# \_ НЕОРГАНИЧЕСКИЕ МАТЕРИАЛЫ \_ И НАНОМАТЕРИАЛЫ \_

УДК 546.261:28+546.832:27

# ВОЗДЕЙСТВИЕ СВЕРХЗВУКОВОГО ПОТОКА АЗОТА НА КЕРАМИЧЕСКИЙ МАТЕРИАЛ Та₄HfC₅-SiC

# © 2023 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>, Е. К. Папынов<sup>*c*</sup>, О. О. Шичалин<sup>*c*</sup>, А. А. Белов<sup>*c*</sup>, И. А. Нагорнов<sup>*a*</sup>, А. С. Мокрушин<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>Дальневосточный федеральный университет, п. Аякс, 10, о. Русский, Владивосток, 690922 Россия

> \*e-mail: ep\_simonenko@mail.ru Поступила в редакцию 02.12.2022 г. После доработки 23.12.2022 г. Принята к публикации 25.12.2022 г.

Изучено поведение керамического материала  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC под воздействием сверхзвукового потока диссоциированного азота, что необходимо для оценки перспектив применения подобных материалов в бескислородных газовых средах при температурах >1800°C. Установлено, что в результате нагрева поверхности до ~2020°C через несколько минут наблюдается уменьшение температуры до ~1915°C с последующим медленным снижением до 1881°C. Вероятно, это связано с протекающими на поверхности химическими процессами и формированием чрезвычайно шероховатой микроструктуры. Определена скорость уноса, показано, что ни при вводе образца в высокоэнтальпийную струю азота, ни при резком охлаждении (падение температуры на ~880°C за 9–10 с) не наблюдается растрескивания образца или отслоения приповерхностной области. Данные РФА и Раман-спектроскопии позволяют говорить о полном удалении из поверхностного слоя карбида кремния и преобразовании сложного карбида тантала-гафния в соответствующий нитрид.

*Ключевые слова:* сверхтугоплавкий карбид, TaC, HfC, SiC, высокоэнтальпийный поток азота, индукционный плазмотрон

DOI: 10.31857/S0044457X22602358, EDN: FNAYSC

## введение

В последние годы вновь растет интерес к созданию керамических материалов на основе сверхтугоплавких карбидов, преимущественно монокарбидов (MC) элементов IV и VБ-групп [1-7]. Вероятно, это связано с возможностью повысить трещиностойкость за счет образования так называемых "керамических высокоэнтропийных сплавов" – твердых растворов изоструктурных монокарбидов металлов, число компонентов в которых должно быть >4-5 [8-16]. Тем не менее, высокая практическая значимость для использования в бескислородной среде наблюдается для менее многокомпонентной системы TaC-HfC [17-24]. для которой свойственны рекордно высокие температуры плавления [25-28]. В связи с высокими температурами плавления МС (преимущественно в интервале 3000-4000°С [29, 30]) и особенностями химической связи в структуре кубических карбидов для получения достаточно плотных образцов требуется использовать повышенные температуры консолидации

(2000–2200°С), что приводит к негативному явлению роста зерен формирующейся керамики. Данное обстоятельство ведет к разработке методов более низкотемпературной реакционной консолидации [22, 31], а также к использованию высокодисперсных спекающих или модифицирующих компонентов, например, нанокристаллического карбида кремния.

Помимо положительного влияния на протекание процесса консолидации [32, 33], введение SiC может способствовать улучшению механических свойств керамических материалов на основе карбидов тантала-гафния [34–38], а также в некоторой мере повысить стойкость такого рода материалов к окислению. Например, в исследовании [34] для материалов  $Ta_4HfC_5$  показано, что введение в их состав 10 об. % SiC позволяет повысить относительную плотность с 98.8 до 99.6% при их изготовлении методом свободного спекания при температуре 2100°C. Модифицирование же 30 об. % карбида кремния позволяет в 2.2 раза повысить теплопроводность и на 21% – вязкость разрушения. Для образцов состава  $Ta_4HfC_5-27$  об. % SiC, полученных методом реакционного спекания, отмечено увеличение на 45.9% трещиностойкости и на 23.5% прочности на изгиб [35].

Применение искрового плазменного спекания для изготовления столь тугоплавкой керамики имеет неоспоримые преимущества благодаря высоким скоростям нагрева и свойственному для данного метода механизму спекания [8, 39-42]. Сочетание подходов реакционного искрового плазменного спекания и введения в состав керамики Ta<sub>4</sub>HfC<sub>5</sub> 30 об. % нанокристаллического карбида кремния позволило в нашей предыдущей работе улучшить процесс консолидации материала и его стойкость к окислению в потоке воздуха в интервале температур 25-1400°С, а также под воздействием лазерного излучения в воздушной атмосфере [33]. Однако основное применение материалов на основе сверхтугоплавких карбидов металлов системы TaC-HfC предполагается под воздействием высоких температур (>1800-2000°С) в бескислородных газовых средах, включая высокоскоростные газовые потоки. В связи с этим крайне важной является разработка экспериментальных подходов моделирования поведения полученных материалов в результате нагрева сверхзвуковыми потоками условно химически нейтральных газов, например, в потоке частично диссоциированного азота. Особенно перспективными такие исследования выглядят в плане разработки материалов для авиакосмической техники, поскольку состав атмосферы на различных космических телах существенно отличается от атмосферы Земли, например, атмосфера Титана, являющегося спутником Сатурна, на 98.4% состоит из азота [43, 44].

Целью настоящей работы является изучение химических процессов, протекающих на поверхности керамического материала  $Ta_4HfC_5$ —30 об. % SiC под воздействием сверхзвукового потока диссоциированного азота.

#### ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

В работе использовали следующие реактивы: пентахлорид тантала  $TaCl_5$  (99.99%, Ланхит, Россия), тетраэтоксисилан Si(OC<sub>2</sub>H<sub>5</sub>)<sub>4</sub> марки "ос. ч." (ЭКОС-1, Россия), бакелитовый лак ЛБС-1 (Карболит, Россия), муравьиную кислоту CH<sub>2</sub>O<sub>2</sub> (>99%, Спектр-Хим, Россия), 1-бутанол C<sub>4</sub>H<sub>9</sub>OH (>98%, Химмед, Россия), изоамиловый спирт C<sub>5</sub>H<sub>11</sub>OH (>98%, ЭКОС-1, Россия).

Керамический материал  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC получали с помощью реакционного искрового плазменного спекания композиционного порошка  $Ta_2O_5-HfO_2-C-SiC$ , методики получения исходного порошка и керамических образцов подробно описаны в [33]. Контролируемый гидролиз синтезированных прекурсоров ( $Ta(OC_4H_9)_4$  и [ $Hf(O_2C_5H_7)(OC_5H_{11})_3$ ]) осуществляли в присутствии в растворе диспергированного порошка SiC и полимерного источника углерода (фенолформальдегидная смола – бакелитовый лак). После гелеобразования, сушки и карбонизации ксерогеля (600°C, 2 ч, динамический вакуум) полученный высокодисперсный порошок  $Ta_2O_5$ – $HfO_2$ –C–SiC загружали в графитовые пресс-формы и направляли на искровое плазменное спекание (ступенчатый нагрев, максимальная температура спекания 1800°С, время выдержки 5 мин, давление 20.7 МПа, динамический вакуум). Относительная плотность керамического материала  $Ta_4HfC_5$ –30 об. % SiC составляла 73 ± 1%.

Реакционное искровое плазменное спекание композиционного порошка проводили на установке SPS-515S фирмы Dr.Sinter LABTM (Япония).

Рентгенограммы полученного керамического материала и его поверхности после воздействия сверхзвукового потока диссоциированного азота 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 (**РФА**) выполняли с применением программы MATCH! – Phase Identification from Powder Diffraction, Version 3.8.0.137 (Crystal Impact, Germany), база данных Crystallography Open Database (COD).

Раман-спектры регистрировали на спектрометре комбинационного рассеяния SOL Instruments Confotec NR500 (объектив  $40 \times /0.75$ , лазер 532 нм). Во избежание окислительных процессов мощность на образцах не превышала 2 мВт.

Исследование поведения керамики при воздействии на нее высокоэнтальпийного сверхзвукового потока азота выполняли на 100-киловаттном высокочастотном индукционном плазмотроне ВГУ-4. Для этого применяли водоохлаждаемое коническое сопло с диаметром выходного сечения 50 мм; расстояние от выходного сечения сопла до образца составляло 30 мм, массовый расход азота – 3.6 г/с. Давление в камере находилось в интервале 8.5–8.8 × 10<sup>2</sup> Па. Образец, представляющий собой цилиндр диаметром 15 мм и толщиной 2.6 мм, закрепляли в водоохлаждаемой модели, геометрия которой подробно описана в работах [45-48]. Образцы устанавливали на трении в гнезде водоохлаждаемого калориметра, зазор заполняли гибкой теплоизоляцией на основе SiC и углевойлока с целью минимизации тепловых потерь.

Измерение усредненной температуры поверхности нагретого образца в его центральной области (диаметр области визирования ~5 мм) проводили с применением инфракрасного пирометра Mikron M770S в режиме пирометра спектрального отношения (температурный интервал 1000—



**Рис. 1.** Изменение средней температуры поверхности образца (*t*) в ходе термохимического воздействия при фиксированных мощности анодного питания (*N*) и давлении (*P*) в барокамере плазмотрона.

3000°С). Точность измерений пирометра в этом диапазоне температур составляла ±15°С. Изучение распределения температур по поверхности образца в ходе воздействия на него высокоэнтальпийных струй азота проводили с использованием термовизора Тандем VS-415U. Запись термоизображений выполняли при установленном значении спектрального коэффициента излучения  $\epsilon_{\lambda}$  (на длине волны 0.9 мкм), равном 1, поскольку в ходе воздействия предполагали изменение ε<sub>λ</sub>. Коррекция к реальным значениям средних температур центральной области, определенная с использованием пирометра спектрального отношения, позволила оценить значения спектрального коэффициента излучения и его изменение в ходе воздействия. Методика определения теплового потока к лицевой поверхности образца подробно описана в [46].

Исследование особенностей микроструктуры поверхности полученных материалов до и после воздействия сверхзвукового потока диссоциированного азота осуществляли методом растровой электронной микроскопии (РЭМ) на трехлучевой рабочей станции NVision 40 Carl Zeiss с ускоряющим напряжением 1 и 20 кВ.

## РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Закрепленный в водоохлаждаемой модели керамический образец вводили в высокоэнтальпийную струю при мощности анодного питания плазмотрона (N) 45 кВт и далее выдерживали при фиксированных условиях в течение 5 мин (300 с). На рис. 1 показано изменение средней температуры поверхности образца (по данным пирометра спектрального отношения) в ходе воздействия сверхзвуковой струи диссоциированного азота. Видно, что на начальном этапе нагрева (>35-38 с) отмечается установление температуры порядка 1990-2017°С (с небольшой тенденцией к росту), в то время как во временном интервале 100-143 с происходит достаточно резкое уменьшение температуры на 100 град до ~1915°С с последующим медленным снижением до 1881°С (на 300 с воздействия).

Изучение распределения температуры по поверхности керамического образца (рис. 2) с использованием термовизора показало, что на первых секундах воздействия отмечается большое различие данного параметра в центре и в периферических регионах. Так, на 14 с после введения образца в струю диссоциированного азота перепад температур достигает ~350°С. Однако уже на 22–23 с происходит некоторое выравнивание температурного поля: разница температур между



Рис. 2. Распределение температуры вдоль диаметра образца и соответствующие тепловые изображения в различные моменты воздействия.

центром и краями образца не превышает 220°C, а на 300 с данный параметр снижается до 145°C.

Сопоставление данных по средним температурам в центральной части образца, полученных с применение ИК-пирометра спектрального отношения и термовизора, позволило оценить изменение спектрального коэффициента излучения в ходе воздействия. Установлено, что в начале воздействия (ориентировочно до 100–120 с) значение данного параметра находится в интервале 0.75–0.83, а далее наблюдается рост  $\varepsilon_{\lambda}$  выше 0.9. Вероятно, это связано с протекающими на поверхности химическими процессами и абляцией.

Тепловой поток к поверхности образца, измеренный с помощью калориметра [47], в момент выключения установки (300 с) составляет 172 Вт/см<sup>2</sup>, а интегральный коэффициент излучения, полученный из сопоставления данных пирометра полного излучения "Кельвин" и пирометра спектрального отношения Mikron M770S, равен  $\varepsilon_t = 0.72$ . Тепловой поток к поверхности образца в момент достижения максимальной температуры 2017°С (106 с) составляет 168 Вт/см<sup>2</sup>, при этом интегральный коэффициент излучения равен  $\varepsilon_t = 0.52$ . Таким образом, тепловой поток к поверх-

ности образца при постоянной мощности ВЧ-генератора плазмотрона также практически постоянный для характерных точек эксперимента. Аналогично спектральному коэффициенту излучения отмечается тенденция к росту интегрального коэффициента излучения поверхности в ходе воздействия высокоэнтальпийного потока азота.

После завершения процесса нагрева при натекании в барокамеру воздуха происходит охлаждение образца: снижение средней температуры поверхности с 1881 до значения <1000°С происходит в течение 9–10 с. Потеря массы образца в результате воздействия на него сверхзвукового потока диссоциированного азота составляет ~1%, соответствующая скорость уноса  $-3.7 \times 10^{-3}$  г см<sup>-2</sup> мин<sup>-1</sup>.

Рентгенофазовый анализ поверхности образца после термохимического воздействия на нее показал (рис. 3), что в результате эксперимента происходит значительное изменение химического и фазового состава. В частности, отсутствуют рефлексы исходных фаз сложного карбида танталагафния состава  $Ta_4HfC_5$  [20, 49, 50] и карбида кремния [51]. Основной фазой на поверхности керамики  $Ta_4HfC_5$ –30 об. % SiC является нитрид тантала-гафния (на основе высокотемпературной гексагональной фазы TaN [52]). Полнопрофиль-



**Рис. 3.** Рентгенограммы поверхности исходного образца состава  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC (1) и после воздействия на него потока диссоциированного азота (2).

ным методом Ритвельда с применением программного обеспечения TOPAS рассчитаны значения параметров кристаллической решетки ТаN на базе пр. гр. симметрии Р63mc гексагональной сингонии. Значения составили: a = 3.0523 и c == 4.9523 Å, что несколько отличается от справочных величин (a = 3.0500 и c = 4.9400 Å). Следует отметить, что расчетное значение параметра а отличается незначительно, в то время как параметр с гораздо больше приведенного в литературе. Данный факт может быть связан с частичной заменой атомов тантала в кристаллической решетке TaN атомами гафния и формированием дефектной структуры по оси с, что подтверждается смещением самого интенсивного рефлекса к рефлексу (200) кубической фазы HfN (~39°). Рефлексов кубических фаз HfN [53], Hf<sub>3</sub>N<sub>4</sub> [54] и сложного нитрида TaHfN<sub>2</sub>[55] на рентгенограмме не найдено. Помимо гексагонального (Та, Hf)N после воздействия на образец потока диссоциированного азота при температуре ~1880-2020°С на поверхности присутствуют примеси оксидов тантала(V) [56] и гафния, причем для HfO<sub>2</sub> характерно одновременное присутствие двух кристаллических модификаций — моноклинной [57] и орторомбической [58]. Наличие на поверхности керамического материала  $Ta_2O_5$  и HfO<sub>2</sub>, вероятно, связано со взаимодействием не остывшего до конца материала с натекающим в барокамеру плазмотрона воздухом после завершения эксперимента.

Поскольку внешний вид поверхности образца после воздействия существенно меняется (бронзовый цвет изменился на бархатно-черный), для проверки гипотезы существования на поверхно-



**Рис. 4.** Раман-спектры поверхности исходного образца  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC (1) и после воздействия на него сверхзвукового потока диссоциированного азота (2).

сти аморфного углерода, образовавшегося при деструкции карбидов металлов, состав поверхностного слоя был изучен также с помощью Раман-спектрокопии (рис. 4). Исходный образец керамического материала  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC имеет характерные Раман-моды карбидов тантала и гафния ω<sub>1</sub>-ω<sub>4</sub>, максимумы которых находятся при ~162, 305, 484 и 615 см<sup>-1</sup> соответственно, что хорошо согласуется с представленными в [59] данными по характерным наборам мод первого порядка для карбидов тантала и гафния. Дополнительно в Раман-спектрах присутствует мода  $\omega_{sic}$ (TO) при  $783 \,\mathrm{cm}^{-1}$ , относящаяся к SiC, а также моды  $\omega_{\rm D}$  и  $\omega_{\rm G}$  при 1348 и 1583 см<sup>-1</sup>, отвечающие различным формам углерода [60]. Полученные D- и G-моды могут относиться как к остаточному аморфному углероду, так и к углероду в составе карбидов кремния, гафния и тантала.

После воздействия на образец струи диссоциированного азота Раман-спектр поверхности претерпевает значительные изменения. Характерные для исходного спектра моды  $\omega_1 - \omega_4$ ,  $\omega_{siC}$ ,  $\omega_D$  и  $\omega_G$ , соответствующие карбидам танталагафния, кремния и углероду, отсутствуют. Мода  $\omega_1$  для керамики Ta<sub>4</sub>HfC<sub>5</sub>-30 об. % SiC становится уширенной и трансформируется в моду  $\omega_5$  с размытым максимумом при 136–177 см<sup>-1</sup>. Подобные изменения, вероятно, связаны с образованием нитрида тантала-гафния на поверхности образца, для которого характерны моды с максимумами, попадающими в этот диапазон, а также мода  $\omega_6$  при ~440 см<sup>-1</sup> [54, 61, 62]. Дополнительно



**Рис. 5.** Микроструктура поверхности керамического образца  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC после воздействия на него потока диссоциированного азота по данным РЭМ: а–в, д, е – по данным детектора вторичных электронов, г – в режиме контраста по среднему атомному номеру; а–д – ускоряющее напряжение 1 кВ, е – 20 кВ.

в спектре присутствуют моды  $\omega_{Hf-O}$  и  $\omega_{Ta-O}$  с максимумами при ~501 и 614 см<sup>-1</sup>, относящиеся к моноклинному HfO<sub>2</sub> [63] и β-Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub> [64]. Наличие большого уширенного гало в диапазоне 400—750 см<sup>-1</sup> может быть также связано с образованием нитрида тантала-гафния, для которого характерна уширенная оптическая полоса (О) в указанном диапазоне [61, 62]. Полное отсутствие в спектрах D- и G-мод углерода может свидетельствовать об отсутствии на поверхности аморфного углерода (как продукта взаимодействия карбидов металлов с атомарным азотом).

Исследование микроструктуры поверхности образца Ta<sub>4</sub>HfC<sub>5</sub>-30 об. % SiC после воздействия на него сверхзвукового потока диссоциированно-го азота выполнено с применением растровой

электронной микроскопии (рис. 5). Видно, что поверхность претерпела существенные изменения: она полностью покрыта очень пористыми агрегатами, по структуре схожими с кораллами. Размер агрегата можно оценить в интервале 2–5 мкм, что касается пор, то их размер различается от 200–400 до 50–80 нм. Такое увеличение удельной площади поверхности по сравнению с исходным образцом, который при общей пористости 27 ± 1% состоит из плотных спеченных непористых зерен размером <1 мкм, может приводить к значимому изменению оптических свойств, включая и коэф-фициент излучения.

Резюмируя полученные данные, необходимо констатировать, что под воздействием высокоскоростного потока диссоциированного азота, хоть и с низкой скоростью, происходит деградация ультравысокотемпературного керамического материала, связанная не только с абляцией под воздействием плазмы, но и с протекающими химическими процессами. Наиболее вероятные реакции карбида кремния с атомарным азотом (уравнения (1), (2)) отвечают образованию газообразного кремнийсодержащего продукта SiN (присутствие на поверхности твердого Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub> не установлено ни с применением РФА, ни с помощью Раман-спектроскопии) и газообразного CN (уравнение (1)). При этом протекание реакции (2) с образованием в конденсированной фазе углерода экспериментально не доказано.

$$\operatorname{SiC}(\kappa) + 2N(\Gamma) = \operatorname{SiN}(\Gamma) + \operatorname{CN}(\Gamma), \qquad (1)$$

$$\operatorname{SiC}(\kappa) + \operatorname{N}(\Gamma) = \operatorname{SiN}(\Gamma) + \operatorname{C}(\kappa), \qquad (2)$$

$$(Ta, Hf)C(\kappa) + 2N(r) =$$
  
= (Ta, Hf)N(\kappa) + CN(\rangle), (3)

$$(Ta, Hf)C(\kappa) + N(r) = (Ta, Hf)N(\kappa) + C(\kappa).$$
(4)

Взаимодействие сверхтугоплавкого карбида тантала-гафния с атомарным азотом, судя по данным РФА, также связано с формированием нитридной фазы в конденсированном состоянии (уравнения (3), (4)). При этом более вероятно протекание реакции с образованием газообразного циана (уравнение (3)), т. к. на поверхности использованными методами анализа не удалось установить присутствие углерода.

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Изучено поведение керамического материала на основе сверхтугоплавкого карбида танталагафния  $Ta_4HfC_5$ , модифицированного 30 об. % высокодисперсного карбида кремния, под воздействием сверхзвукового потока диссоциированного азота с помощью высокочастотного индукционного плазмотрона ВГУ-4. Показано, что на второй—третьей минуте воздействия происходит относительно быстрое (в течение 45 с) уменьшение средней температуры поверхности с 2017 до ~1915°С с последующим медленным снижением до 1881°С, что может быть связано с изменением химического состава поверхности.

Изучение фазового состава методами РФА и Раман-спектроскопии позволяет констатировать удаление карбида кремния из поверхностного слоя керамики  $Ta_4HfC_5-30$  об. % SiC и превращение кубического сложного карбида тантала-гафния в гексагональную фазу нитрида (Ta, Hf)N благодаря воздействию химически активного атомарного азота при температуре ~1880–2020°С. Формирование в результате такого воздействия на поверхности образца высокопористого слоя продуктов реакции с кораллоподобной микроструктурой может также способствовать повышению спектральной и интегральной излучательной способности, что наблюдалось на третьей минуте эксперимента.

Выполненное исследование показало перспективность полученного керамического материала  $Ta_4HfC_5$ -30 об. % SiC для применения при температурах >1800°C в бескислородных газовых средах.

#### ФИНАНСИРОВАНИЕ РАБОТЫ

Исследование выполнено при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 20-03-00502). Эксперимент на ВЧплазмотроне ВГУ-4 частично поддержан государственным заданием Института проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН (грант № АААА-А20-120011690135-5, модифицирование измерительных систем плазмотрона). Изучение микроструктуры и фазового состава образцов выполнено с применением оборудования ЦКП ФМИ ИОНХ РАН, функционирующего при поддержке государственного задания ИОНХ РАН в области фундаментальных научных исследований.

### КОНФЛИКТ ИНТЕРЕСОВ

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. *He R., Fang L., Han T. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 13. P. 5220. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.06.039
- 2. *Calzolari A., Oses C., Toher C. et al.* // Nat. Commun. 2022. V. 13. № 1. P. 5993. https://doi.org/10.1038/s41467-022-33497-1
- Esmaeili M.M., Mahmoodi M., Mokhtarzade A. et al. // J. Mater. Eng. Perform. 2022. V. 31. № 9. P. 7719. https://doi.org/10.1007/s11665-022-06766-9
- 4. *Kelly J.P., Vakharia V.S., Novitskaya E. et al.* // Adv. Eng. Mater. 2022. V. 24. № 8. P. 2200026. https://doi.org/10.1002/adem.202200026
- Geng X., Xu W., Huang X. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2022. V. 105. № 7. P. 4942. https://doi.org/10.1111/jace.18416
- 6. Savvatimskiy A.I., Onufriev S.V., Valyano G.V. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 14. P. 19655. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.03.102
- 7. Shcherbakov V.A., Gryadunov A.N., Semenchuk I.E. et al. // Int. J. Self-Propagating High-Temperature Synth. 2022. V. 31. № 2. P. 57. https://doi.org/10.3103/S1061386222020091
- Jin X., Hou C., Zhao Y. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 23. P. 35445. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.08.147
- Wang P., Xu Z., Qin B. et al. // Vacuum. 2022. V. 205. P. 111464. https://doi.org/10.1016/j.vacuum.2022.111464

- 10. *Cheng Z., Lu W., Chen L. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 13. P. 5280. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.05.068
- 11. *Zhao S.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 13. P. 5290. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.05.046
- 12. *Li Z., Chen L., Chang F. et al.* // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 20. P. 30826. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.07.036
- Xia M., Lu N., Chen Y. et al. // Int. J. Refract. Met. Hard Mater. 2022. V. 107. P. 105859. https://doi.org/10.1016/j.jjrmhm.2022.105859
- 14. *Mao H.-R., Dong E.-T., Jin S.-B. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 10. P. 4053. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2022.03.054
- 15. *Schwind E.C., Reece M.J., Castle E. et al.* // J. Am. Ceram. Soc. 2022. V. 105. № 6. P. 4426. https://doi.org/10.1111/jace.18400
- Guo W, Hu J., Ye Y. et al. // Ceram. Int. 2022. V. 48. № 9. P. 12790. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.01.149
- 17. Wolfe D.E., Albert P.E., Ryan C.J. et al. // J. Eur. Ceram. Soc. 2022. V. 42. № 2. P. 327. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2021.10.014
- Zou X., Ni D., Chen B. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2021. V. 104. № 12. P. 6601. https://doi.org/10.1111/jace.18007
- Zhang Y., Li S., Li N. et al. // J. Alloys Compd. 2021.
  V. 884. P. 161040. https://doi.org/10.1016/j.jallcom.2021.161040
- Simonenko E.P., Ignatov N.A., Simonenko N.P. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2011. V. 56. № 11. P. 1681. https://doi.org/10.1134/S0036023611110258
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Petrichko M.I. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2019. V. 64. № 11. P. 1317. https://doi.org/10.1134/S0036023619110196
- 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
- 23. Simonenko E.P., Simonenko N.P., Gordeev A.N. et al. // J. Eur. Ceram. Soc. 2021. V. 41. № 2. P. 1088. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2020.10.001
- Simonenko E.P., Simonenko N.P., Nagornov I.A. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2021. V. 66. № 12. P. 1887. https://doi.org/10.1134/S0036023621120172
- 25. Agte C., Alterthum H. // Z. Techn. Phys. 1930. V. 6. P. 182.
- Andrievskii R.A., Strel'nikova N.S., Poltoratskii N.I. et al. // Powder Met. Ceram. 1967. V. 6. № 1. P. 65. https://doi.org/10.1007/BF00773385
- Cedillos-Barraza O., Manara D., Boboridis K. et al. // Sci. Rep. 2016. V. 6. № 1. P. 37962. https://doi.org/10.1038/srep37962
- Savvatimskiy A.I., Onufriev S.V., Muboyadzhyan S.A. // J. Eur. Ceram. Soc. 2019. V. 39. № 4. P. 907. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2018.11.030
- Pierson H.O. // Handbook of Refractory Carbides and Nitrides: Properties, Characteristics, Processing and Applications, Park Ridge: Noyes Publications, 1996.

- 30. *Самсонов Г.В.* // Тугоплавкие соединения. Справочник по свойствам и применению. М.: Металлургиздат, 1963.
- Shapkin N.P., Papynov E.K., Shichalin O.O. et al. // Russ. J. Inorg. Chem. 2021. V. 66. № 5. P. 629. https://doi.org/10.1134/S0036023621050168
- Sun J., Zhao J., Chen Y. et al. // Composites, Part B: Eng. 2022. V. 231. P. 109586. https://doi.org/10.1016/j.compositesb.2021.109586
- 33. Simonenko E.P., Simonenko N.P., Papynov E.K. et al. // Ceraics. Int. 2023. V. 49. № 6. P. 9691–9701. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2022.11.140
- 34. *Zhang B., Yin J., Chen J. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2018. V. 38. № 4. P. 1227. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2017.10.025
- 35. *Zhang B., Yin J., Huang Y. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2018. V. 38. № 16. P. 5610. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2018.08.021
- 36. *Zhang H., Akhtar F.* // Ceramics. 2020. V. 3. № 3. P. 359. https://doi.org/10.3390/ceramics3030032
- Vinci A., Zoli L., Sciti D. et al. // J. Eur. Ceram. Soc. 2019. V. 39. № 4. P. 780. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2018.11.017
- Zhang C., Zhang Y., Cao K. et al. // Ceram. Int. 2021. V. 47. № 5. P. 6463. https://doi.org/10.1016/j.ceramint.2019.09.229
- Rana D., Balani K. // Int. J. Refract. Met. Hard Mater. 2023. V. 110. P. 106024. https://doi.org/10.1016/j.ijrmhm.2022.106024
- 40. *Xu J., Zhao F., He S. et al.* // J. Am. Ceram. Soc. 2022. V. 105. № 6. P. 3838. https://doi.org/10.1111/jace.18380
- 41. *Sharma S.K., Chaudhary K., Gupta Y. et al.* // Int. J. Appl. Ceram. Technol. 2022. V. 19. № 3. P. 1691. https://doi.org/10.1111/ijac.13993
- 42. *Liu C., Wang A., Tian T. et al.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2021. V. 41. № 15. P. 7469. https://doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2021.07.047
- 43. *Gordeev A.N., Kolesnikov A.F., Sakharov V.I.* // Fluid Dyn. 2017. V. 52. № 6. P. 786. https://doi.org/10.1134/S0015462817060076
- 44. Carandente V., Savino R., Esposito A. et al. // Exp. Therm. Fluid Sci. 2013. V. 48. P. 97. https://doi.org/10.1016/j.expthermflusci.2013.02.012
- 45. 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
- 46. 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
- 47. Lukomskii I.V., Chaplygin A.V., Kolesnikov A.F. // A device for measuring the heat flux to the surface of a material heated in a jet of high-enthalpy gas to a high temperature, Patent RU 205572, 2021.
- 48. Simonenko E.P., Simonenko N.P., Kolesnikov A.F. et al. // Materials (Basel). 2022. V. 15. № 23. P. 8507. https://doi.org/10.3390/ma15238507
- 49. *Feng L., Kim J.-M., Lee S.-H. et al.* // J. Am. Ceram. Soc. 2016. V. 99. № 4. P. 1129. https://doi.org/10.1111/jace.14144

- 50. Jiang J., Wang S., Li W. // J. Am. Ceram. Soc. 2016. V. 99. № 10. P. 3198. https://doi.org/10.1111/jace.14436
- Burdick C.L., Owen E.A. // J. Am. Chem. Soc. 1918.
  V. 40. № 12. P. 1749. https://doi.org/10.1021/ja02245a001
- 52. Wyckoff R.W.G. // Cryst. Struct. 1963. V. 1. P. 85.
- 53. Rudy E. // Metall. Mater. Trans. B. 1970. V. 1. № 5. P. 1249. https://doi.org/10.1007/BF02900238
- 54. Zerr A., Miehe G., Riedel R. // Nat. Mater. 2003. V. 2.
  № 3. P. 185. https://doi.org/10.1038/nmat836
- 55. *Gatterer J., Dufek G., Ettmayer P. et al.* // Monatsh. Chem. – Chem. Mon. 1975. V. 106. № 5. P. 1137. https://doi.org/10.1007/BF00906226
- 56. Aleshina L.A., Loginova S.V. // Crystallogr. Reports. 2002. V. 47. № 3. P. 415. https://doi.org/10.1134/1.1481927
- 57. 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

- Ohtaka O., Yamanaka T., Kume S. // J. Ceram. Soc. Japan. 1991. V. 99. № 1153. P. 826. https://doi.org/10.2109/jcersj.99.826
- Wipf H., Klein M.V., Williams W.S. // Phys. Status Solid. 1981. V. 108. № 2. P. 489. https://doi.org/10.1002/pssb.2221080225
- Tallo I., Thomberg T., Kurig H. et al. // Carbon. 2014.
  V. 67. P. 607. https://doi.org/10.1016/j.carbon.2013.10.034
- 61. *Stoehr M., Shin C.-S., Petrov I. et al.* // J. Appl. Phys. 2007. V. 101. № 12. P. 123509. https://doi.org/10.1063/1.2748354
- Valleti K. // J. Vac. Sci. Technol., A: Vacuum. Surfaces. Film. 2009. V. 27. № 4. P. 626. https://doi.org/10.1116/1.3136858
- Wu R., Zhou B., Li Q. et al. // J. Phys. D. Appl. Phys. 2012. V. 45. № 12. P. 125304. https://doi.org/10.1088/0022-3727/45/12/125304
- 64. Devan R.S., Ho W.-D., Wu S.Y. et al. // J. Appl. Crystallogr. 2010. V. 43. № 3. P. 498. https://doi.org/10.1107/S002188981000796X