ТЕПЛОВАЯ ЗАЩИТА СТЕНОК ВЫСОКОЭНЕРГЕТИЧЕСКИХ УСТАНОВОК

С.М. Аринкин, ст. науч. сотр., канд. техн. наук, Институт тепло- и массообмена НАН Беларуси, г. Минск, Беларусь

Общая постановка проблемы и ее связь с научнопрактическими задачами. В настоящее время тепловая
защита стенок энергетических установок, у которых
температура активного объема достигает десятков
тысяч градусов, остается актуальной задачей [1 - 3]. К
таким установкам относятся плазменные реакторы,
газофазные ядерные двигатели, камеры сгорания
авиационных и ракетных двигателей. Особенно перспективно использование стенок таких установок из
пористых тугоплавких материалов с транспирационным охлаждением.

Обзор публикаций и анализ нерешенных проблем. В работе [4] предложено в энергоустановках с водородным рабочим телом использовать легкокипящие соединения тугоплавких металлов, которые при температуре 15 - 350°C переходят из твердого в газообразное состояние. Проходя через горячую пористую стенку они ее охлаждают, а на выходе при температуре 1200–1700°C восстанавливаются. В пристеночном слое создается газопылевая завеса из частиц металла. Она поглощает и рассеивает тепловое излучение в широком диапазоне длин волн. В работе [5] установлено, что такая среда при движении по каналу плазмотрона интенсивно укрупняется. Происходит непрерывное изменение поглощающих и рассеивающих свойств. В работе [5] получено, что в диапазоне длин волн теплового излучения $0{,}005{<}\lambda{<}1$ мкм наибольшую величину массового коэффициента ослабления излучения обеспечивают частицы с радиусами $0.03 \le r \le 0.1$ мкм. С уменьшением размера частиц максимум ослабления излучения сдвигается в область ультрафиолета, для которого наибольшее экранирование обеспечивает газопылевая среда с размерами частиц $0.005 \le r \le 0.03$ мкм. При температурах в объеме установки в диапазоне $10000 \le T \le 100000^{\circ} K$ максимальная мощность излучения приходится на область длин волн 0,005< λ <0,04 мкм. Это диапазон рентгеновского излучения и вакуумного ультрафиолета. Следуя работе [5], для тепловой защиты стенок в этой области температур необходимо создать газопылевую завесу с размерами частиц порядка нескольких десятков ангстрем. С другой стороны, известно, что металлические частицы таких размеров почти не поглощают излучение, а только рассеивают его [6]. Во всех приведенных работах не рассматривается влияние газопылевой завесы на газодинамические характеристики плазмы активного объема установки. Отмеченное укрупнение частиц, т.е. изменение размера частиц в зависимости от времени нахождения в плазме, приводит к неравномерной по стенке тепловой защите.

<u>Цель</u> исследований. Для выяснения указанных выше вопросов целесообразно провести численный эксперимент по определению характеристик плазмы активного объема высокоэнергетической установки с учетом транспирационного охлаждения и взаимодействия излучения с металлическими частицами.

Постановка задачи. Рассматривая в качестве высокоэнергетической установки плазмотрон линейной схемы с пористыми стенками, были проведены численные расчеты характеристик электродуговой водородной плазмы по методике, описанной в работе [8]. Образование газопылевой завесы происходит при вдуве через пористые стенки канала соединений WCl₆, WF₆, SiCl₄ и восстановлении их при взаимодействии с водородной плазмой. Учет кинетики образования вольфрама в этих условиях весьма сложен. Поэтому решение поставленной задачи проводится в упрощенном виде. Наличие вольфрамовых частиц моделировалось специальным распределением плотности и теплофизических свойств по радиусу канала. Для учета переноса излучения использовался метод парциальных характеристик [9]. Поток излучения из

водородной плазмы в газопылевом слое отражается и частично поглощается частицами вольфрама. Соотношение между отраженным и поглощенным потоками зависит от размера частиц. Расчеты проведены при атмосферном давлении для двух радиусов канала 0,5 и 1 см. Диапазон изменения токов варьировался от 100 до 300 А. Рассматривались расходы водорода 0,1 и 1 г/с. Учитывая, что в реакции восстановления на долю вольфрама приходится 94% веса WCl₆ [10], в упрощенном варианте расход W принимался равным 2,35 г/с. Граничное условие для уравнения переноса энтальпии выбиралось из соображения постоянства температуры стенки канала.

Результаты исследования. Для моделирования электродуговой плазмы использовались дифференциальные уравнения переноса в приближении пограничного слоя в цилиндрической системе координат [8], которые решались методом потоковой прогонки. Для учета рассеяния теплового потока частицами вольфрама были использованы таблицы и методика [6]. На рисунке 1 показано уменьшение теплового потока в стенку канала плазмотрона при наличии газопылевой завесы с частицами W размером 1 и 0,1 мкм.

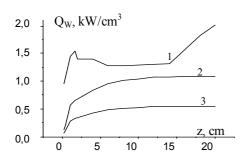


Рис. 1. I=200A, G=0,1g/s, R=0,5cm.

- 1. без завесы,
- 2. $r_W = 1_{MKM}$,
- $3 r_W = 0.1 \text{MKM}.$

Температура на оси канала в первом варианте счета с учетом реабсорбции излучения не превышала 16000К.

<u>Выводы.</u> Решение задачи в упрощенном варианте (без рассмотрения кинетики образования частиц вольфрама) показало эффективность газопылевой

защиты стенок. Наличие металлических частиц в 2-3 раза снижает тепловые потоки в стенку канала.

Литература

- Аринкин С.М. Способ защиты и диагностики стенки камеры сгорания // ИФЖ.— 2001.- Т. 74, № 6.— С. 1203.
- 2. Хеберлайн В., Пфендер Е. Пористое охлаждение стенок камеры сгорания // Теплопередача.— 1971.- № 2.— С. 368.
- 3. Том Г.К., Швенк Ф.К. Системы на основе газофазного ядерного топлива // Ракетная техника и космоавтика. 1978. Т. 16, № 1. С. 124.
- 4. А.с. 130724 (СССР). Способ защиты стенки высокоэнергетической установки / С.М. Аринкин, М.С. Третьяк, 1992.
- 5. Аринкин С.М. Ослабление лучистой энергии газопылевыми потоками // Теплообмен-78: Сб. науч. тр.– Минск: ИТМО, 1978.– С. 123.
- Хьюст Γ. Рассеяние света малыми частицами. -М.: Наука, 1961. – 278 с.
- 7. Исследование коэффициентов ослабления излучения и индикатрис рассеяния газопылевыми средами: Отчет № 1298.- Минск: ИТМО, Нью-Йоркский университет, 1976.
- 8. Панасенко Л.Н. Влияние реабсорбции излучения на характеристики и термическое состояние электродуговой плазмы // 4 Междунар. симп. по радиации и плазмодинамике.- М., 1997.— С. 174.
- 9. Степанов К.Л., Панасенко Л.Н. Интегральный перенос излучения реального спектра в задачах радиационной плазмодинамики // ИФЖ.— 1999.- Т. 72, № 6.- С. 1103-1112.
- 10. Сурис А.Л. Плазмохимические процессы и аппараты. М.: Химия, 1989. С. 277.

Поступила в редакциию 12.06.03

Рецензенты: д-р техн. наук, проф., чл.-корр. НАН Беларуси Н.Н. Дорожкин, НАН Беларуси, г. Минск; канд. техн. наук А.В. Лоян, Национальный аэрокосмический университет им. Н.Е. Жуковского «ХАИ», г. Харьков.