

УДК 532.526.2:541.12

© 1997 г. В.И. САХАРОВ, О.Н. СУСЛОВ, Е.И. ФАТЕЕВА

**ИССЛЕДОВАНИЕ ТЕЧЕНИЙ ОКОЛО ЗАТУПЛЕННЫХ ТЕЛ
В УСЛОВИЯХ ЧАСТИЧНОГО ХИМИЧЕСКОГО РАВНОВЕСИЯ
В РАМКАХ УРАВНЕНИЙ ЛАМИНАРНОГО ПОГРАНИЧНОГО
СЛОЯ**

На основании проведенных численных исследований решений уравнений ламинарного пограничного слоя на критической линии затупленных тел сделан вывод, что модель частичного химического равновесия применима для описания гиперзвукового обтекания в широком диапазоне размеров, высот и скоростей входа в атмосферу Земли. Для рассмотренных условий обтекания установлено, что модель частичного химического равновесия и полная постановка, в которой учитывается неравновесный характер протекания всех гомогенных химических реакций, дают близкие результаты в отличие от равновесной модели протекания химических реакций.

Рассматриваются такие режимы обтекания затупленных тел гиперзвуковым потоком вязкого теплопроводного газа, когда около их поверхности образуется многокомпонентный частично ионизованный ламинарный пограничный слой [1–4].

Диффузионно-тепловую часть системы уравнений пограничного слоя для многокомпонентной частично ионизованной смеси газов вместе с замыкающими ее соотношениями переноса обычно записывают в виде системы уравнений в частных производных первого порядка относительно следующих неизвестных: массовых концентраций и диффузионных потоков продуктов реакций и химических элементов, энталпии и полного потока тепла [1, 2, 5].

При численном и асимптотическом исследованиях уравнений движения многокомпонентной смеси газов важную роль играет предварительный анализ безразмерных скоростей протекания всех химических реакций в смеси. Он позволяет в условиях частичного химического равновесия (т.е. когда химические реакции в газовой фазе идут с существенно различными скоростями) рациональным образом ввести наряду со старыми переменными новые неизвестные функции: линейные комбинации концентраций химических компонентов и линейные комбинации их диффузионных потоков.

Введение таких переменных значительно упрощает постановку задачи: часть уравнений диффузии заменяется алгебраическими уравнениями детального химического равновесия, а в правых частях уравнений диффузии для введенных линейных комбинаций продуктов реакций стоят источники только медленных стадий [6, 7].

В [6–8] получены уравнения диффузии и соотношения Стефана–Максвелла с эффективными коэффициентами переноса для этих неизвестных функций. Там же показано, что в широком диапазоне температур и давлений для описания течений химически реагирующего воздуха достаточно использовать одну линейную комбинацию концентраций и одну линейную комбинацию диффузионных потоков. В настоящей работе на критической линии затупленных тел проведено численное исследование задачи вязкого обтекания частично ионизованным и диссоциированным воздухом в рамках модели ламинарного пограничного слоя в условиях частичного химического равновесия.

1. Постановка задачи. Уравнения движения многокомпонентной частично ионизованной и диссоциированной смеси химически реагирующих газов в рамках уравнений ламинарного химически неравновесного пограничного слоя приведены в [1–4].

Аналогично [7, 8] вводятся: N, N_e, R – число компонентов, химических элементов и общее число химических реакций, одновременно протекающих в смеси. Считается, что в смеси реакции протекают с существенно различными скоростями: R_f – число всех быстрых (больше числа Дамкелера), R_s – число всех медленных реакций, $R_f + R_s = R$. Выберем систему из $r = N - N_e$ (по числу продуктов реакций) независимых в стехиометрическом отношении реакций таким образом, чтобы число быстрых независимых реакций (r_f) было максимальным.

Выпишем диффузионно-тепловую часть системы уравнений многокомпонентного химически неравновесного однотемпературного ламинарного пограничного слоя и замыкающие ее соотношения Стефана–Максвелла, когда неизвестными функциями являются линейные комбинации концентраций и линейные комбинации диффузионных потоков u_k, \mathbf{J}_k , концентрации и диффузионные потоки химических элементов c_k^*, \mathbf{J}_k^* , энталпия смеси и поток тепла h, \mathbf{J}_q [6–8] (верхний индекс \star – знак транспонирования)

$$\operatorname{div} \mathbf{I} + \rho \mathbf{v} \nabla \mathbf{u} = \mathbf{W}, \quad \nabla \mathbf{u} = \pi \mathbf{I} \quad (1.1)$$

$$\mathbf{I} = (\mathbf{I}_1, \dots, \mathbf{I}_{r_s}, \mathbf{J}_1^*, \dots, \mathbf{J}_m^*, \mathbf{J}_q)^T, \quad \mathbf{u} = (u_1, \dots, u_{r_s}, c_1^*, \dots, c_m^*, h)^T$$

$$\mathbf{W} = (w_1, \dots, w_{r_s}, 0, \dots, 0, w_q)^T$$

$$u_l = - \sum_{j=1}^{r_f} \alpha_{lj} \frac{c_j}{m_j} + \frac{c_i}{m_i}, \quad \mathbf{I}_l = - \sum_{j=1}^{r_f} \alpha_{lj} \frac{\mathbf{J}_j}{m_j} + \frac{\mathbf{J}_i}{m_i}$$

$$r_s = r - r_f, \quad m = N_e - 2, \quad l = 1, \dots, r_s, \quad i = l + r_f$$

$$\sum_{k=1}^{N_e} c_k^* = 1, \quad \sum_{k=1}^{N_e} \mathbf{J}_k^* = 0, \quad c_E^* = 0, \quad \mathbf{J}_E^* = 0, \quad p = \rho R_A T / m \quad (1.2)$$

Система уравнений первого порядка (1.1), (1.2) включает r_s уравнений диффузии для линейных комбинаций концентраций, $N_e - 2$ уравнений диффузии химических элементов, уравнение притока тепла, соотношения Стефана–Максвелла для линейных комбинаций концентраций и химических элементов и уравнение переноса тепла. Три последних соотношения в (1.2) есть условия квазинейтральности, отсутствия тока [1, 5] и уравнение состояния (E – номер химического элемента электрона). Здесь $\rho, \mathbf{v}, p, T, m, R_A$ – плотность, средняя массовая скорость, давление, температура, средняя молекулярная масса смеси, универсальная газовая постоянная; c_j, \mathbf{J}_j, m_j – массовая концентрация, диффузионный поток и масса в г/моль j -го компонента, α_{lj} – матрица стехиометрических коэффициентов, приведенная в [6–8].

Для определения частично равновесного состава в каждой точке среды как функции от u_l, c_i^*, T, p необходимо добавить к системе (1.1), (1.2) алгебраическую систему уравнений

$$\sum_{j=1}^N (\mu'_{jk} - \mu''_{jk}) \ln x_j + (\mu'_k - \mu''_k) \ln p + \ln K_{pk} = 0, \quad k = 1, \dots, r_f \quad (1.3)$$

$$u_l = - \sum_{j=1}^{r_f} \alpha_{lj} \frac{c_j}{m_j} + \frac{c_i}{m_i}, \quad c_i^* = c_{i+r} + \sum_{j=1}^r v_{ji} \frac{m_{i+r}}{m_j} c_j, \quad \sum_{j=1}^N c_j = 1$$

$$x_j = \frac{mc_j}{m_j}, \quad \mu'_j = \sum_{k=1}^N \mu'_{jk}, \quad \mu''_j = \sum_{k=1}^N \mu''_{jk}$$

$$l = 1, \dots, r_s, \quad i = 1, \dots, N_e - 2, \quad m = l + r_f$$

Здесь уравнения (1.3) – это соотношения детального химического равновесия. μ'_{kj} , μ''_{kj} – стехиометрические коэффициенты; K_{pj} – константа равновесия j -й реакции; x_j – молярная концентрация j -го компонента; v_{ki} – стехиометрические коэффициенты в i независимых реакциях образования k -го продукта реакции из химических компонентов, принятых за базисные.

Границные условия для системы (1.1) на внешней границе пограничного слоя состоят в задании h_e , c_{ie}^* и u_{le} , а на непроницаемой и неразрушающейся стенке с возможными гетерогенными каталитическими реакциями граничные условия будут

$$I_{ln} = - \sum_{l=1}^{r_s} \alpha_{lj} \frac{\dot{s}_l}{m_j} + \frac{\dot{s}_m}{m_m}, \quad l = 1, \dots, r_s, \quad m = l + r_f$$

$$J_{in}^* = 0, \quad i = 1, \dots, N_e - 2, \quad J_{qn} = -\lambda \frac{\partial T}{\partial n} + q_{Rn} - \epsilon \sigma_b T^4$$

где $\lambda \partial T / \partial n$ – поток тепла в тело, λ – теплопроводность, q_R – удельный радиационный поток, $\epsilon \sigma_b T^4$ – удельный радиационный поток, отраженный поверхностью, ϵ – степень черноты, σ_b – постоянная Стефана–Больцмана. Нижний индекс n обозначает нормальную составляющую векторов, \dot{s}_i ($i = 1, \dots, r$) – поверхностная скорость образования i -й компоненты за счет гетерогенных химических реакций.

Выражения для элементов матрицы π , являющихся функциями многочисленных коэффициентов переноса, приведены в [6–8]. Вектор \mathbf{W} имеет следующие элементы:

$$w_i = \frac{\rho}{\tau m} \sum_{j=1}^{R_s} \left[\Gamma_{mj} - \sum_{l=1}^{r_s} \alpha_{il} \Gamma_{lj} \right] \frac{v_l}{\epsilon_{gj}}, \quad i = 1, \dots, r_s, \quad m = i + r_f$$

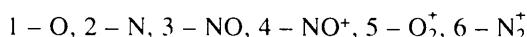
$$v_j = K_{pj} p^{\mu'_j - \mu''_j} \prod_{k=1}^N x_k^{\mu'_{kj}} - \prod_{k=1}^N x_k^{\mu''_{kj}}$$

$$\Gamma_{ij} = \mu''_{ij} - \mu'_{ij}, \quad \frac{1}{\epsilon_{gj}} = \frac{\tau}{\tau_{ej}} = \tau k_j^{-} \left(\frac{p}{kT} \right)^{\mu''_{ij}-1}$$

$$w_q = u \frac{dp}{dx} + \boldsymbol{\tau} : \mathbf{e} - \operatorname{div} \mathbf{q}_R$$

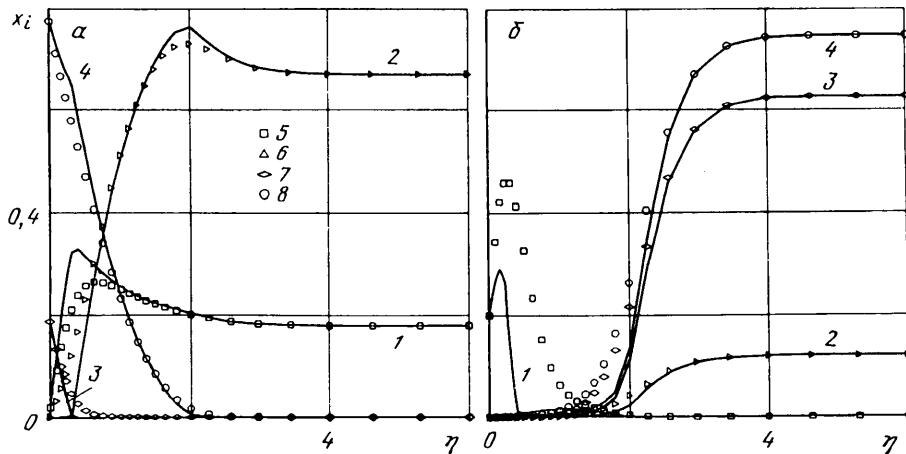
где $\boldsymbol{\tau}$, \mathbf{e} , u – тензоры вязких напряжений и скоростей деформации, продольная составляющая скорости; k – постоянная Больцмана; w_i – массовая скорость образования i -го продукта во всех гомогенных химических реакциях; τ_{ej} – "химическое" время обратной реакции; τ – характерное газодинамическое время; ϵ_{gj} – параметр, обратно пропорциональный числу Дамкелера; v – отклонение от равновесия j -й реакции; k_j^{-} – константа скорости обратной реакции; знак : обозначает свертку тензоров.

2. Анализ полученных результатов. Рассмотрена 11-компонентная модель диссоциированного и частично ионизованного воздуха

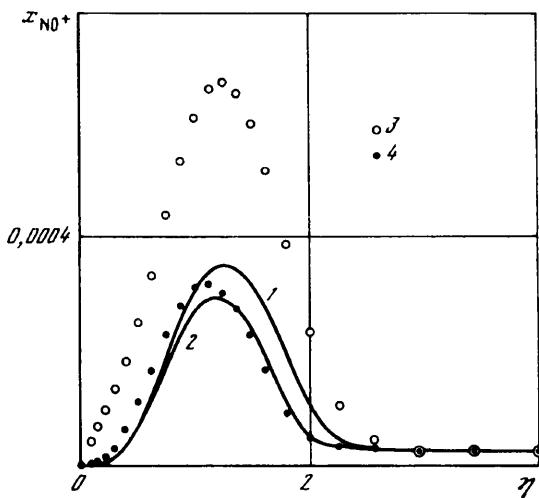


(2.1)

Компоненты O_2 , N_2 , e приняты за базисные, а остальные – за продукты реакций. Рассматривалась схема из 49 реакций, приведенная в [7, 8]. Анализ чисел Дамкелера при $T = 1000$ – 20000 К для давлений $p \geq 0,05$ атм показал, что для выбранной системы



Фиг. 1. Распределение молярных концентраций компонентов: а – 1, 5 – О; 2, 6 – Н; 3, 7 – О₂; 4, 8 – Н₂; 6 – 1, 5 – NO, 2, 6 – О⁺, 3, 7 – Н⁺, 4, 8 – е. Кривые 1–4 соответствуют модели частичного химического равновесия, 5–8 – "точному" расчету



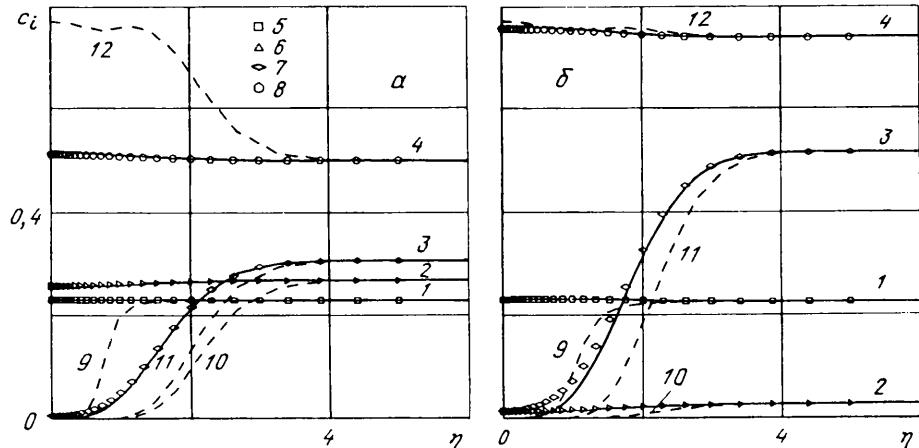
Фиг. 2. Распределение x_{NO^+} для двух радиусов затупления (кривые 1, 3 – радиус 0,1 м, 2, 4 – 10 м). Кривые 1, 2 – соответствуют модели частичного химического равновесия, 3, 4 – "точному" расчету

химических реакций можно выделить одну линейную комбинацию концентраций продуктов реакций и одну линейную комбинацию их диффузионных потоков [7, 8]

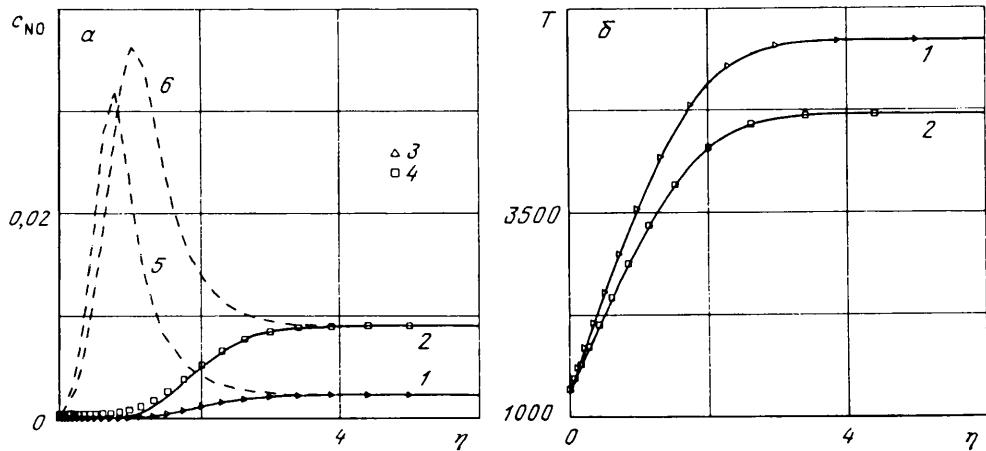
$$u^s = \frac{1}{3} \left(\frac{c_1}{m_1} + \frac{c_2}{m_2} \right) + \frac{2}{3} \left(\frac{c_4}{m_4} + \frac{c_5}{m_5} + \frac{c_6}{m_6} \right) + \frac{c_7}{m_7} + \frac{c_8}{m_8}$$

$$I^s = \frac{1}{3} \left(\frac{J_1}{m_1} + \frac{J_2}{m_2} \right) + \frac{2}{3} \left(\frac{J_4}{m_4} + \frac{J_5}{m_5} + \frac{J_6}{m_6} \right) + \frac{J_7}{m_7} + \frac{J_8}{m_8}$$

Для апробации метода частичного химического равновесия для расчета течений в пограничном слое и проверки его точности и эффективности было проведено следую-



Фиг. 3. Распределение массовых концентраций компонентов: 1, 5, 9 – O; 2, 6, 10 – N; 3, 7, 11 – NO^+ ; 4, 8, 12 – N_2 для двух точек траектории (а – первая точка и б – вторая). Концентрация NO^+ увеличена в 10^3 раз (а), в 10^4 раз (б). Кривые 1–4 соответствуют модели частичного химического равновесия, 5–8 – "точному" расчету, 9–12 – равновесные значения концентраций компонентов при температуре, полученной из "точного" расчета



Фиг. 4. Распределение c_{NO} (а) и температуры (б) для двух точек траектории (кривые 1, 3, 5 – первая точка, 2, 4, 6 – вторая). Кривые 1, 2 соответствуют модели частичного химического равновесия, 3, 4 – "точному" расчету, 5, 6 – равновесные значения c_{NO} при температуре, полученной из "точного" расчета

щее исследование. Вначале была рассчитана полная система уравнений многокомпонентного частично ионизованного пограничного слоя на критической линии около затупленного тела. Температура стенки задавалась $T_w = 2500$ К, на внешней границе пограничного слоя $T_e = 10^4$ К. Давление поперек пограничного слоя $p_{w,e} = 0,1$ атм. Рассматривались гладкие тела с различными радиусами затупления в критической точке. Поверхность в этом расчете предполагалась идеально каталитической. Затем при тех же параметрах задачи проводился расчет по модели частичного химического равновесия. Все профили концентраций химических компонентов и температуры на всех фигурах приведены в зависимости от погранслойной координаты η (переменная Лиза–Дородницына) поперек пограничного слоя на критической линии затупленного тела. Анализируя профили концентраций химических компонентов, можно заключить,

что хорошее совпадение результатов расчетов, полученных по этим двум методикам, наблюдается начиная с радиуса 0,1 м и выше. Сравнение результатов для радиуса 0,1 м представлено на фиг. 1 а, б. С увеличением радиуса затупления соответствующие профили всех компонентов и температуры для этих двух методик еще более сближаются. Для примера на фиг. 2 представлены малые концентрации NO^+ для двух тел с радиусами 0,1 и 10 м.

Из анализа результатов, полученных при радиусах затупления от 0,1 до 10 м, можно сделать вывод о том, что даже при малых размерах обтекаемых тел (числа Дамкелера невелики) расчеты по полной модели и по модели частичного химического равновесия дают близкие результаты.

Аналогичное сравнение значений мольных концентраций компонентов, полученных по полной модели и по модели частичного химического равновесия, для различных радиусов было сделано для некаталитической стенки. Выводы, сделанные ранее, остаются справедливы и в этом случае.

Следующая серия расчетов проводилась для гладких тел с радиусом кривизны 1 м в критической точке, имитирующих движение по планирующей траектории спуска корабля многоразового использования [9] (5-й полет). Рассматривалось также течение на критической линии в рамках модели пограничного слоя. Поверхность тела считалась некаталитической. Были выбраны две характерные точки траектории с параметрами

$$1) H = 61 \text{ км}, \rho_\infty = 0,998 \cdot 10^{-4} \text{ кг/м}^3, v_\infty = 6,19 \text{ км/с}$$

$$2) H = 54 \text{ км}, \rho_\infty = 0,411 \cdot 10^{-3} \text{ кг/м}^3, v_\infty = 4,56 \text{ км/с}$$

Проводился анализ данных, полученных в полной постановке, по модели частичного химического равновесия и по равновесной модели (т.е. все химические реакции в смеси считались равновесными). На фиг. 3 сравниваются распределения массовых концентраций N_2 , O , N и NO^+ в первой и второй точках траектории, а на фиг. 4 продемонстрировано поведение c_{NO} и T . Из анализа сравнений можно заключить, что "точная" постановка и модель частичного химического равновесия дают идентичные результаты, в то время как использование равновесной модели протекания химических реакций дает существенное отличие результатов от "точных" значений.

Заключение. Расчеты проводились для различных моделей протекания гомогенных химических реакций в пограничном слое – равновесной, полностью неравновесной, а также для модели частичного химического равновесия. Рассмотренные в работе условия обтекания позволили ввести в рамках частично равновесной модели всего одну линейную комбинацию концентраций и одну линейную комбинацию диффузионных потоков. Введение таких переменных значительно упростило постановку задачи: все, кроме одного, уравнения диффузии заменяются алгебраическими соотношениями детального химического равновесия, а в правой части оставшегося дифференциального уравнения для линейной комбинации концентраций стоят источники только медленных стадий.

Для движения тела с радиусом затупления ≈ 1 м по планирующей траектории "точная" постановка и модель частичного химического равновесия дают идентичные результаты, в то время как равновесная модель дает существенно отличие результатов от "точных" значений.

Работа выполнена при поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (код проекта 95-01-01261).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Суслов О.Н., Тирский Г.А., Щенников В.В. Описание химически равновесных течений многокомпонентных ионизованных смесей в рамках уравнений Навье–Стокса и Прандтля // ПМТФ. 1971. № 1. С. 73–89.

2. Суслов О.Н. Решение уравнений химически неравновесного многокомпонентного пограничного слоя разностным методом с повышенной точностью аппроксимации // Отчет Ин-та механ. МГУ. 1978. № 2098. 41 с.
3. Неравновесные физико-химические процессы в аэродинамике // Под ред. Г.И. Майкапара. М.: Машиностроение, 1972. 344 с.
4. Дорренс У.Х. Гиперзвуковые течения вязкого газа. М.: Мир, 1966. 439 с.
5. Пилюгин Н.Н., Тирский Г.А. Динамика ионизированного излучающего газа. М.: Изд-во МГУ, 1989. 309 с.
6. Суслов О.Н., Фатеева Е.И. Применение методов частичного равновесия и квазистационарных концентраций для описания многокомпонентной диффузии в движущихся вязких теплопроводных смесях // Отчет Ин-та механ. МГУ. 1993. № 4325. 59 с.
7. Суслов О.Н., Фатеева Е.И. Исследование течений многокомпонентных газовых смесей в условиях частичного химического равновесия // Изв. РАН. МЖГ. 1996. № 1. С. 114–124.
8. Суслов О.Н., Фатеева Е.И. Метод частичного равновесия для описания течений вязких теплопроводных многокомпонентных смесей // Отчет Ин-та механ. МГУ. 1994. № 4346. 42 с.
9. Scott C.D. Effect of nonequilibrium and wall catalysis on shuttle heat transfer // J. Spacecraft and Rockets. 1985. V. 22. № 5. P. 489–499.

Москва

Поступила в редакцию
18.I.1996