

Из фиг. 4 видно, что в рассматриваемом интервале значений числа Прандтля P имеется монотонная неустойчивость, причем ее возникновение связано с «изотермическими» возмущениями: ось G пересекается либо вещественным μ -уровнем, либо одним из вещественных уровней, образовавшихся при «распаде» комплексно-сопряженной пары. Интересно, что хотя с изменением числа P в рассматриваемом интервале P спектр перестраивается довольно существенно, критическое значение числа Грассгофа, определяющее нейтральное возмущение, меняется слабо.

Автор благодарит Г. З. Гершуни за постановку задачи и помощь в работе.

Поступила 9 XI 1965

ЛИТЕРАТУРА

1. Гершуни Г. З. Об устойчивости плоского конвективного движения жидкости. Ж. техн. физ. 1953, т. 23, № 10.
2. Гершуни Г. З., Жуовицкий Е. М. О двух типах неустойчивости конвективного движения между параллельными вертикальными плоскостями. Изв. высш. учебн. завед., Физика, 1958, № 4.
3. Бирх Р. В., Гершуни Г. З., Жуовицкий Е. М. О спектре возмущений плоскопараллельных течений при малых числах Рейнольдса. ПММ, 1965, т. 29, вып. 1.
4. Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Механика сплошных сред. Гостехиздат, 1954.

О НЕЕДИНСТВЕННОСТИ СТАЦИОНАРНОГО РЕШЕНИЯ СИСТЕМЫ УРАВНЕНИЙ ТЕОРИИ ГОРЕНИЯ

Р. Д. Бачелис, В. Г. Меламед (Москва)

Как известно [1], одномерный процесс горения газовой смеси описывается нелинейной системой дифференциальных уравнений в частных производных вида

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left[\alpha(U) \frac{\partial U}{\partial x} \right] + F(U)C, \quad \frac{\partial C}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left[\alpha_1(U) \frac{\partial C}{\partial x} \right] - F(U)C \quad (0.1)$$

$$F(U) \equiv 0, \quad u \in [0, U_0], \quad F(U) > 0, \quad U > U_0$$

Здесь U — температура смеси, $C \geq 0$ — концентрация активного вещества, $F(U)C$ — скорость реакции, $\alpha(U) > 0$ — коэффициент теплопроводности, $\alpha_1(U) > 0$ — коэффициент диффузии.

Ищем решение системы специального вида, называемое стационарным

$$U = u(y), \quad C = c(y), \quad y = x + \lambda t, \quad \lambda = \text{const} > 0$$

удовлетворяющее условиям

$$u(-\infty) < u(y) < u(\infty), \quad c(-\infty) > c(y) > c(\infty)$$

При этом система (0.1) примет вид

$$\lambda \frac{du}{dy} = \frac{d}{dy} \left[\alpha(u) \frac{du}{dy} \right] + F(u)c, \quad \lambda \frac{dc}{dy} = \frac{d}{dy} \left[\alpha_1(u) \frac{dc}{dy} \right] - F(u)c \quad (0.2)$$

причем легко доказать, что $u'(y) > 0$ при всех y . Задаем для решения системы (0.2) следующие условия:

$$u(-\infty) = 0, \quad c(-\infty) = c_0 > 0, \quad c(\infty) = 0$$

Из существования $u(\pm\infty)$ и $c(\pm\infty)$ следует, что $c'(\pm\infty) = u''(\pm\infty) = 0$, если последние существуют. Из (0.2) имеем

$$\lambda [c(y) + u(y) - c_0 - u(-\infty)] = \alpha(u) du / dy + \alpha_1(u) dc / dy$$

Отсюда, в свою очередь,

$$c(-\infty) + u(-\infty) = c(\infty) + u(\infty), \quad \text{или} \quad u(\infty) = u_+ = c_0$$

Учитывая $u' > 0$, принимаем u в качестве независимого переменного. Введем обозначения

$$\begin{aligned} v(u) &= \alpha(u) du / dy > 0, & \alpha(u) F(u) &= f(u) \\ f(u) &> 0, & u > u_0, & f(u) \equiv 0, & u \in [0, u_0], & \alpha(u) / \alpha_1(u) = \beta(u) > 0 \end{aligned} \quad (0.3)$$

В результате система (0.2) принимает вид

$$v' = \lambda - \frac{f(u)c}{v}, \quad c' = \beta(u) \left[\frac{\lambda}{v} (c + u - u_0) - 1 \right] \quad (0.4)$$

при условиях $v(0) = 0$, $v(u_+) = c(u_+) = 0$.

Так как $f(u) \equiv 0$, $u \in [0, u_0]$, то последнее эквивалентно

$$v(u_0) = \lambda u_0 \quad (0.5)$$

Требуется определить $c(u)$ и $v(u)$ на $[0, u_+]$ (тем самым, с точностью до параллельного переноса по оси y , будут определены $u(y)$ и $c(y)$), а также константу λ .

В работе [2] доказано существование решения системы (0.4), (0.5) в частном случае при $\beta(u) = \text{const}$. Доказано также, что при $\beta(u) = \text{const} > 1$ решение этой системы единственно. Вопрос об единственности в общем случае остается, таким образом, открытым. Другой частный случай при $\beta \equiv 1$ приводит систему (0.4), (0.5) к одному уравнению, рассмотренному в [1] (где было доказано существование и единственность решения), а также в [3,4].

В связи с этим существовало предположение, что система (0.4), (0.5) имеет единственное решение при любых $f(u)$ и $\beta(u)$, удовлетворяющих ограничениям (0.3). В настоящей работе путем построения противоречащего примера доказывается, что, несмотря на выполнение (0.3), единственность может и не иметь места.

Допустим, что при некоторой комбинации значений u_0 , u_+ и функций $f(u)$, $\beta(u)$ система (0.4), (0.5) имеет два решения $v_i(u)$, $c_i(u)$ ($i = 1, 2$). Введем обозначения

$$a(u) = c_2(u) / c_1(u), \quad (0.6) \quad b(u) = v_2(u) / v_1(u) \quad (0.7)$$

при $u \in [u_0, u_+]$. Значения $a(u_+)$ и $b(u_+)$ определяются предельным переходом.

Найдем $f(u)$, $\beta(u)$ и u_+ через u_0 , λ_1 , λ_2 , $a(u)$, $b(u)$. Для этого сначала составим систему дифференциальных уравнений для определения $v_1(u)$, u_+ и $c_1(u)$ через u_0 , λ_1 , λ_2 , $a(u)$ и $b(u)$. Из (0.6) и (0.7) имеем после преобразований

$$c_1' = \frac{a'c_1 [\lambda_1 (c_1 + u - u_+) - v_1] b}{(\lambda_2 - \lambda_1 b) a c_1 + (\lambda_2 - \lambda_1 a b)(u - u_+) + (a - 1) b v_1} \quad (0.8)$$

Как будет доказано ниже, (0.7) имеет особые точки, что исключает задание начального условия. Из (0.6) и (0.5) следует $b(u) = \lambda_2 / \lambda_1$, $u \in [0, u_0]$. Очевидно, что на $(0, u_+)$ функция $b(u)$ непрерывно дифференцируема. Следовательно, $b'(u_0) = 0$. На $[0, u_+]$ имеем $b(u) > 0$. Подставляя в (0.4) оба предполагаемых решения, исключая $f(u)$ и используя (0.6), получим

$$\frac{(\lambda_2 - v_2') v_2}{(\lambda_1 - v_1') v_1} = \frac{c_2}{c_1} = a(u), \quad u \in (u_0, u_+) \quad (0.9)$$

Отсюда, согласно (0.6), получаем уравнение для определения $v_1(u)$

$$v_1' = \frac{bb'}{a - b^2} v_1 + \frac{a\lambda_1 - b\lambda_2}{a - b^2}, \quad v_1(u_0) = \lambda_1 u_0 \quad \text{или} \quad v_1' - \lambda_1 = \frac{b(b'v_1 - \lambda_2 + b\lambda_1)}{a - b^2} \quad (0.10)$$

Очевидно, что (0.8) может быть решено независимо от (0.7). Из (0.4), (0.3), а также требований, накладываемых на $c(u)$ и $v(u)$, следует $v_1' - \lambda_1 < 0$, т. е.

$$\frac{b'v_1 - \lambda_2 + b\lambda_1}{a - b^2} < 0 \quad (0.11)$$

Пусть теперь λ_1 , λ_2 , $a(u)$, $b(u)$, $u \in [u_0, \infty)$ заданы заранее, а не получены в результате решения (0.4), (0.5). Кроме того, как и раньше, задано u_0 . Решая (0.7),

(0.8) можно получить $v_1(u)$, u_+ , $c_1(u)$, а через них $f(u)$ и $\beta(u)$. При этом должны выполняться следующие условия.

1) $v_1(u)$ должно хотя бы один раз обратиться в нуль при $u > u_0$. Ближайшая к u_0 точка пересечения с осью абсцисс будет принята за u_+ , после чего отрезок (u_+, ∞) исключается из рассмотрения.

2) На $[u_0, u_+]$ должно существовать хотя бы одно непрерывное решение (0.8), обращающееся в нуль при $u = u_+$.

3) Полученные $f(u)$ и $\beta(u)$ должны быть непрерывны, дифференцируемы и удовлетворять условиям $f(u_0) = 0$, $f(u) > 0$ при $u \in (u_0, u_+]$.

Что касается полуинтервала $[0, u_0)$, то на нем $f(u) \equiv 0$ уже определена, в качестве $\beta(u)$ может быть взята любая положительная функция, дифференцируемая на $[0, u_0)$, а также в точке склеивания $u = u_0$.

В § 1 производится построение функций $a(u)$ и $b(u)$, в § 2 определяется $v_1(u)$ и доказывается существование u_+ ; в § 3 доказано, что $v_1' - \lambda_1 < 0$ на $(u_0, u_+]$, что необходимо для доказательства положительности $f(u)$ на этом полуинтервале; в § 4 определяется $c_1(u)$. На плоскости c_1u уравнение (0.7) имеет две особые точки, одна из которых есть $(u_+, 0)$. Доказывается существование единственной интегральной линии, проходящей через обе особые точки. Доказывается что для точек указанной линии $c_1'(u) < 0$. Это используется для доказательства положительности $\beta(u)$.

§ 1. Установим достаточные условия, которые следует наложить на $f(u)$ и $\beta(u)$, чтобы выполнялись перечисленные требования. Возьмем произвольное $u_1 > u_0$ и построим на $[u_0, u_1]$ любую дважды непрерывно дифференцируемую функцию $b(u)$, удовлетворяющую следующим условиям:

$$\begin{aligned} b(u_0) = \lambda_2 / \lambda_1, \quad b'(u_0 + 0) = 0, \quad b'(u) < 0, \quad u \in (u_0, u_1) \\ b'(u_1 - 0) = 0, \quad b(u_1) \in (0, \lambda_1 / \lambda_2) \end{aligned} \quad (1.1)$$

Далее выберем произвольное $B \in (\lambda_1 / \lambda_2, 1)$ и построим на (u_1, ∞) любую дважды непрерывно дифференцируемую функцию $b(u)$, удовлетворяющую условиям

$$\begin{aligned} b(u_1 + 0) = b(u_1), \quad b'(u_1 + 0) = 0, \quad b''(u_1 + 0) = b''(u_1 - 0), \quad \lim_{u \rightarrow \infty} b(u) = B \\ 0 < b'(u) < \frac{\lambda_2 - \lambda_1}{\lambda_1 u}, \quad u \in (u_1, \infty) \end{aligned} \quad (1.2)$$

Очевидно, что можно подобрать функцию $b(u)$, удовлетворяющую последнему неравенству и стремящуюся при $u \rightarrow \infty$ к любому значению, большему $b(u_1)$, в частности, к выбранному B . Возможность удовлетворения остальных условий очевидна.

Построим также на $[u_0, u_1]$ любую дважды непрерывно дифференцируемую функцию $a(u)$, удовлетворяющую следующим условиям:

$$\begin{aligned} a(u_0) \in \left(\frac{\lambda_2^2}{\lambda_1^2}, \frac{\lambda_2}{\lambda_1 b(u_1)} \right), \quad a(u_1) \in \left(a(u_0), \frac{\lambda_2}{\lambda_1 b(u_1)} \right), \quad a'(u) > 0 \\ u \in [u_0, u_1), \quad a'(u_1 - 0) = 0, \quad a''(u_1 - 0) < 0 \end{aligned} \quad (1.3)$$

Выберем произвольное

$$A \in (\max \{1, a(u_1) b(u_1) B\}, B \lambda_2 / \lambda_1)$$

На (u_1, ∞) построим любую, дважды непрерывно дифференцируемую функцию $a(u)$, удовлетворяющую следующим условиям:

$$\begin{aligned} a(u_1 + 0) = a(u_1), \quad a'(u_1 + 0) = 0, \quad a''(u_1 + 0) = a''(u_1 - 0) \\ a'(u) < 0, \quad u \in (u_1, \infty), \quad \lim_{u \rightarrow \infty} a(u) = A, \quad a(u) < \frac{A}{B b(u)}, \quad u \in [u_1, \infty) \end{aligned} \quad (1.4)$$

Существование функции, удовлетворяющей первым четырем условиям (1.4) очевидно. Кроме того, из вышеизложенного следует

$$A < A / B < \lambda_2 / \lambda_1 < \lambda_2^2 / \lambda_1^2 < a(u_1)$$

Отсюда вытекает существование функции, удовлетворяющей пятому условию (1.4). Возможность удовлетворения также и последнего условия (1.4) следует из того, что функция $A / Bb(u)$ при изменении u от u_1 до ∞ монотонно убывает соответственно

$$\text{от } \frac{A}{Bb(u_1)} > a(u_1) \text{ до } \frac{A}{Bb(\infty)} = \frac{A}{B^2} > A = a(\infty)$$

Из построения функций $a(u)$ и $b(u)$ следует, что обе они дважды непрерывно дифференцируемы на $[u_0, \infty)$ и, в частности, в точке u_1 , где было произведено склеивание.

Докажем существование такого $h > 0$, что для построенных функций $a(u)$ и $b(u)$ на $[u_0, \infty)$ справедливо неравенство

$$a(u) - b^2(u) \geq h \tag{1.5}$$

Пусть $u \in [u_0, u_1]$. Тогда из (1.1) и (1.3) следует

$$a(u) - b^2(u) \geq a(u_0) - b^2(u_0) = a(u_0) - \left(\frac{\lambda_2}{\lambda_1}\right)^2 > 0$$

Пусть теперь $u \in (u_1, \infty)$. Тогда, в силу (1.2) и (1.4), следует $a(u) - b^2(u) > A - B^2 > 0$. Полагая $h = \min\{a(u_0) - (\lambda_2/\lambda_1)^2, A - B^2\}$, получаем (1.5).

Кроме того, докажем существование такого $H > 0$, что для всех $u \in [u_0, \infty)$

$$a(u) - b^2(u) \leq H \tag{1.6}$$

Действительно, в точке $u = u_1$ функция $a(u)$ принимает максимальное значение, $b(u)$ — минимальное. Следовательно, $a(u) - b^2(u) \leq a(u_1) - b^2(u_1)$.

Полагая $H = a(u_1) - b^2(u_1)$, получаем (1.6). Отметим также, что

$$b(u) < \lambda_2 / \lambda_1, \quad u > u_0, \quad a(u) > 1, \quad u \geq u_0, \quad b(u) < 1, \quad u \geq u_1 \tag{1.7}$$

§ 2. Построив таким образом $a(u)$ и $b(u)$, $u \in [u_0, \infty)$, определим $v_1(u)$ из (0.9) при начальном условии $v_1(u_0) = \lambda_1 u_0$

$$v_1(u) = X(u) Y(y) \quad \left(X(u) = \exp \int_{u_0}^u \frac{bb'}{a-b^2} ds, Y(u) = \int_{u_0}^u \frac{\lambda_1 a - \lambda_2 b}{(a-b^2) X(s)} ds + \lambda_1 u_0 \right) \tag{2.1}$$

Докажем существование $p > 0$ такого, что при всех $u \in [u_0, \infty)$ имеем

$$X(u) \leq p \tag{2.2}$$

Пусть $u \in [u_0, u_1]$. В силу (1.1) и (1.5), имеем $X'(u) \leq 0$. Отсюда $X(u) \leq X(u_0)$. Пусть теперь $u \in (u_1, \infty)$. Тогда

$$\begin{aligned} X(u) &= X(u_1) \exp \int_{u_1}^u \frac{bb'}{a-b^2} ds \leq X(u_1) \exp \frac{1}{2h} [b^2(u) - b^2(u_1)] < \\ &< X(u_1) \exp \frac{1}{2h} [B^2 - b^2(u_1)] \end{aligned}$$

Полагая

$$p = \max \left\{ X(u_0), X(u_1) \exp \frac{1}{2h} [B^2 - b^2(u_0)] \right\}$$

получаем (2.2). Учитывая, что $X'(u) > 0$ при $u > u_1$, получаем существование $X(\infty)$. Отметим, что, так как при $u \in [u_0, u_1]$ имеем $\lambda_1 a - \lambda_2 b \geq \lambda_1 a(u_0) - \lambda_2 b(u_0) > 0$, то $v_1(u) > 0$ на этом отрезке.

Докажем теперь существование такого $u_+ > u_1$, что $v_+ = 0$, $v(u) > 0$, $u < u_+$.

Рассмотрим $Y'(u)$ на $[u_1, \infty)$. Очевидно, что $Y'(u_1) > 0$. При увеличении u от u_1 до ∞ функция $\lambda_1 a - \lambda_2 b$ будет, в силу вышесказанного, монотонно убывать, причем

$$\lim_{u \rightarrow \infty} (\lambda_1 a - \lambda_2 b) = \lambda_1 A - \lambda_2 B < 0$$

Таким образом, $Y'(u)$ сменит знак в некоторой точке $u = u_2 > u_1$, и при $u > u_2$ функция $Y(u)$ будет монотонно убывать. Выйти на горизонтальную асимптоту она не сможет, так как

$$\lim_{u \rightarrow \infty} Y'(u) = \frac{\lambda_1 A - \lambda_2 B}{(A - B^2) X(\infty)} < 0$$

Таким образом, установлено существование искомой точки u_+ .

Заметим, что попутно доказано $\lambda_1 a(u_+) - \lambda_2 b(u_+) < 0$. Следовательно из (0.8) имеем $v'(u_+) < 0$. Все дальнейшие рассуждения будем проводить только при $u \leq u_+$.

§ 3. Докажем, что

$$v_1' - \lambda_1 < 0, \quad u \in (u_0, u_+) \quad (3.1)$$

Из (0.10) с учетом (1.1), (1.5) и (1.7), следует выполнение (3.1) на $(u_0, u_1]$. В силу (0.5), имеем,

$$v_1(u) < \lambda_1 u, \quad u \in (u_0, u_1]$$

Докажем теперь, что $v_1(u) < \lambda_1 u$ также на $(u_1, u_+]$. Предположим противное, т. е. найдется $u = u_2 \in (u_1, u_+]$ такое, что $v_1(u_2) = \lambda_1 u_2$.

Если указанная точка не единственна, то за u_2 принимается ближайшее к u_1 . Тогда, согласно теореме Лагранжа, найдется $u_3 \in (u_1, u_2)$ такое, что

$$v_1'(u_3) = \frac{\lambda_1 u_2 - v_1(u_1)}{u_2 - u_1} > \lambda_1$$

С другой стороны, так как $v_1(u_3) < \lambda_1 u_3$, то, учитывая (1.2) и (0.9), будем иметь

$$v_1'(u_3) - \lambda_1 = \frac{b(b'v_1 - \lambda_2 + b\lambda_1)}{a - b^2} < \frac{(v_1/\lambda_1 u - 1)(\lambda_2 - \lambda_1 b)b}{a - b^2} < 0$$

что невозможно. Теперь, пользуясь (1.2), получим

$$b'v_1 - \lambda_2 + b\lambda_1 < b'\lambda_1 u - \lambda_2 + b\lambda_1 < 0$$

Отсюда, согласно (0.9), имеем

$$v_1' - \lambda_1 < 0, \quad u \in (u_1, u_+)$$

Таким образом, (3.1) доказано.

§ 4. Определив, таким образом на $[u_0, u_+]$ функцию $v_1(u)$ и, тем самым, $v_2(u)$ (поскольку $b(u)$ известно), дадим определение $c_1(u)$. Рассмотрим (0.7) в области E :

$$u \in [u_0, u_+], \quad c_1 \in [0, L(u)], \quad L(u) = v_1/\lambda_1 + u_+ - u$$

(фигура). В силу доказанных свойств функции $v_1(u)$, имеем

$$L'(u_0) = 0, \quad L'(u) < 0, \quad u \in (u_0, u_+) \quad (4.1)$$

Очевидно также, что

$$L(u) > 0, \quad u \in [u_0, u_+), \quad L(u_+) = 0$$

Перепишем (0.8) в виде

$$c_1' = \frac{a'\varphi(u, c_1)}{\psi(u, c_1)}, \quad \varphi(u, c_1) = c_1[\lambda_1(c_1 + u - u_+) - v_1]v_2 \quad (4.2)$$

$$\psi(u, c_1) = (\lambda_2 v_1 - \lambda_1 v_2) a c_1 + (\lambda_2 v_1 - a \lambda_1 v_2)(u - u_+) + (a - 1)v_1 v_2$$

Очевидно, что на верхней $c_1 = L(u)$ и нижней $c_1 = 0$ границах области E имеем $\varphi(u, c_1) = 0$. Во внутренних точках и на интервале $u = u_0, 0 < c_1 < L(u_0)$ имеем $\varphi(u, c_1) < 0$. Рассмотрим поведение ψ в области E . На верхней границе имеем после преобразований, согласно (1.7) и (1.1),

$$\psi[u, L(u)] = (u_+ - u)\lambda_2 v_1(a - 1) + v_1^2(a\lambda_2/\lambda_1 - b) > 0, \quad u \in [u_0, u_+)$$

На нижней границе имеем после преобразований

$$\psi(u, 0) = [\lambda_1(u_+ - u) + v_1] \left[a(u)b(u) - \frac{\lambda_2(u - u_+) - v_2}{\lambda_1(u - u_+) - v_1} \right] v_1$$

Согласно теореме Коши, найдется $u^* \in (u, u_+)$ такое, что

$$\frac{\lambda_2(u - u_+) - v_2(u)}{\lambda_1(u - u_+) - v_1(u)} = \frac{\lambda_2 - v_2'(u^*)}{\lambda_1 - v_1'(u^*)} = \frac{a(u^*)}{b(u^*)}$$

Отсюда

$$\psi(u, 0) = [\lambda_1(u_+ - u) + v_1] \left[a(u)b(u) - \frac{a(u^*)}{b(u^*)} \right] v_1$$

Пусть теперь $u \in [u_1, u_+)$. Тогда, согласно (1.4) и (1.8),

$$a(u)b(u) - \frac{a(u^*)}{b(u^*)} < a(u)b(u) - A/B < 0$$

Таким образом, при $u \in [u_1, u_+)$ имеем $\psi(u, 0) < 0$.

Функция $\psi(u, c_1)$ при любом фиксированном значении u линейно зависит от c_1 и имеет на верхней и нижней границах различные знаки при $u \in [u_1, u_+)$. Отсюда на $[u_1, u_+)$ внутри E найдется линия $c_1 = K(u)$ такая, что $\psi[u, K(u)] = 0$, при $c_1 \in [0, K(u))$ (область E_1) имеем $\psi < 0$, при $c_1 \in (K(u), L(u)]$ (область E_2) имеем $\psi > 0$. Очевидно, что

$$\lim_{u \rightarrow u_+ - 0} K(u) = 0$$

Вследствие того, что $a' < 0$ при $u \in (u_1, u_+)$ и $\psi(u, c_1) < 0$ из (4.2), внутри E_1 имеем $c_1' < 0$.

Аналогично, внутри E_2 имеем $c_1' > 0$. Рассмотрим точку $O[u_1, K(u_1)]$. Согласно (4.2) эта точка является особой, поскольку в ней $a' = 0$ и $\psi = 0$.

Способом, указанным в [5], устанавливаем, что точка O является седловиной, и наклон сепаратрисы имеет два ненулевых, различных по знаку значения. Рассмотрим сепаратрису $c_1^o(u)$, выходящую из точки O с отрицательным наклоном. Очевидно, что при движении вправо $c_1^o(u)$ попадает в область E_1 и не сможет пересечь на (u_1, u_+) ни $c_1 = 0$, в силу теоремы единственности, ни $c_1 = K(u)$ — в силу того, что $K'(u)$ конечно, а наклон интегральных линий (0.8) при $c_1 = K(u) - 0$ равен $-\infty$. Таким образом, $c_1^o(u)$ попадает в точку $O_1(u_+, 0)$. Последняя также является особой.

Докажем, что $c_1^o(u_+) < 0$. Рассмотрим функцию двух переменных

$$Z(u, m) = \frac{a'b[\lambda_1(m+1)(u-u_+) - v_1]}{(\lambda_2 - \lambda_1 b)am + \lambda_2 - \lambda_1 ab + (a-1)bv_1(u-u_+)^{-1}}$$

Очевидно,

$$\lim_{\substack{u \rightarrow u_+ - 0 \\ m \rightarrow 0}} Z(u, m) = 0 \quad (v_1(u_+) = 0)$$

$$\begin{aligned} \lim_{u \rightarrow u_+ - 0} \left[\lambda_2 - \lambda_1 ab + \frac{(a-1)bv_1}{u-u_+} \right] &= \lambda_2 - \lambda_1 a(u_+)b(u_+) + [a(u_+) - 1]b(u_+)v_1'(u_+) = \\ &= \frac{a(u_+)[1 - b^2(u_+)] [\lambda_2 - \lambda_1 b(u_+)]}{a - b^2} > 0 \end{aligned}$$

где $v_1'(u_+)$ из (0.9). Следовательно, существуют $\delta_1 > 0$ и $\delta_2 > 0$ такие, что

$$Z(u, m) < 1 \text{ при } u_+ - \delta_1 < u < u_+ \text{ и } -\delta_2 < m < 0 \quad (4.3)$$

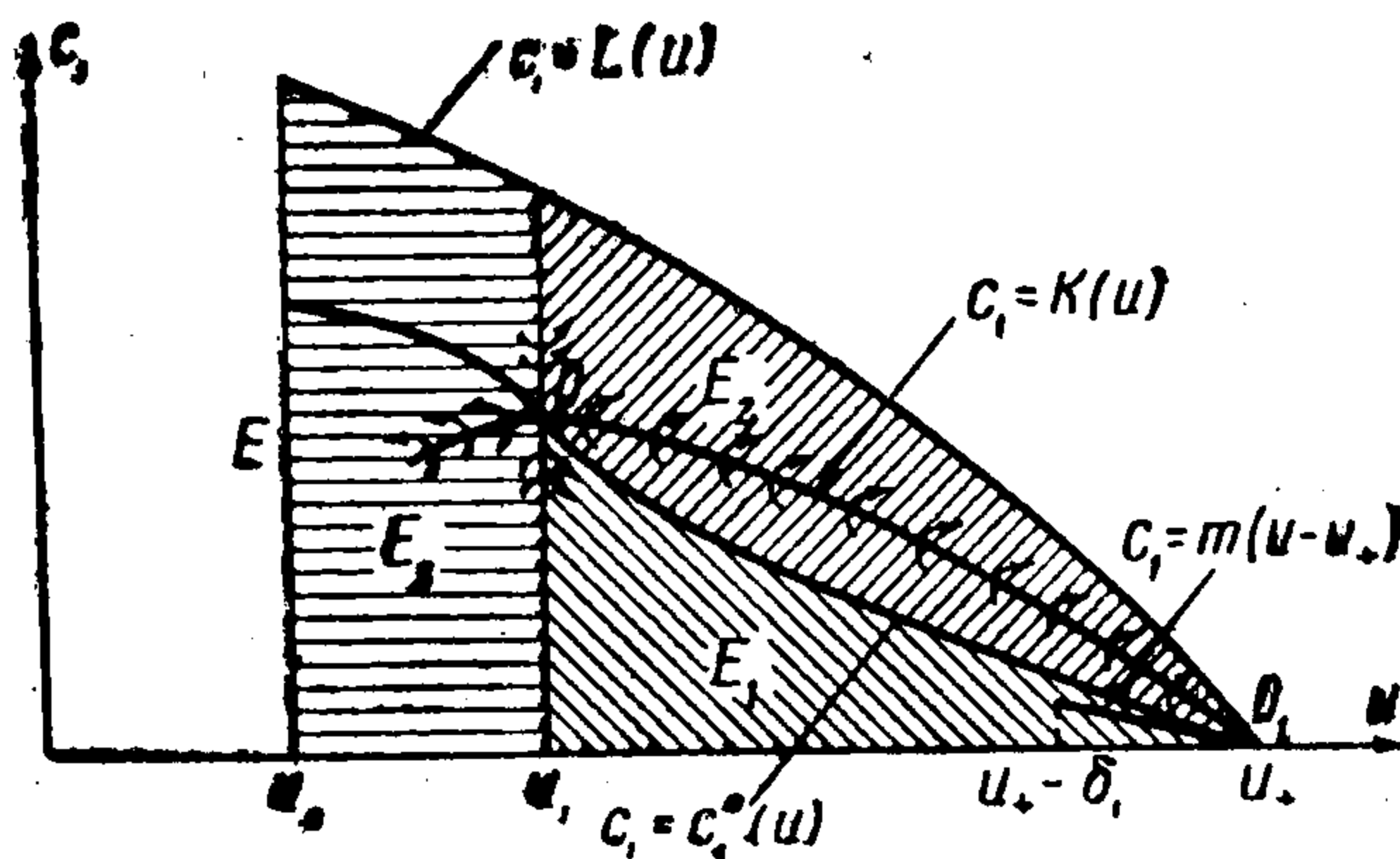
Выберем произвольное значение $m \in (-\min\{\delta_2, c_1^o(u_+ - \delta_1)/\delta_1\}, 0)$. Из условия $m > -c_1^o(u_+ - \delta_1)/\delta_1$ следует, что

$$c_1^o(u_+ - \delta_1) > -m\delta_1$$

При дальнейшем движении вправо линия $c_1^o(u)$ не сможет пересечь на $(u_+ - \delta_1, u_+)$ отрезок прямой $c_1 = m(u - u_+)$. Действительно, так как $0 > m > -\delta_2$, то (4.3) выполнено. Умножив (4.3) на m , убеждаемся, что собственный наклон рассматриваемого отрезка m меньше наклона интегральной линии в любой его точке $mZ(u, m)$. Следовательно,

$$c_1^{o'}(u_+) \leq m < 0$$

что и требовалось доказать.



Наконец, продолжим $c_1^\circ(u)$ из точки O_1 влево. Обозначим часть E_3 , не вошедшую в E_1 и E_2 , через E_3 (фигура). Аналогично тому, как было сделано при изучении областей E_1 и E_2 , убеждаемся, что, в силу смены знака a' при переходе u через u_1 , при

$$c_1 \in (\max\{0, K(u)\}, L(u))$$

имеем $c_1' < 0$, а для тех u , для которых $K(u) > 0$, при $c_1 \in (0, K(u))$ имеем $c_1' > 0$. В E_3 линия $c_1^\circ(u)$ не пересечет $L(u)$, так как на $L(u)$ наклон интегральных линий (0.7) равен нулю, а $L'(u) < 0$ при $u > u_0$.

Докажем, что $c_1^{\circ\prime}(u) < 0$ при $u \in [u_0, u_1]$. В силу непрерывности найдется такое $\delta > 0$, что при $u \in [u_1 - \delta, u_1]$ имеем $L(u) > K(u) > 0$.

Очевидно, что при $u \in [u_1 - \delta, u_1]$ линия $c_1^\circ(u)$ окажется выше, чем $K(u)$.

Остается доказать, что при дальнейшем движении влево $c_1^{\circ\prime} < 0$.

Предположим противное. Это означает, что в некоторой точке $u_2 \in [u_0, u_1 - \delta)$ либо $c_1^{\circ\prime} = 0$, либо $c_1^{\circ\prime} = \infty$. Пусть u_2 — ближайшая к $u_1 - \delta$ точка с указанной особенностью. Случай $c_1^{\circ\prime} = 0$ невозможен, так как на $(u_2, u_1 - \delta)$ имеем $c_1^{\circ\prime} < 0$, откуда $c_1^\circ(u_2) > c_1^\circ(u_1 - \delta) > 0$, в то же время $c_1^\circ(u_2) < L(u_2)$, и таким образом, имеем $a' \Phi[u_2; c_1(u_2)] \neq 0$.

Докажем, что случай $c_1^{\circ\prime} = \infty$ также невозможен. Действительно, если $u_2 > u_0$, то при $c_1 = K(u_2) + 0$ имеем $c_1' = -\infty$, при $c_1 = K(u_2) - 0$ имеем $c_1' = \infty$, $|K'(u_2)| < \infty$. Если же $u_2 = u_0$, то $K(u_0) = -\infty$, а $c_1(u_0) > 0$. Следовательно, никакая интегральная линия при движении справа налево не пересечет на $[u_0, u_1]$ линию $c_1 = K(u)$. Итак, доказано существование решения (0.8) $c_1 = c_1^\circ(u)$, удовлетворяющего следующим условиям:

$$\begin{aligned} c_1^\circ(u_+) = 0, \quad c_1^{\circ\prime}(u) < 0, \quad u \in [u_0, u_+], \quad 0 < c_1^\circ(u) \\ u \in [u_0, u_+], \quad c_1^\circ(u) < \frac{v_1}{\lambda_1} + u_+ - u, \quad u \in [u_0, u_+] \end{aligned} \quad (4.4)$$

Подставляя $\lambda = \lambda_1$, $c = c_1^\circ(u)$, $c' = c_1^{\circ\prime}(u)$, $v = v_1(u)$ в (0.4) находим $\beta(u)$. Из (4.4) следует, что $\beta(u) > 0$ при $u \in [u_0, u_+]$. Подставляя, кроме того, $v = v_1(u)$ и $v' = v_1'(u)$ в (0.4), получаем $f(u)$. Так как

$$v_1' - \lambda_1 < 0, \quad c_1 > 0, \quad v_1 > 0, \quad u \in (u_0, u_+)$$

получаем на указанном интервале $f(u) > 0$. В силу того, что

$$v_1'(u_+) - \lambda_1 < 0, \quad c_1^\circ(u_+) = 0, \quad c_1^{\circ\prime}(u_+) < 0, \quad v_1(u_+) = 0, \quad v_1'(u_+) < 0$$

из (0.4) по правилу Лопиталья получаем $f(u_+) > 0$. Из $v_1'(u_0) = \lambda_1$, $c_1^\circ(u_0) > 0$, $v_1(u_0) > 0$ получаем $f(u_0) = 0$. Доопределяем на $[0, u_0)$ функцию $f(u)$, полагая ее тождественно равной нулю, а также $\beta(u)$ произвольным образом при условии ее положительности и непрерывности.

Таким образом, найдено u_+ , а также на $[u_0, u_+]$ найдены $f(u)$ и $\beta(u)$, удовлетворяющие ограничениям (0.3), при которых система (0.4), (0.5) имеет по крайней мере два решения:

$$\begin{aligned} \lambda = \lambda_1, \quad v = v_1(u), \quad c = c_1^\circ(u) \\ \lambda = \lambda_2, \quad v = v_2(u) = b(u) v_1(u), \quad c = c_2(u) = a(u) c_1^\circ(u) \end{aligned}$$

Поступила 23 II 1965

ЛИТЕРАТУРА

1. З е л ь д о в и ч Н. Б. К теории распространения пламени. Ж. физ. химии, 1948, т. 22, № 1.
2. К а н е л ь Н. И. О стационарных решениях для системы уравнений теории горения. Докл. АН СССР, 1963, т. 149, № 2.
3. Б а р е н б л а т т Г. И., З е л ь д о в и ч Я. Б. Об устойчивости распространения пламени. ПММ, 1957, т. 21, вып. 6.
4. Г е л ь ф а н д И. М. Некоторые задачи теории квазилинейных уравнений. Успехи мат. наук, 1959, т. 14, № 2.
5. С т е п а н о в В. В. Курс дифференциальных уравнений. Гостехиздат, 1945.