздействия составляло 10 мин (600 с). Геометрия модели, в которой закрепляли образцы, подробно описана в работах [77, 78, 82]: образцы устанавливали на трении в гнезде водоохлаждаемого калориметра, зазор заполняли гибкой теплоизоляцией на основе SiC и углевойлока с целью минимизации тепловых потерь. Расход охлаждающей воды в калориметре измеряли ультразвуковым жидкостным расходомером Bronkhorst ES-FLOW. Разность температур охлаждающей воды на выходе и входе из калориметра измеряли экранированной дифференциальной термопарой хромель-алюмель.

Среднюю температуру поверхности нагретого образца в центральной его области (диаметр области визирования составлял ~5 мм) измеряли с применением инфракрасного пирометра Mikron

M-770S в режиме пирометра спектрального отношения (температурный интервал 1000-3000°С). Изучение распределения температур по поверхности образца производили с использованием термовизора Тандем VS-415U. Термоизображения записывали при установленном значении спектрального коэффициента излучения є на длине волны 0.9 мкм, равном 1, поскольку в ходе воздействия предполагалось изменение є. Коррекция к реальным значениям средних температур центральной области, определенных с использованием инфракрасного пирометра, позволила оценить значение спектрального коэффициента излучения и его изменение для обоих материалов в ходе термохимического воздействия. Методика определения теплового потока к лицевой поверхности образца подробно описана в [78].

Для условий экспериментов на установке ВГУ-4 провели численное моделирование неравновесного течения плазмы воздуха в разрядном канале, в истекающих недорасширенных струях воздушной плазмы и при обтекании державки с образцом. Геометрия расчетной области и использованные расчетные методы аналогичны применявшимся в [77] для графитовых образцов, нагретых в сверхзвуковых струях азотной плазмы. Расчет был основан на комплексе программ численного интегрирования уравнений Навье— Стокса [83].

В табл. 1 приведены значения тепловых потоков к нагретым поверхностям образцов, полученные в экспериментах. На рис. 1 показаны расчетные плотности тепловых потоков в точке торможения в зависимости от величины эффективного коэффициента гетерогенной рекомбинации атомов азота и кислорода  $\gamma_w$  на поверхности керамики при температуре поверхности, измеренной в эксперименте. Там же точкой *3* отмечено значение теплового потока, полученное в эксперименте.

Как видно из табл. 1 измеренные значения тепловых потоков при одинаковом режиме обтекания для обоих керамических образцов практически совпадают, но температура поверхности модифицированного графеном образца керамики оказалась ниже.

Рентгенограммы полученных керамических материалов, а также их поверхности после воздействия недорасширенных струй диссоциированного воздуха записывали на рентгеновском дифрактометре Bruker D8 Advance (излучение Cu $K_{\alpha}$ , разрешение 0.02° при накоплении сигнала в точке в течение 0.3 с). Рентгенофазовый анализ выполняли с применением программы MATCH! – Phase Identification from Powder Diffraction, Version 3.8.0.137 (Crystal Impact, Germany), база данных Crystallography Open Database.

Исследование особенностей микроструктуры окисленной поверхности материалов после воз-

Таблица 1. Экспериментальные значения тепловых потоков и цветовой температуры в центре лицевой поверхности образцов

Образец	T <sub>w</sub> , K	Тепловой поток, Вт/см <sup>2</sup>
НfB <sub>2</sub> —30 об. % SiC	1750	120
(HfB <sub>2</sub> –30 об. % SiC)–2 об. % C <sub>G</sub>	1716	111

действия на них сверхзвукового потока диссоциированного воздуха выполняли методом растровой электронной микроскопии (РЭМ) на трехлучевой рабочей станции NVision 40, Carl Zeiss с ускоряющим напряжением 1 и 20 кВ. Элементный состав областей определяли с помощью приставки для энергодисперсионного анализа EDX Oxford Instrumets.

## РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Рентгенограммы исходных материалов  $HfB_2$ – 30 об. % SiC и ( $HfB_2$ –30 об. % SiC)–2 об. % C<sub>G</sub>, записанные перед воздействием недорасширенных струй диссоциированного воздуха (рис. 2, кривые *1* и *2*), подтвердили полную конверсию состава

**Рис. 1.** Рассчитанные зависимости плотностей тепловых потоков в критической точке цилиндрической модели  $Q_w$  с керамическими образцами от эффективного коэффициента каталитической рекомбинации атомов азота и кислорода  $\gamma$ ; маркером *3* на кривой отмечены экспериментальные данные.





**Рис. 2.** Рентгенограммы образцов полученных образцов  $HfB_2-30$  об. % SiC (1, 3) и ( $HfB_2-30$  об. % SiC)-206. %  $C_G(2, 4)$  до (1, 2) и после термохимического воздействия (3, 4).

SiO<sub>2</sub>—С в нанокристаллический кубический SiC [84] (средний размер области когерентного рассеяния, оцененный по методу Шеррера, составил 42—48 нм), как это отмечалось ранее [80, 81]. Основной фазой остается гексагональный диборид гафния [85].

Для изучения особенностей окисления данных керамических материалов закрепленный в водоохлаждающей модели образец вводили в сверхзвуковую струю с заданной мощностью анодного питания (64 кВт), после чего выдерживали в течение 10 мин. Охлаждение происходило после отключения питания плазмотрона при обтекании воздухом.

Данные ИК-пирометра спектрального отношения (рис. 3) показали, что для недопированного материала  $HfB_2$ —30 об. % SiC отмечается повышенная по сравнению с допированным графеном материалом температура поверхности, особенно в начале эксперимента — в конце первой минуты воздействия она составляет 1530°С. По мере изменения состава поверхности под действием окисления происходит существенное снижение температуры поверхности до ~1480°С. При этом на второй половине шестой минуты эксперимента происходит стабилизация температуры поверхности в интервале 1478—1482°С. Суммарный перепад температур за 10 мин воздействия при фиксированной мощности составил около 50°С.

Для образца ультравысокотемпературного керамического материала, допированного 2 об. % графена, уже на первых минутах воздействия на поверхности установилась температура 1456°С, что на ~75°С ниже по сравнению с таковой для образца  $HfB_2$ —30 об. % SiC. Однако и снижение данного параметра за время эксперимента также отмечалось гораздо меньшее: за 10 мин окисления она уменьшилось до 1443°С.

Анализ данных термовизора (рис. 4) показал, что для обоих керамических материалов характерно достаточно равномерное распределение температуры по всей лицевой поверхности. На поверхности отсутствуют отдельные яркие точки, обычно связанные с перегретыми участками поверхности, от которых начинается резкий рост температуры ("скачок температуры" [86]), наблюдавшийся в том числе для материалов, допированных графеном, при длительном (33 мин) воздействии со ступенчатым увеличением мощности и соответствующим повышением теплового потока с 363 до 779 Вт · см<sup>-2</sup> в другой конфигурации закрепления керамических образцов в модели [80, 81]. Тем не менее, на температурных профилях видно, что для материала HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC наблюдается несколько больший перепад температур (~55-60°С) по сравнению с таковым для модифицированного графеном материала (~35-40°С), что может объясняться более высокой теплопроводностью последнего.

Изменение массы образцов после воздействия на них сверхзвуковых потоков диссоциированного воздуха в обоих случаях чрезвычайно мало: для материала  $HfB_2$ —30 об. % SiC наблюдался прирост массы ~0.09%, а для ( $HfB_2$ —30 об. % SiC)—2 об. % C<sub>G</sub> — унос



**Рис. 3.** Изменение средней температуры в центре лицевой поверхности образца (*T*), определенной с помощью ИК-пирометра, мощности генератора плазмотрона по анодному питанию (*N*) и давления в барокамере (*P*) в эксперименте по теплообмену образцов  $HfB_2-30$  об. % SiC (a) и ( $HfB_2-30$  об. % SiC)-2 об. %  $C_G$  (б) в недорасширенной высокоэнталь-пийной воздушной струе.

составил 0.04%, что свидетельствует о малой деградации, вероятно, преимущественно на поверхности.

Определенные тепловые потоки для обоих образцов, измеренные непосредственно перед завершением воздействия, очень близки и составили 120 (для HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC) и 111 Вт см<sup>-2</sup> (для (HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC)–2 об. % C<sub>G</sub>).

Оценка интегрального коэффициента излучения Et показала, что по мере воздействия и, соответственно, окисления поверхности материалов происходит систематическое снижение данного показателя: с 0.61 до 0.53 для керамики HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC и с 0.50 до 0.45 для материала (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % С<sub>G</sub>. Такое поведение характерно для ультравысокотемпературных керамических материалов на основе ZrB2-SiC (для составов на основе HfB<sub>2</sub>-SiC исследований зависимости излучательных свойств от состава поверхности нами не найдено). Так, в исследовании [72] для образцов состава ZrB<sub>2</sub>-15 об. % SiC и ZrB<sub>2</sub>-10 об. % HfB<sub>2</sub>-15 об. % SiC при давлении 10 и 200 Па установлено, что при температуре <1500 К интегральный полусферический коэффициент излучения (0.6-40 мкм) составляет 0.7-0.75, а при более высокой температуре определяется оксидным составом поверхности. В работе [65] показано, что при давлении в камере 200 Па и ступенчатом нагреве с 1300 до 1800°С (суммарное время воздействия 10 мин) для керамических изделий полусферической формы и в виде закругленного конуса (состав ZrB<sub>2</sub>-20 об. % SiC) под воздействием потока

диссоциированного воздуха ( $q = 4.7 - 11 \text{ MBt} \cdot \text{m}^{-2}$ ) спектральный коэффициент излучения (1 мкм) уменьшается с ~0.8 до 0.63-0.66 (в зависимости от формы детали). В исследовании [73] показано, что на температурную зависимость излучательных свойств существенное влияние оказывает не только соотношение основных компонентов, но и химическая природа, и содержание спекающей добавки (на примере  $Si_3N_4$  и ZrSi<sub>2</sub>). В работах [67] и [68] экспериментально изучено влияние состояния поверхности (в том числе химический состав, толщина оксидного слоя, шероховатости) образца ZrB<sub>2</sub>-20 об. % SiC на коэффициенты излучения; подтвержден факт, что наличие на поверхности стекловидного силикатного слоя приводит к их увеличению. Присутствие на поверхности пористого ZrO2 повышает спектральный коэффициент излучения в ~1.5 раза по сравнению с образцом, поверхность которого покрыта силикатным стеклом (в результате предварительного окисления) [68]. Единственный найденный источник [70], в котором изучены оптические свойства керамики, модифицированной углеродным материалом – графитом, состава ZrB<sub>2</sub>-15 об. % SiC-15 об. % С также свидетельствует о том, что предварительное окисление в стоячем воздухе приводит к снижению интегрального нормального коэффициента излучения с 0.91 до 0.66 по мере увеличения температуры окисления с 1100 до 1800°С и, следовательно, изменения состава окисленной поверхности.

### СИМОНЕНКО и др.



**Рис. 4.** Тепловые изображения на различных стадиях воздействия и типичные распределения температуры вдоль диаметра на 1, 5 и 10 мин эксперимента образцов  $HfB_2-30$  об. % SiC (а) и ( $HfB_2-30$  об. % SiC)-2 об. % C<sub>G</sub> (б).

Несмотря на то, что корректное определение излучательной способности поверхности материала, нагретого до высокой температуры реакционно способным высокоэнтальпийным потоком газа, представляет собой отдельную сложную задачу, которая не была целью настоящей работы, в данном случае на основе оценок значений  $\varepsilon_t$  для материалов разного состава можно сделать общий вывод о существующей тенденции к их снижению по мере окисления в результате модификации состава поверхности. При этом разница в полученных величинах может быть связана с различием в химическом составе окисленной поверхности UHTC.

Из сравнений величин плотностей тепловых потоков, полученных в расчетах и экспериментах, можно заключить, что эффективный коэффициент гетерогенной рекомбинации атомов азота и кислорода  $\gamma_w$  меньше 0.01. Таким образом, в условиях обтекания сверхзвуковой струей воздушной плазмы образцы керамики проявляют себе как низкокаталитичные материалы.

Рентгенофазовый анализ окисленной поверхности (рис. 2, кривые 3 и 4) показал, что несмотря на незначительную разницу и в температуре поверхности, установившейся в результате нагрева недорасширенной высокоэнтальпийной воздушной струей, и в тепловых потоках, ее фазовый состав различается. Основным кристаллическим продуктом окисления (а для образца HfB<sub>2</sub>—30 об. % SiC — единственным) является моноклинный оксид гафния [87]. В то время как для модифицированного 2 об. % графена образца на поверхности присутствует большое количество борной кислоты [88], которая образуется при хранении материала, содержащего оксид бора, при обычной атмосферной влажности.

Исследование особенностей микроструктуры поверхности методом РЭМ с локальным EDXанализом подтверждает значительное различие в химическом составе и морфологии окисленной поверхности образцов HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC и (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % С<sub>G</sub> (рис. 5-8). Так, для немодифицированного UHTC (рис. 5) поверхность покрыта пористой керамической коркой, которая преимущественно состоит из оксида гафния, о чем свидетельствуют данные EDX-анализа (табл. 2, n(Hf) :  $n(Si) \approx 9$ ) и картирования распределения элементов Hf и Si (рис. 6). Причем, слой HfO<sub>2</sub> является нанопористым (размер пор варьируется в интервале 15-50 нм). По поверхности достаточно равномерно распределены выступающие сферические образования – пузырьки на основе боросиликатного стекла, обогащенного кремнием, размер которых находится в интервале от 4 до 40 мкм. Несмотря на то, что в местах их локализации на рис. 6 очень заметно снижение содержания гафния, а, по данным EDX анализа, n(Hf): n(Si) составляет 0.2, анализ микрофотографий, полученных в режиме контраста по среднему атомному номеру (рис. 5г), показывает, что при формировании таких пузырьков в результате нагрева образца происходит также захват высокодисперсных частиц HfO<sub>2</sub> (размер ~50-300 нм), образующих внешнюю сферическую поверхность.

Таблица 2. Мольное соотношение гафния и кремния на окисленной поверхности (данные EDX)

Область	n(Hf): n(Si)		
Образец HfB <sub>2</sub> -30 об. % SiC*			
Полная область микрофотографии	2.18		
Точка 1 (между пузырьками)	9.24		
Точка 2 (пузырек)	0.22		
Образец (HfB <sub>2</sub> -30 об. % SiC)-2 об. % $C_{G}^{**}$			
Полная область микрофотографии	3.35		
Область 1 (между пузырьками)	4.90		
Точка 2 (пузырек)	0.05		

\* Области окисленной поверхности образца  $HfB_2-30$  об. % SiC, для которых выполнялся элементный анализ, размечены на рис. 6.

\*\* Области окисленной поверхности образца (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % C<sub>G</sub>, для которых выполнялся элементный анализ, размечены на рис. 8.

Для образца (HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC)–2 об. % C<sub>G</sub> над преимущественно керамической поверхностью HfO<sub>2</sub> также выступают пузырьки (рис. 7), которые образовали капли проступающего силикатного расплава. Однако их количество существенно меньше (рис. 8), о чем свидетельствует увеличение отношения n(Hf) : n(Si), полученное для всей области сканирования. Кроме того, заметно (рис. 7з), что сплошность керамического верхнего слоя на основе HfO<sub>2</sub> значительно меньше по сравнению с образцом HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC – между островками пористого диоксида гафния встречаются области силикатного расплава на основе SiO<sub>2</sub>.

Необходимо отметить присутствие на поверхности образца (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % С<sub>G</sub> после термохимического воздействия большого количества объемных ажурных структур, ранее отнесенных полимерному SiO [89]. Однако более тщательное исследование, в том числе анализ морфологии частиц, позволяет предположить, что эти образования относятся скорее к частицам борной кислоты (рефлексы которой присутствуют на рентгенограмме окисленной поверхности (рис. 2, кривая 4)), которая образуется при хранении оксида бора в газовой среде, содержащей атмосферную влагу. Таким образом, можно косвенно сказать, что образование подобных объемных структур Н<sub>3</sub>ВО<sub>3</sub> является маркером повышенного содержания оксида бора в составе боросиликатного стекла на поверхности керамики. Вероятно, это вызвано меньшей температурой, установившейся на поверхности в результате нагрева высокоэнтальпийным потоком воздуха.



**Рис. 5.** Микроструктура окисленной поверхности образца HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC по данным РЭМ: а, б, в, д – по данным детектора вторичных электронов; г, е – в режиме контраста по среднему атомному номеру, ускоряющее напряжение 1 кВ; на врезке – распределение по размерам диаметров пузырьков на поверхности.



**Рис. 6.** Микроструктура (РЭМ, ускоряющее напряжение 20 кВ) и соответствующее картирование распределения элементов на окисленной поверхности образца HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC.





**Рис. 7.** Микроструктура окисленной поверхности образца (HfB<sub>2</sub>-30 об. % SiC)-2 об. % C<sub>G</sub> по данным РЭМ: а, б, в, д, ж – по данным детектора вторичных электронов; г, е, з – в режиме контраста по среднему атомному номеру, ускоряющее напряжение 1 кВ; на врезке – распределение по размерам диаметров пузырьков на поверхности.



**Рис. 8.** Микроструктура (РЭМ, ускоряющее напряжение 20 кВ) и соответствующее картирование распределения элементов на окисленной поверхности образца (HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC)–2 об. % C<sub>G</sub>.

## ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Для ультравысокотемпературных керамических материалов  $HfB_2-30$  об. % SiC и  $(HfB_2-30$  об. % SiC)-2 об. % C<sub>G</sub> выполнено экспериментальное и численное исследование течений и теплообмена в недорасширенных струях диссоциированного воздуха для условий, которые реализуются на 100-киловаттном ВЧ-плазмотроне ВГУ-4.

Несмотря на достаточно близкие значения температур, установившиеся на поверхности в результате нагрева высокоэнтальпийным потоком диссоциированного воздуха (для немодифицированного образца температура превысила таковую для образца, содержащего графен, лишь на  $35-75^{\circ}$ С) и близость измеренных тепловых потоков (111 и 120 Вт см<sup>-2</sup>), отмечены значительные различия в микроструктуре, элементном и фазовом составе окисленной поверхности.

Вероятно, с этим связано и различие значений оцененного интегрального коэффициента излучения для этих керамических материалов. Однако для обоих UHTC отмечена общая тенденция к снижению  $\varepsilon_t$  по мере окисления, что соответствует описанной в литературе ситуации. Так, для керамического материала HfB<sub>2</sub>—30 об. % SiC установлено уменьшение данного параметра в результате термохимического воздействия с 0.61 до 0.53, а для керамики (HfB<sub>2</sub>–30 об. % SiC)–206. % C<sub>G</sub> – с 0.50 до 0.45.

Установлено, что в условиях обтекания сверхзвуковой струей воздушной плазмы исследованные образцы керамики проявляют себе как низкокаталитичные материалы.

## БЛАГОДАРНОСТЬ

Изучение микроструктуры и фазового состава образцов выполнено с применением оборудования ЦКП ФМИ ИОНХ РАН, функционирующего при финансовой поддержке Минобрнауки России в рамках государственного задания ИОНХ РАН.

#### ФИНАНСИРОВАНИЕ РАБОТЫ

Исследование термохимического поведения образца, допированного графеном, выполнено при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 20-01-00056). Эксперимент на ВЧ-плазмотроне ВГУ-4 частично поддержан государственным заданием Института проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН (№ госрегистрации АААА-А20-120011690135-5), а численное моделирование – государственным заданием Института механики МГУ им. М.В. Ломоносова (№ госрегистрации АААА-А16-116021110205-0).

# КОНФЛИКТ ИНТЕРЕСОВ

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Sevast'yanov V.G., Simonenko E.P., Gordeev A.N. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2013. V. 58. № 11. P. 1269. https://doi.org/10.1134/S003602361311017X
- 2. Sevastyanov V.G., Simonenko E.P., Gordeev A.N. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2014. V. 59. № 11. P. 1298. https://doi.org/10.1134/S0036023614110217
- Sevastyanov V.G., Simonenko E.P., Gordeev A.N. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2014. V. 59. № 12. P. 1361. https://doi.org/10.1134/S0036023614120250
- Dubey S., Ariharan A., Nisar A. et al. // Scr. Mater. 2022. V. 218. P. 114776. https://doi.org/10.1016/j.scriptamat.2022.114776
- 5. *Liégaut C., Bertrand P., Maillé L. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 7. P. 3168. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.02.029
- 6. *Pellegrini C., Balat-Pichelin M., Rapaud O. et al.* // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 2. P. 2177. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.09.310
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Papynov E.K. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2018. V. 63. № 1. P. 1. https://doi.org/10.1134/S0036023618010187
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Gordeev A.N. et al. // J. Sol-Gel Sci. Technol. 2019. V. 92. № 2. P. 386. https://doi.org/10.1007/s10971-019-05029-9
- 9. *Han J., Hu P., Zhang X. et al.* // Compos. Sci. Technol. 2008. V. 68. № 3–4. P. 799. https://doi.org/10.1016/j.compscitech.2007.08.017

ВЛИЯНИЕ ДОБАВКИ 2 об. % ГРАФЕНА

- 10. *Potanin A.Y., Astapov A.N., Pogozhev Y.S. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2021. V. 41. № 16. P. 34. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2021.09.018
- Симоненко Е.П., Симоненко Н.П., Севастьянов В.Г. et al. Ультравысокотемпературные керамические материалы: современные проблемы и тенденции. М.: ИП Коняхин А.В. (Book Jet), 2020.
- Nisar A., Hassan R., Agarwal A. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 7. P. 8852. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.12.199
- 13. Aguirre T.G., Lamm B.W., Cramer C.L. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 6. P. 7344. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.11.314
- 14. *Squire T.H., Marschall J.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2010. V. 30. № 11. P. 2239.
- https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2010.01.026 15. *Fahrenholtz W.G.*, *Hilmas G.E.* // Int. Mater. Rev. 2012.
- V. 57. № 1. P. 61. https://doi.org/10.1179/1743280411Y.0000000012
- 16. *Savino R., Criscuolo L., Di Martino G.D. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2018. V. 38. № 8. P. 2937. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2017.12.043
- Parthasarathy T.A., Petry M.D., Cinibulk M.K. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2013. V. 96. № 3. P. 907. https://doi.org/10.1111/jace.12180
- 18. *Paul A., Jayaseelan D.D., Venugopal S. et al.* // Am. Ceram. Soc. Bull. 2012. V. 91. № 1. P. 22.
- Justin J.F., Jankowiak A. // J. AerospaceLab 2011. V. 3. № AL03-08. P. 11.
- 20. Parthasarathy T.A., Rapp R.A., Opeka M. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2012. V. 95. № 1. P. 338. https://doi.org/10.1111/j.1551–2916.2011.04927.x
- Opeka M.M., Talmy I.G., Zaykoski J.A. // J. Mater. Sci. 2004. V. 39. № 19. P. 5887. https://doi.org/10.1023/B:JM-SC.0000041686.21788.77
- Eakins E., Jayaseelan D.D., Lee W.E. // Metall. Mater. Trans. A 2011. V. 42. № 4. P. 878. https://doi.org/10.1007/s11661-010-0540-8
- 23. *Pogozhev Y.S., Potanin A.Y., Rupasov S.I. et al.* // Russ. J. Non-Ferrous Met. 2020. V. 61. № 6. P. 704. https://doi.org/10.3103/S1067821220060164
- 24. Justin J.-F., Julian-Jankowiak A., Guérineau V. et al. // CEAS Aeronaut. J. 2020. V. 11. № 3. P. 651. https://doi.org/10.1007/s13272-020-00445-y
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Sevastyanov V.G. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2019. V. 64. № 14. P. 1697. https://doi.org/10.1134/S0036023619140079
- 26. Jarman J.D., Fahrenholtz W.G., Hilmas G.E. et al. // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 5. P. 2107. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.01.019
- Liu C., Yuan X., Wang W. et al. // Ceram. Int. 2022.
  V. 48. № 3. P. 4055. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.10.195
- Silvestroni L., Gilli N., Migliori A. et al. // Compos. Part B Eng. 2020. V. 183. P. 107618. https://doi.org/10.1016/j.compositesb.2019.107618
- Ghassemi Kakroudi M., Dehghanzadeh Alvari M., Shahedi Asl M. et al. // Ceram. Int. 2020. V. 46. № 3. P. 3725. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2019.10.093

- Silvestroni L., Mungiguerra S., Sciti D. et al. // Corros. Sci. 2019. V. 159. P. 108125. https://doi.org/10.1016/j.corsci.2019.108125
- Ma H.-B., Zou J., Zhu J.-T. et al. // Scr. Mater. 2018.
  V. 157. P. 76. https://doi.org/10.1016/j.scriptamat.2018.07.038
- 32. Zou J., Rubio V., Binner J. // Acta Mater. 2017. V. 133. P. 293. https://doi.org/10.1016/j.actamat.2017.05.033
- Ma H.-B., Zou J., Zhu J.-T. et al. // Acta Mater. 2017. V. 129. P. 159. https://doi.org/10.1016/j.actamat.2017.02.052
- 34. Monteverde F., Silvestroni L. // Mater. Des. 2016. V. 109. P. 396. https://doi.org/10.1016/j.matdes.2016.06.114
- 35. *Liu Z., Bu H., Zhang W. et al.* // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 15. P. 21162. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.04.009
- 36. *Mohammadzadeh B., Jung S., Lee T.H. et al.* // Ceram. Int. 2021. V. 47. № 8. P. 11438. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2020.12.271
- Wei C., Zhang Z., Ma X. et al. // Corros. Sci. 2022.
  V. 197. P. 110051. https://doi.org/10.1016/j.corsci.2021.110051
- Zhang J., Chen H., Xiao G. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 6. P. 8097. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.12.011
- Golla B.R., Thimmappa S.K. // J. Alloys Compd. 2019. V. 797. P. 92. https://doi.org/10.1016/j.jallcom.2019.05.097
- 40. *Ahmadi Z., Nayebi B., Shahedi Asl M. et al.* // Ceram. Int. 2017. V. 43. № 13. P. 9699. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2017.04.144
- 41. *Xia C., Delbari S.A., Ahmadi Z. et al.* // Ceram. Int. 2020. V. 46. № 18. P. 29334. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2020.08.054
- 42. Nguyen V.-H., Ali Delbari S., Ahmadi Z. et al. // Results Phys. 2020. V. 19. P. 103348. https://doi.org/10.1016/j.rinp.2020.103348
- 43. *Zhang Z., Wei C., Liu R. et al.* // Ceram. Int. 2021. V. 47. № 9. P. 11973. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.01.039
- 44. Pourmohammadie Vafa N., Ghassemi Kakroudi M., Shahedi Asl M. // Ceram. Int. 2020. V. 46. № 13. P. 21533. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2020.05.255
- 45. *Yang Y., Qian Y., Xu J. et al.* // Ceram. Int. 2018. V. 44. № 14. P. 16150. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2018.05.075
- 46. *Jaberi Zamharir M., Zakeri M., Razavi M. et al.* // Int. J. Refract. Met. Hard Mater. 2022. V. 103. P. 105775. https://doi.org/10.1016/j.ijrmhm.2021.105775
- 47. Zhu M., Zhang L., Li N. et al. // Ceram. Int. 2022. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.05.378
- 48. *Gui K., Liu F., Wang G. et al.* // J. Adv. Ceram. 2018. V. 7. № 4. P. 343. https://doi.org/10.1007/s40145-018-0284-2
- 49. *Bai Y., Ma Y., Sun M. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2019. V. 39. № 14. P. 3938. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2019.06.005

ЖУРНАЛ НЕОРГАНИЧЕСКОЙ ХИМИИ том 67 № 12 2022

- 50. Gopinath N.K., Jagadeesh G., Basu B. // J. Am. Ceram. Soc. 2019. V. 102. № 11. P. 6925. https://doi.org/10.1111/jace.16548
- Purwar A., Thiruvenkatam V., Basu B. // J. Am. Ceram. Soc. 2017. V. 100. № 10. P. 4860. https://doi.org/10.1111/jace.15001
- 52. Bai Y., Zhang B., Du H. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2021. V. 104. № 4. P. 1841. https://doi.org/10.1111/jace.17610
- Li N., Hu P., Xing P.F. et al. // IOP Conf. Ser. Mater. Sci. Eng. 2019. V. 479. P. 012067. https://doi.org/10.1088/1757-899X/479/1/012067
- 54. Bannykh D.A., Lozanov V.V., Baklanova N.I. // Inorg. Mater. 2021. V. 57. № 4. P. 343. https://doi.org/10.1134/S0020168521040026
- 55. Bannykh D., Utkin A., Baklanova N. // Int. J. Refract. Met. Hard Mater. 2019. V. 84. P. 105023. https://doi.org/10.1016/j.ijrmhm.2019.105023
- 56. Simonenko E.P., Simonenko N.P., Sevastyanov V.G. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2018. V. 63. № 14. P. 1772. https://doi.org/10.1134/S003602361814005X
- 57. *Liu Y., Cheng Y., Ma D. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 9. P. 3699. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.03.045
- Shahedi Asl M., Sabahi Namini A., Delbari S.A. et al. // Mater. Chem. Phys. 2022. V. 275. P. 125322. https://doi.org/10.1016/j.matchemphys.2021.125322
- 59. Zhang D., Yu H., Wang A. et al. // Corros. Sci. 2021. V. 190. P. 109706. https://doi.org/10.1016/j.corsci.2021.109706
- 60. *Popov O., Vleugels J., Zeynalov E. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2020. V. 40. № 15. P. 5012. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2020.07.039
- 61. *Nisar A., Bajpai S., Khan M.M. et al.* // Ceram. Int. 2020. V. 46. № 13. P. 21689. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2020.05.276
- 62. *Cao J., Wang M., Wang L. et al.* // Int. J. Appl. Ceram. Technol. 2022. V. 19. № 4. P. 2285. https://doi.org/10.1111/ijac.14014
- 63. Nguyen V.-H., Delbari S.A., Shahedi Asl M. et al. // Ceram. Int. 2021. V. 47. № 9. P. 12459. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2021.01.103
- 64. *Nguyen V.-H., Delbari S.A., Shahedi Asl M. et al.* // Int. J. Refract. Met. Hard Mater. 2021. V. 95. P. 105457. https://doi.org/10.1016/j.ijrmhm.2020.105457
- 65. *Monteverde F., Savino R., Fumo M.D.S. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2010. V. 30. № 11. P. 2313. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2010.01.029
- 66. *Fisenko A.I., Lemberg V. //* Int. J. Thermophys. 2013. V. 34. № 3. P. 486. https://doi.org/10.1007/s10765-013-1429-8
- Wang F., Cheng L., Xie Y. et al. // J. Alloys Compd. 2015. V. 625. P. 1. https://doi.org/10.1016/j.jallcom.2014.09.191
- Li N., Xing P., Li C. et al. // Appl. Surf. Sci. 2017. V. 409. P. 1. https://doi.org/10.1016/j.apsusc.2017.02.266
- 69. Liu L., Yang L., Ma H. et al. // J. Asian Ceram. Soc. 2021. V. 9. № 4. P. 1506. https://doi.org/10.1080/21870764.2021.1999559

- 70. Meng S., Chen H., Hu J. et al. // Mater. Des. 2011. V. 32. № 1. P. 377. https://doi.org/10.1016/j.matdes.2010.06.007
- Scatteia L., Borrelli R., Cosentino G. et al. // J. Spacecr. Rockets 2006. V. 43. № 5. P. 1004. https://doi.org/10.2514/1.21156
- 72. *Scatteia L., Alfano D., Monteverde F. et al.* // J. Am. Ceram. Soc. 2008. V. 91. № 5. P. 1461. https://doi.org/10.1111/j.1551-2916.2008.02325.x
- 73. *Balat-Pichelin M., Bêche E., Sciti D. et al.* // Ceram. Int. 2014. V. 40. № 7. P. 9731. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2014.02.059
- Mungiguerra S., Di Martino G.D., Cecere A. et al. // Int. J. Heat Mass Transf. 2020. V. 156. P. 119910. https://doi.org/10.1016/j.ijheatmasstransfer.2020.119910
- 75. Zhang Y., Sanvito S. // Appl. Surf. Sci. 2021. V. 566. P. 150622. https://doi.org/10.1016/j.apsusc.2021.150622
- 76. Marschall J., Chamberlain A., Crunkleton D. et al. // J. Spacecr. Rockets 2004. V. 41. № 4. P. 576. https://doi.org/10.2514/1.2879
- 77. Kolesnikov A.F., Lukomskii I.V., Sakharov V.I. et al. // Fluid Dyn. 2021. V. 56. № 6. P. 897. https://doi.org/10.1134/S0015462821060070
- 78. Kolesnikov A.F., Kuznetsov N.T., Murav'eva T.I. et al. // Fluid Dyn. 2022. V. 57. № 4. P. 513. https://doi.org/10.1134/S0015462822040061
- 79. Simonenko E.P., Simonenko N.P., Kolesnikov A.F. et al. // Vacuum. 2023.
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Kolesnikov A.F. et al. // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 1. P. 30. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2021.09.020
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Kolesnikov A.F. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2021. V. 66. № 9. P. 1405. https://doi.org/10.1134/S003602362109014X
- 82. Лукомский И.В., Чаплыгин А.В., Колесников А.Ф. Устройство для измерения теплового потока к поверхности материала, нагретого в струе высокоэнтальпийного газа до высоких температур. Пат. RU 205572. 2021.
- 83. *Afonina N.E., Gromov V.G., Sakharov V.I.* // Proc. 5th Eur. Symp. Aerothermodyn. Spase Veh. 2004. P. 323.
- 84. Burdick C.L., Owen E.A. // J. Am. Chem. Soc. 1918. V. 40. № 12. P. 1749. https://doi.org/10.1021/ja02245a001
- 85. *Holleck H.* // J. Nucl. Mater. 1967. V. 21. № 1. P. 14. https://doi.org/10.1016/0022-3115(67)90724-6
- 86. Marschall J., Pejakovic D., Fahrenholtz W.G. et al. // J. Thermophys. Heat Transf. 2012. V. 26. № 4. P. 559. https://doi.org/10.2514/1.T3798
- 87. Whittle K.R., Lumpkin G.R., Ashbrook S.E. // J. Solid State Chem. 2006. V. 179. № 2. P. 512. https://doi.org/10.1016/j.jssc.2005.11.011
- Shuvalov R.R., Burns P.C. // Acta Crystallogr. Sect. C Cryst. Struct. Commun. 2003. V. 59. № 6. P. 147. https://doi.org/10.1107/S0108270103009685
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Lysenkov A.S. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2020. V. 65. № 3. P. 446. https://doi.org/10.1134/S0036023620030146