УДК 621.45.022.2

## ВЛИЯНИЕ МЕЖФАЗОВОГО ОБМЕНА НА СМЕСЕОБРАЗОВАНИЕ В МОДУЛЬНОЙ КАМЕРЕ СГОРАНИЯ

© 2002 А. И. Майорова, А. А. Свириденков, В. В. Третьяков

Центральный институт авиационного моторостроения им. П. И. Баранова, г. Москва

Разработана математическая модель двухфазного потока применительно к камере сгорания ГТД, включающая обмен импульсами и теплотой между газом и каплями топлива. Выполнено расчетное исследование модельного течения в прямом канале прямоугольного поперечного сечения при струйной подаче с его стенки газожидкостной смеси. Установлено, что при смешении воздушных потоков различной плотности теплообмен между газом и каплями оказывает существенное влияние на температурные поля.

В настоящее время одной из актуальных проблем при расчете камер сгорания является проблема учета влияния капель на воздушный поток. Оценки показывают, что учет этого влияния в отдельных режимах может привести к существенному, почти двукратному, изменению дальнобойности топливного факела, а следовательно, и к соответствующим изменениям в распределениях концентраций топливных фаз. При этом воздействие капель на газовый поток носит троякий характер: 1) капли, имея конечный объем, представляют собой некоторое «загромождение» газового потока; 2) между каплями и газовым потоком происходит обмен импульсами, что приводит к ускорению или замедлению тех и других; 3) между ними имеют место процессы теплообмена. Рассмотрению двух последних взаимодействий и посвящена настоящая работа.

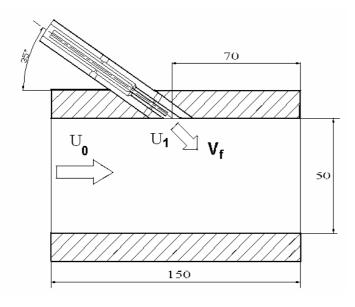


Рис.1. Схема исследуемой модели

Исследуемая модель (рис. 1) представляет собой прямой канал прямоугольного поперечного сечения  $50 \times 30$  мм<sup>2</sup> и длиной 150 мм, в который подается воздух со скоростью  $U_{o}$ . Впрыск топлива внутрь канала со скоростью  $V_{\scriptscriptstyle f}$  осуществляется через отверстие в его верхней стенке с помощью струйной форсунки, установленной под углом 35° к продольной оси канала и расположенной на расстоянии 15 мм от его боковой стенки. Соосно с подачей топлива в канал со скоростью  $U_{\iota}$  поступает распыливающий воздух. Такая конструкция представляет собой элемент модуля камеры сгорания авиационного двигателя. Проведенное в работе численное исследование состояло в нахождении распределений концентраций капельно-жидкого топлива и температур в рабочем объеме модели без и при наличии взаимодействия капель топлива с воздушным потоком. При моделиро-

вании этого взаимодействия в уравнения движения газа и уравнение переноса энтальпии были добавлены источниковые члены, описывающие влияние капель на газовый поток. Эти члены найдены из законов сохранения импульса и энтальпии системы газ-капли и из предположения о том, что импульс и теплота, передаваемые газовому потоку от капель, изменяют значения компонент скорости и температуры газа в тех ячейках расчетной области, через которые рассматриваемая капля «пролетает».

На данном этапе вопросы межфазового обмена импульсами и теплом

рассматриваются по отдельности. Влияние капель на газовый поток моделируется введением дополнительных слагаемых в источниковые члены уравнений сохранения массы, импульса и энергии, которые записываются в следующей консервативной форме:

$$\operatorname{div}(\rho \cdot \vec{U} \cdot \varphi - \Gamma_{\varphi} \cdot \operatorname{grad}\varphi) = S_{\varphi} + S_{\varphi}^{\operatorname{int}}. \tag{1}$$

Здесь  $\vec{U}$  — вектор осредненной скорости,  $\varphi$  - зависимая переменная,  $\Gamma_{\varphi}$  - коэффициент диффузионного переноса,  $\rho$  - плотность,  $S_{\varphi}$  — внутренний источниковый член,  $S_{\varphi}^{\text{int}}$  - межфазовый источниковый член, описывающий влияние капель на соответствующие характеристики течения.

Записанная в виде (1) система уравнений неразрывности ( $\varphi \equiv 1$ ,  $\Gamma_{\varphi} \equiv 0$ ,  $S_{\varphi} \equiv 0$ ), движения ( $\varphi = U_i$ , i = 1, 2, 3...) и сохранения полной энтальпии h ( $Sh \equiv 0$ ) решается конечно-разностным итерационным методом Simple [1]. При этом для нахождения коэффициентов диффузионного переноса используется гипотеза Буссинеска о линейной зависимости компонент тензора турбулентных напряжений от компонент тензора скоростей деформации среднего движения и два уравнения переноса характеристик турбулентности.

Принятая в данной работе методика расчета концентрации топлива основана на расчете движения отдельных капель [2]. При этом вначале решается задача о движении газа без учета влияния движения капель на поток, а затем на основе полученных полей скоростей и температур рассчитывается распределение жидкого топлива и вычисляются межфазовые источниковые члены. На втором этапе производится пересчет газодинамических и температурных полей с учетом межфазовых источников (в качестве начальных условий расчета используются результаты 1-го этапа). При необходимости процесс повторяется несколько раз. Критериями сходимости итерационного процесса считались: для течения газа - отсутствие изменений от итерации к итерации полей скоростей и температуры, а для капель - стабилизация по итерациям координаты максимального значения концентрации капель в выходном сечении модели в пределах одной ячейки конечноразностной сетки.

На данном этапе моделирования пренебрежем испарением капель. Тогда межфазовый источниковый член в уравнении неразрывности будет равен нулю, а величины  $S_U^{\rm int}$ ,

 $S_V^{
m int}$  и  $S_W^{
m int}$ , описывающие влияние капель на компоненты импульса газового потока, будут являться составляющими вектора

$$\vec{S}_d = \frac{\partial \left( 
ho_g \right) \cdot \vec{U}_g}{\partial t_g}$$
 , где индексы  $d$  и  $g$  относятся

к каплям и газу (воздуху), соответственно, а величина  $\vec{S}_d$  находится из уравнения сохранения импульса для системы газ-капля:

$$\Delta(m_d \cdot V_d) + \Delta(m_g \cdot U_g). \tag{2}$$

В этом выражении изменение скорости  $\Delta \vec{V}_d$  берется из решения уравнения движения отдельной капли.

Аналогичным образом межфазовый источниковый член в уравнении для энталь-

$$_{\Pi \text{ИИ},} \, S_{\scriptscriptstyle h}^{\text{int}} = \frac{\partial \left( \rho_{\scriptscriptstyle g} \cdot h_{\scriptscriptstyle g} \right)}{\partial t_{\scriptscriptstyle g}},$$
 описывающий теплооб-

мен между каплями и газовым потоком, определяется из уравнения сохранения полной энтальпии для системы газ-капля, которое имеет вил

$$\Delta(m_d \cdot h_d) + \Delta(m_g \cdot h_g) = 0. \tag{3}$$

Здесь величина  $\Delta h_d$  вычисляется по найденному из решения уравнения нагрева

отдельной капли значению 
$$\frac{dT_d}{dt}$$
 .

Численные расчеты выполнены при следующих основных параметрах газового потока и капель топлива. За характерный размер принята высота канала  $H_{\scriptscriptstyle 0} = 50$  мм, к этой величине и отнесены все линейные размеры задачи. Профиль скорости газа (воздуха) на входе в модель принимался равномерным, величина скорости воздуха  $U_{\scriptscriptstyle 0} = 80$  м/с считалась характерной скоростью. Профили характе-

ристик турбулентности во всех входных сечениях также считались равномерными; их безразмерные значения приняты равными: энергии турбулентности  $k_t = 0.01$ , турбулентной вязкости  $v_t = 0.001$ . Скорость топливных капель в сечении впрыска составляла  $V_f = 6$ 

м/с ( 
$$\frac{V_f}{U_0} = v_{\kappa.o} = 0,075$$
), при этом предполага-

лось, что топливные капли, входящие в рабочий объем модели под тем же углом  $35^\circ$  к ее оси, что и распыливающий воздух, равномерно заполняют входное сечение впрыска. Считалось, что распределение капель по размерам подчиняется закону Розина-Раммлера с показателем n=3,0, а распределения капель по углам — равномерные. Средне-заутеровский размер капель принят равным  $D_{32}$ =100 мкм (среднемедианный  $D_m$ =120 мкм) в соответствии с экспериментальными данными и расчетами по теории струйной форсунки [3]. При этом концентрация капель топлива в устье форсунки равнялась  $C_a$ =60 кг/м³.

На рис. 2 представлены результаты расчетов распределения капель жидкого топлива в рабочем объеме модели в виде изолиний концентраций в продольном сечении канала. Изолинии концентраций для ядра струи соответствуют диапазону  $C = (0,02-1,0)C_o$ ; для периферии  $-C = (0-0,02)C_o$ .

Расчеты, представленные на рис. 2, проведены при одинаковых температурах сносящего потока и распыливающего воздуха.

Рис. 2а относится к расчету без учета влияния капель на газовый поток, а рис. 2б — с учетом этого влияния. Из сопоставления этих рисунков видно, что учет влияния капель на газовый поток приводит в данном случае, с одной стороны, к расширению струи, а с другой — к смещению ее оси к верхней стенке.

Действительно, глубина проникновения  $h_c$ , рассчитанная по оси струи (линия максимумов в профилях концентраций), на расстоянии x = 1.5 от места вдува изменяется от 0,4 при отсутствии обмена импульсами до 0,3 при его наличии. Здесь и далее  $x = X/H_{O}$ ,  $h_{C} = \Delta Y/H_{O}$ , X – расстояние вдоль оси канала от места впрыска,  $\Delta Y$  - расстояние от места впрыска по радиальной координате. Полученный результат полностью соответствует результатам экспериментов. На рис. 26 кривая 1 соответствует видимой границе топливного факела, полученной из обработки его фотографии методом градиентного анализа. Из представленного рисунка видно, что в сечении x = 0.7 величина  $h_a$  равна 0.2, что близко к экспериментально полученному значению  $h_c = 0.18$ . Таким образом, можно считать, что получено хорошее согласование результатов расчетов, проведенных по предложенной модели, с экспериментальными данными по форме и глубине проникновения факела распыла в сносящий воздушный поток.

На следующем этапе решалась задача о влиянии обмена теплотой между каплями и газовым потоком на распределение темпера-

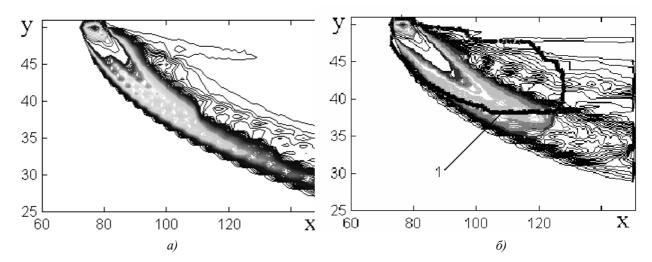
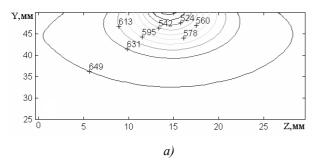


Рис. 2. Изолинии концентраций капель топлива в продольном сечении канала по центру струи: а) без учета влияния капель на газовый поток, б) с учетом влияния капель на газовый поток (обмен импульсами); кривая 1 - эксперимент



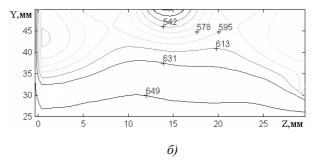


Рис. 3. Изолинии температуры газа в выходном поперечном сечении канала: а) без учета обмена теплотой, б) с учетом обмена теплотой

туры газа в рассматриваемой области. Межфазовый обмен импульсами не учитывался. При этом считалось, что на входе в модель газовый поток имеет температуру  $T_o$ = 650 K, а температура распыливающего воздуха и начальная температура капель равны  $T_i$ =  $T_f$ = 293 K. Рассчитанные температурные поля в выходном поперечном сечении модели приведены на рис. 2а и 2б для случаев отсутствия и наличия теплообмена, соответственно. Некоторая асимметрия температурных полей связана с известным эффектом отклонения струи к одной из стенок канала.

Из сравнения этих рисунков видно, что при смешении воздушных потоков различной плотности теплообмен между газом и каплями оказывает существенное влияние на температурные поля. Так, при отсутствии теплообмена между каплями и газом температурное влияние вдуваемой струи проявляется приблизительно на трети площади выход-

ного сечения, в то время как при его наличии указанное влияние распространяется почти на половину этой площади. Поле температур, изображенное на последнем рисунке, показывает, что охлаждение основного воздушного потока происходит не только в более широкой области, но и имеет своеобразную периодическую вихревую структуру, которая соответствует образованию в поперечном сечении потока системы вихрей. Что касается

глубины проникновения топливного факела, то эта величина определяется главным образом отношением плотностей основного и распыливающего воздуха, что подтверждает приведенное на рис. 4 распределение концентраций топливных капель в продольном сечении модуля. Соответствующая величина в сечении x=2,2 составляет  $h_c=0,21$ .

Таким образом, из представленных данных видно, что теплообмен и обмен импульсами между воздушными потоками и каплями топлива существенно влияют на распределения температур и концентраций топливных капель, причем и в качественном, и в количественном плане.

Численные расчеты показали, что распространение газо-капельной струи в сносящем потоке сопровождается их расщеплением на систему струй (рис. 4). Похожее явление наблюдается и при распаде жидких струй при обтекании их газом.

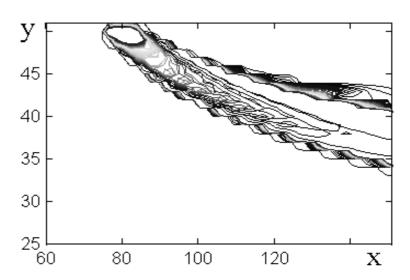


Рис. 4. Изолинии концентрации капель топлива в продольном сечении плоского канала по центру струи с учетом обмена теплотой

## Список литературы

- 1. Патанкар С. Численные методы решения задач теплообмена и динамики жидкости. М.: Энергоатомиздат, 1984. 150 с.
- 2. Третьяков В. В. Расчеты концентраций распыленного топлива в камерах сгорания./
- В сб. «Отрывные течения в камерах сгорания» под ред. В. И. Ягодкина . Труды ЦИАМ N 1203, 1987. С. 96-106.
- 3. Дитякин Ю. Ф., Клячко Л. А., Новиков Б. В., Ягодкин В. И. Распыливание жидкостей. М.: Машиностроение, 1977. 208 с.

## INFLUENCE OF INTERPHASE EXCHANGE ON FUEL-AIR MIXING IN A MODULE COMBUSTOR

© 2002 A. I. Mayorova, A. A. Sviridenkov, V. V. Tretyakov

Central Institute of Aircraft Engine Construction named after P. I. Baranov, Moscow

A mathematical model of a two-phase flow in a gas turbine combustion chamber has been developed. The model includes momentum and heat exchange between the gas and fuel drops. Model flow in a straight channel of rectangular cross section with fuel aerosol injection from the wall has been calculated. Heat exchange between the gas and the drops is shown to have a strong influence on temperature fields when air flows of different densities are mixed.