

## О НЕКОТОРОМ ВИДОИЗМЕНЕННОМ КРИТЕРИИ НЕУСТОЙЧИВОСТИ ДВИЖЕНИЯ

Э. Дальберг

(Стокгольм)

При помощи идей, характерных для второго метода Ляпунова и развитых в работах Четаева (см., например, [1,3]), получен критерий неустойчивости, несколько отличающийся от известных критериев Ляпунова и Четаева.

1. Введение. Рассмотрим устойчивость положения равновесия системы обыкновенных дифференциальных уравнений

$$dx / dt = X(x, t), \quad X(0, t) = 0 \quad (1.1)$$

Здесь предполагается, что  $n$ -мерная векторная функция  $X(x, t)$  непрерывна по  $t$  и допускает непрерывные частные производные по  $x$ .

Формулируемый ниже критерий справедлив для систем любого порядка  $m$ ; чтобы дать геометрическую иллюстрацию основных идей, рассмотрим вначале простой пример системы третьего порядка.

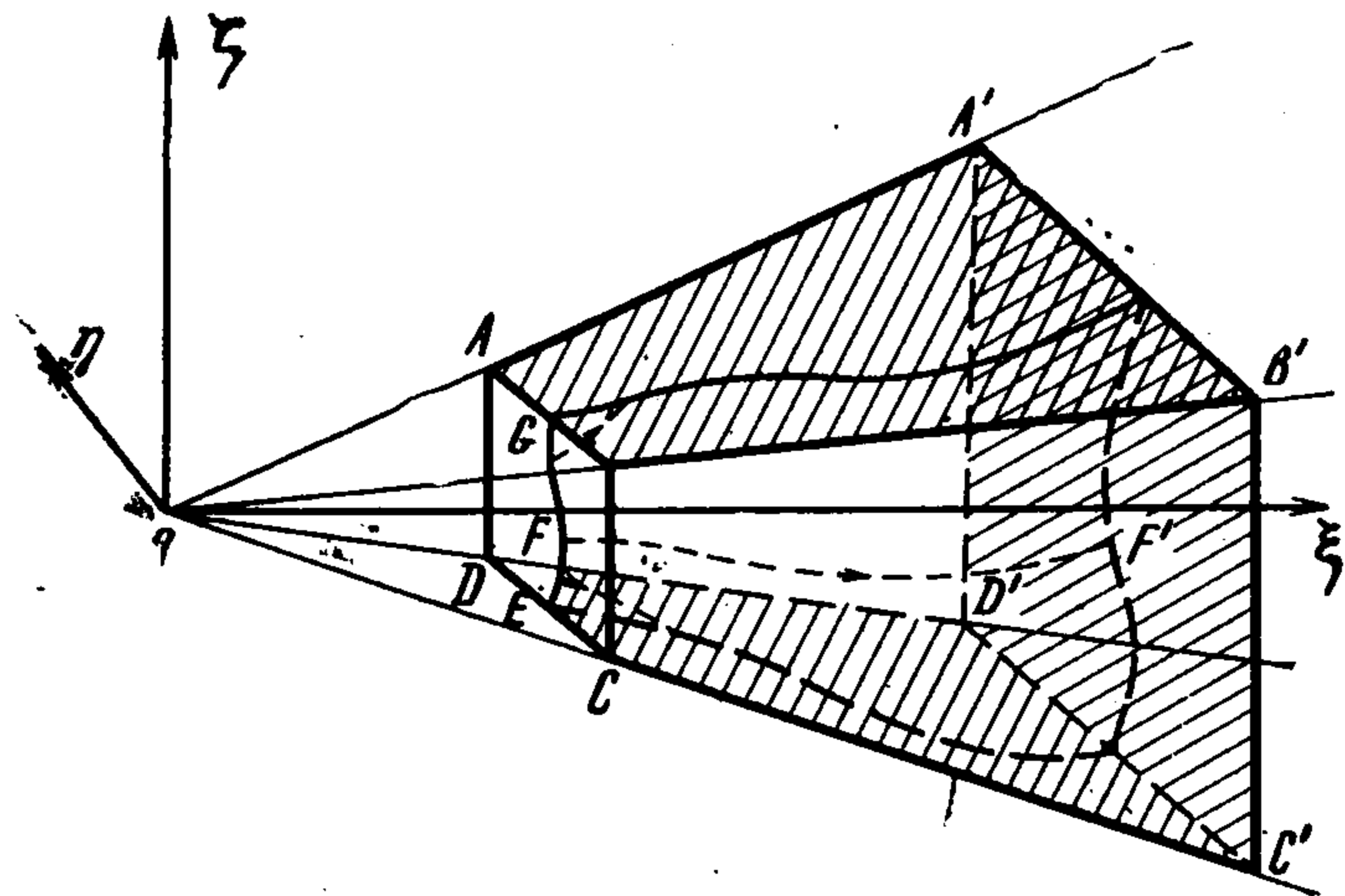
Предположим, что при  $\xi > 0$  (здесь и далее  $\xi, \eta, \zeta$  означают составляющие вектора  $x$ ) выполнены следующие неравенства:

$$\frac{d\xi}{dt} \geq \delta(\xi) > 0, \quad \text{если } \max(|\eta|, |\zeta|) \leq k\xi \quad (1.2)$$

$$\frac{d}{dt} (|\eta| - k\xi) < 0 \quad \text{при } |\eta| = k\xi, |\zeta| \leq k\xi \quad (1.3)$$

$$\frac{d}{dt} (|\zeta| - k\xi) > 0 \quad \text{при } |\zeta| = k\xi, |\eta| \leq k\xi \quad (1.4)$$

Рассмотрим пирамиду  $OA'B'C'D'$  (фигура), определяемую неравенством  $\max(|\eta|, |\zeta|) \leq k\xi$  и пересекаемую плоскостью  $ABCD$  ( $\xi = \epsilon$ ) в



Фиг. 1

произвольной близости от начала координат. Условия (1.2) — (1.4) показывают, что траектории входят внутрь усеченной пирамиды  $T$ , пересе-

кая ее поверхность в точках, лежащих на куске  $S_1$ , состоящем из граней  $ABCD$ ,  $BB'C'C$  и  $DD'A'A$ ; равным образом траектории выходят из пирамиды наружу, пересекая ее поверхность в точках, лежащих на части  $S_2$ , образуемой гранями  $BB'A'A$ ,  $DD'C'C$  и  $A'B'C'D'$ . Как видно из условия (1.2), изображающая точка может находиться внутри  $T$  лишь в течение конечного времени; отсюда следует, что семейство траекторий, входящих в момент  $t_0$  внутрь пирамиды  $T$ , осуществляет непрерывное отображение части  $S_1$  ее поверхности на часть  $S_2$ ; при этом каждая точка замкнутой ломаной  $ABB'C'CD'D'A'A$  переходит сама в себя.

Рассмотрим отображение кривой  $EFG$ . Соответствующая кривая  $E'F'G'$  должна быть непрерывной линией, лежащей целиком на поверхности  $S_2$  и соединяющей точки  $E$  и  $G$ . Следовательно, она должна содержать точки, принадлежащие грани  $A'B'C'D'$ . Это обстоятельство и влечет за собой неустойчивость, поскольку грань  $ABCD$  можно выбрать как угодно близко к началу и при этом всегда будут существовать траектории (подобные  $FF'$ ), двигаясь по которым, изображающая точка достигнет грани  $A'B'C'D'$  за конечный промежуток времени.

2. Постановка задачи и ее исследование. Нижеследующий критерий обобщает изложенную основную идею; можно надеяться, что это обобщение не столь отвлеченно, чтобы вызвать трудности при практическом применении (хотя не исключено, что возможна и другая, более удобная формулировка).

Рассмотрим множество точек  $x$ , принадлежащих заданной (малой, но конечной) окрестности  $\Omega$  начала координат. Допустим, что существуют три однозначные функции  $U(x, t)$ ,  $V(x, t)$ ; и  $W(x, t)$  такие, что для каждого достаточно малого  $\varepsilon > 0$  можно указать замкнутую область  $\Omega_\varepsilon$  и множество  $S_{\varepsilon, t}$ , непустые при  $t \geq t_0$  и определяемые следующим образом:

$$(\Omega_\varepsilon) \quad (x, t) \in \Omega_\varepsilon, \quad \text{если } U \geq \varepsilon \text{ и } \max(V, W) \leq 0$$

$$(S_{\varepsilon, t}) \quad x \in S_{\varepsilon, t}, \quad \text{если } U = \varepsilon \text{ и } \max(V, W) \leq 0$$

Предполагается, что функция  $U$  непрерывна в области  $\Omega$  при  $t \geq t_0$  и допускает бесконечно малый высший предел; что касается функций  $V$  и  $W$  (которые могут зависеть и от  $\varepsilon$ ), то от них требуется лишь непрерывность в некоторой окрестности области  $\Omega_\varepsilon$ ; при этом значения  $V(0, t)$  и  $W(0, t)$ , могут быть и не определены. Производные по времени  $U'$ ,  $V'$  и  $W'$ , взятые вдоль траекторий уравнений (1.1), будем считать кусочно непрерывными в упомянутой окрестности области  $\Omega_\varepsilon$ . Наконец, предположим, что в области  $\Omega_\varepsilon$  при  $t \geq t_0$  функции  $U, V, W$  обладают следующими свойствами (достаточно выполнения либо условий  $a$ , либо условий  $b$ ):

$$1. \quad U' \geq \delta(\varepsilon, t) \geq 0, \quad \int_{t_0}^{\infty} \delta(\varepsilon, t) dt > M > 0 \quad (M = \text{const})$$

Здесь постоянная  $M$  не зависит от  $\varepsilon$ .

2а.  $V' > 0$  при  $V = 0$  и  $W \leq 0$ . (Если  $V' \rightarrow +0$ , когда  $V \rightarrow -0$ , то можно взять функцию  $V_1 = V + \varepsilon_1$ ,  $\varepsilon_1 > 0$ , и при этом будет  $V_1' > 0$  при  $V_1 = 0$ . Если поверхность  $V = 0$  касается поверхности разрыва  $V'$ , то можно соответствующим образом видоизменить функцию  $V$ )

$$2b. \quad V' \geq -\gamma|V| \quad \text{при } V \rightarrow -0, \text{ и } W \leq 0 \quad (\gamma = \text{const})$$

$$3a. \quad W' \leq \gamma|W| \quad \text{при } W \rightarrow -0 \text{ и } V \leq 0 \quad (\gamma = \text{const})$$

$$3b. \quad W' < 0, \text{ при } W = 0 \text{ и } V \leq 0$$

Нижеследующие условия обычно выполняются в приложениях. Будем предполагать, что существует такое непрерывное отображение  $y = f(x, t)$  области  $\Omega_\varepsilon$  в  $n$ -мерное ( $n < m$ ) евклидово пространство, что выполнены условия:

$$4a. \quad V(x, t) < 0, \quad \text{если } (x, t) \in \Omega_\varepsilon, \quad y = f(x, t) = 0$$

$$4b. \quad W(x, t) < 0, \quad \text{если } (x, t) \in \Omega_\varepsilon, \quad y = f(x, t) = 0$$

5. Существует замкнутое связное подмножество  $R_{\varepsilon, t} \subseteq S_{\varepsilon, t}$  гомеоморфное своему отображению  $Q_{\varepsilon, t} = f(R_{\varepsilon, t}, t)$ . Соответствие между множествами  $R_{\varepsilon, t}$  и  $Q_{\varepsilon, t}$  зададим равенством

$$x = g_{\varepsilon, t}(y) = g_{\varepsilon, t}(f(x, t))$$

6а. Множество  $R_{\varepsilon, t}$  можно выбрать так, что если  $x \in R_{\varepsilon, t}$ , то предельное равенство  $\varepsilon \rightarrow 0$  влечет за собой  $|x| \rightarrow 0$ .

6б. Если  $x \in S_{\varepsilon, t}$ , то при  $\varepsilon \rightarrow 0$  имеем предельное равенство  $|x| \rightarrow 0$ .

7а. В точках границы  $P_{\varepsilon, t}$  множества  $Q_{\varepsilon, t}$  выполняется равенство  $V(g_{\varepsilon, t}(y), t) = 0$ .

7б. В точках границы  $P_{\varepsilon, t}$  множества  $Q_{\varepsilon, t}$  выполняется равенство  $W(g_{\varepsilon, t}(y), t) = 0$ .

8. Точка  $y = 0$  есть внутренняя точка области  $Q_{\varepsilon, t}$ .

При этих условиях начало координат представляет собой неустойчивую особую точку (в случае, если область  $\Omega_\varepsilon$  распадается на несколько изолированных областей, достаточно выполнения перечисленных условий для одной из этих областей).

Проведем доказательство неустойчивости при выполнении условий а. Пусть начало координат устойчиво в начальный момент  $t_0$ , который без потери общности можно считать равным нулю. Тогда существует положительное число  $\varepsilon$  такое, что любая траектория, начинающаяся в момент  $t = 0$  в точке  $x_0 \in R_{\varepsilon, 0}$  будет оставаться в области  $\Omega$  неограниченно долго (условия 5 и 6 а). С другой стороны, спустя конечное время траектория должна выйти из пределов области  $\Omega_\varepsilon$  (условие 1), пересекая границу этой области в единственной точке  $(\bar{x}_0, \bar{t}_0)$ , в которой  $V = 0$  (условия 2а и 3а). Тем самым определяется отображение  $(\bar{x}_0, \bar{t}_0) = h_{\varepsilon, 0}(x_0)$  области  $R_{\varepsilon, 0}$  в пространство  $(x, t)$ ; это отображение непрерывно благодаря непрерывности решений исходных уравнений и в силу условия 2а.

Теперь определим непрерывное отображение области  $Q_{\varepsilon,0}$  на  $y$ -пространство

$$\bar{y} = f(\bar{x}_0, \bar{t}_0) = f(h_{\varepsilon,0}(x_0)) = f(h_{\varepsilon,0}(g_{\varepsilon,0}(y))) = F(y)$$

Согласно условию 7а имеем

$$\bar{y} = F(y) = y, \text{ если } y \in P_{\varepsilon,0}$$

Простые топологические соображения показывают теперь, что отображение  $F(Q_{\varepsilon,0})$  покрывает все внутренние точки множества  $Q_{\varepsilon,0}$ , в том числе и точку  $\bar{y} = 0$  (условие 8). (Область определения отображения  $F$  можно распространить до замкнутой  $n$ -мерной сферы  $|y| \leq R$ , содержащей внутри себя область  $Q_{\varepsilon,0}$ ; этого достигнем, если положим  $F(y) = y$  для точек  $y \notin Q_{\varepsilon,0}$ . Предположение, что неравенство  $|F(y)| < \delta$  не выполняется ни в одной точке  $y$ , приводит к заключению о том, что проекция  $G(y) = -RF(y) / |F(y)|$  непрерывна и не имеет неподвижных точек, что противоречит теореме Брауэра). Поскольку в силу условия 4а при  $\bar{y} = 0$  справедливо неравенство  $V(h_{\varepsilon,0}(g_{\varepsilon,0}(y))) < 0$ , приходим к противоречию с предположением об устойчивости особой точки. Теорема доказана.

В случае условий б доказательство проводится аналогично предыдущему; при этом рассматриваются траектории, проходящие через область  $\Omega_{\varepsilon,k}$ , состоящую из точек  $(x, t)$ , для которых  $\varepsilon \leq U \leq k$  ( $\varepsilon$  сколь угодно мало) и  $\max(V, W) \leq 0$ . Значение параметра  $k < M$  возьмем настолько малым, чтобы было выполнено включение  $\Omega_{\varepsilon,k} \subset \Omega$ .

Будем следить за движением изображающей точки вдоль траектории в направлении убывания  $t$ . Поскольку функция  $U$  допускает бесконечно малый высший предел, неравенство  $U(x, t) \geq k$  влечет за собой  $|x| \geq K(k) > 0$ . С другой стороны (см. 6б), неравенство  $U(x, t) \leq \varepsilon$  показывает, что  $|x| < \delta_1(\varepsilon)$ , где  $\delta_1$  сколь угодно мало. Для заданных  $k, \varepsilon$  и  $t_0$  (например,  $t_0 = 0$ ) всегда можно указать такое  $T, 0 < T < \infty$ , что множества  $S_{k,T}$  и  $S_{\varepsilon,0}$  соединяются хотя бы одной траекторией.

Значение  $T$  ограничено сверху; верхняя граница задается неравенством

$$\int_0^T \delta(\varepsilon, T) dt \leq k - \varepsilon$$

При доказательстве удобно считать, что  $X(x, t) = X(x, -t)$  при  $t < 0$ .

Критерии неустойчивости, аналогичные теореме Четаева с двумя функциями ([3], стр. 225), можно, очевидно, вывести из доказанного критерия в качестве частных случаев; для этого достаточно взять либо функцию  $W$  (случай а), либо функцию  $V$  (случай б) равными отрицательным постоянным. С другой стороны, теорема с двумя функциями остается справедливой и при других, менее ограничительных условиях. Можно сформулировать следующие два критерия неустойчивости.

с. Предположим, что  $W = \text{const} < 0$ ; тогда неустойчивость вытекает из условий 1,2б и 6б.

Действительно, при этих условиях любая траектория, достигающая множества  $S_{k,T}$  при  $V < 0$ , входит в пределы области  $\Omega_\varepsilon$  не иначе как через точки множества  $S_{\varepsilon,\tau}$ ,  $\tau < T$ .

Варьируя  $T$  между нулем и указанным выше верхним пределом, можно добиться того, чтобы было  $\tau = 0$ .

d. Предположим, что  $V = \text{const} < 0$ ; тогда неустойчивость вытекает из условий 1, 3a и 6d, последнее из которых требует, чтобы можно было указать такое  $x_0(\varepsilon) \in S_{\varepsilon,0}$ , что  $W(x_0, 0) < 0$  и  $|x_0(\varepsilon)| \rightarrow 0$  вместе с  $\varepsilon$ .

Действительно, при этих условиях любая траектория, входящая в область  $\Omega_\varepsilon$  в точке  $(x_0, 0)$ , не может покинуть эту область иначе как через границу области  $\Omega$ .

Можно отметить, что для справедливости критериев a и d нет необходимости требовать, чтобы функция  $U$  допускала бесконечно малый высший предел: достаточно предположить, что эта функция равномерно ограничена в области  $\Omega$  и удовлетворяет условию  $U(0, t) = 0$ . Далее, укажем, что критерий b с двумя функциями ( $V = \text{const} < 0$ ) целиком содержится в критерии d, чего нельзя сказать о критериях a и c. Условия справедливости критерия c менее числом и менее ограничительны (в особенности это касается поведения  $V'$ ), но ограничения b b на множество  $S_{\varepsilon,t}$  и ограничения на функцию  $U$  (бесконечно малый высший предел) будут более сильными, чем соответствующие условия критерия a ( $W = \text{const} < 0$ ).

Предлагаемая формулировка критерия неустойчивости будет более конструктивной с точки зрения требований на границах и требований к функции  $U'$ , нежели классическая теорема Четаева ([3], стр. 225); это обстоятельство может иметь значение для приложений. Таким образом, если первоначальную теорему Четаева ([3], стр. 217) и его известную теорему с одной функцией трактовать как частные случаи теоремы о двух функциях ([3], стр. 224), то следует допустить возможность обращения в нуль функций  $U'$  и  $W'$  на границе  $W = 0$ . При этом существенно, чтобы приведенное выше условие 1 было выполнено (или могло быть выполнено при надлежащем изменении определения функции  $W$ , зависящей от  $\varepsilon$ ).

3. Пример. Исследуем неустойчивость положения равновесия в следующей простой задаче [4]. Возьмем дифференциальные уравнения вида

$$x'_s = \lambda_s x_s + X_s^{(2)}(x) + R_s(x, t) \quad (s = 1, \dots, 6) \quad (3.1)$$

Предположим, что выполнены следующие равенства:

$$\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda_3 = 0, \lambda_4^* = -\lambda_4 = \lambda_5, x_5 = x_4^*, \lambda_6 = \lambda_6^* < 0 \quad (3.2)$$

Символами  $X_s^{(2)}(x)$  обозначены однородные полиномы второй степени с постоянными коэффициентами, а функции  $R_s$  удовлетворяют неравенствам

$$|R_s(x, t)| \leq k|x|^3, \quad k = \text{const} < \infty \quad \text{при } t > 0 \quad (3.3)$$

Комплексно-сопряженные «критические» переменные  $x_4, x_5$  введены для иллюстрации особенностей, связанных с чисто мнимыми собственными значениями. Таких собственных значений может быть много пар. Если все эти пары различны, то никаких дополнительных трудностей не возникает. В выражении для  $X_4^{(2)}$  можно исключить все слагаемые, кроме  $x_1x_4, x_2x_4$  или  $x_3x_4$ ; в дальнейшем будем предполагать, что это уже сделано [4].

Сходным образом, члены типа  $x_1x_4$ ,  $x_1x_5$ ,  $x_2x_4$  и т. д. могут быть исключены из выражений для  $X_1^{(2)}$ ,  $X_2^{(2)}$ ,  $X_3^{(2)}$ . «Некритическая» переменная  $x_6$  введена для того, чтобы система обладала собственным значением с отрицательной действительной частью; увеличение числа таких собственных значений не приносит никаких трудностей, даже если среди них есть одинаковые. Все слагаемые в выражениях для  $X_s^{(2)}$ ,  $s = 1, \dots, 5$ , содержащие  $x_6$ , легко могут быть исключены (см., например, [4]); далее будем предполагать, что такое исключение уже произведено.

Приступая к исследованию задачи, будем разыскивать направление ра иуса неустойчивости, для которого  $\rho = O(|x_1|)$ ; если такого радиуса не существует, то будем разыскивать радиус, для которого  $\rho = O(|x_2|)$ ,  $x_1 = o(\rho)$  и т. д.

Положим

$$y_2 = x_2 - \alpha x_1, \quad y_3 = x_3 - \beta x_1, \quad y_s = x_s \quad (s = 1, 4, 5, 6) \quad (3.4)$$

и подберем постоянные  $\alpha$  и  $\beta$  так, чтобы исключить слагаемые с  $y_1^2$  из выражений для  $y_2'$  и  $y_3'$ . Указанные постоянные определяются из двух уравнений относительно  $\alpha$  и  $\beta$ ; одна из этих постоянных входит в уравнения во второй степени, а другая — в третьей. Система уравнений без труда решается графически. Вычислительные трудности возрастают тогда, когда приходится иметь дело более, чем с тремя критическими переменными, которым соответствуют нулевые собственные значения.

Будем предполагать, что существует, по крайней мере, одна пара постоянных  $\alpha$ ,  $\beta$ , удовлетворяющих поставленным условиям. Тогда исходные уравнения примут вид

$$\begin{aligned} y_1' &= ay_1^2 + p_1(y, t), & \begin{pmatrix} y_2' \\ y_3' \end{pmatrix} &= y_1 A \begin{pmatrix} y_2 \\ y_3 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} p_2(y, t) \\ p_3(y, t) \end{pmatrix} \\ \frac{d}{dt}(y_4 y_5) &= 2by_1 y_4 y_5 + p_4(y, t), & y_6' &= \lambda_6 y_6 + p_6(y, t) \end{aligned} \quad (3.5)$$

входящие сюда величины  $a$  и  $b$ , вещественны, а функции  $p_1, p_2, p_3, p_4, p_6$  удовлетворяют неравенствам

$$\begin{aligned} |p_1| &\leq k_1 |y| (|y_2| + |y_3| + |y_4|) + k_2 |y|^3 \\ |p_2|, |p_3| &\leq k_3 (|y_2|^2 + |y_3|^2 + |y_4|^2) + k_4 |y|^3 \\ |p_4| &\leq k_5 y_4 y_5 (|y_2| + |y_3|) + k_6 |y|^3 |y_4| \\ |p_6| &\leq k_7 |y|^2 \end{aligned} \quad (3.6)$$

Будем предполагать, что  $a \neq 0$ ; без потери общности можно считать  $a > 0$ . Матрица  $A$  (с собственными значениями  $\mu_2$  и  $\mu_3$ ) преобразуется к нормальной форме Жордана; при этом  $y_3 = y_2^*$ , если  $\mu_3 = \mu_2^* \neq \mu_2$ . (Если  $a = 0$ , то в ряде случаев неустойчивость обнаруживается путем исследования слагаемых, пропорциональных  $y_1^3$ . По крайней мере для автономной системы, т. е. когда функции  $R_s$  в уравнениях (3.1) не зависят явно от  $t$ , исследование случая  $a \rightarrow 0$  затрудняется тем, что при этом существует особая точка  $y_1 \sim a$ ,  $y_2, y_3 \sim a^2$ ,  $y_4, y_5, y_6 \approx 0$ , которая стремится к началу координат).

При выполнении указанных условий начало координат оказывается неустойчивой особой точкой уравнений (3.1)<sup>1</sup>.

Для доказательства воспользуемся приведенным критерием.

Возьмем постоянную  $\gamma$ , подчинив ее неравенству

$$0 < \gamma < 1 \quad (3.7)$$

(дальнейшие ограничения на выбор  $\gamma$  будут указаны позднее).

<sup>1</sup> Как отмечено рецензентом, можно, вообще говоря, исследовать этот иллюстрирующий пример при помощи метода, предложенного Г. В. Каменковым в [5]. По мнению автора, метод предлагаемой работы будет более простым; вместе с тем здесь устранены довольно искусственные ограничения на временную зависимость высших слагаемых  $R$  (см. (3.1), которые входят в формулировку метода Г. В. Каменкова (см., например, [5], стр. 123—127).

Рассмотрим малую окрестность начала и положим

$$U = y_1, \quad Z_s = y_s y_3^* - c_s^2 y_1^{2+2\gamma} \quad (s = 2, \dots, 6) \quad (3.8)$$

положительные постоянные  $c_s$  можно взять все равными единице (исключение составляет случай III, см. ниже (формула (3.23))).

Обозначим через  $Z'_{s,0}$  значение  $Z'_s$  в точках, где  $Z_s = 0$ . Далее определим область  $\Omega_\varepsilon$  условием

$$(\Omega_\varepsilon) \quad x \in \Omega_\varepsilon, \quad \text{если } U \geq \varepsilon \text{ и } \max_s Z_s \leq 0 \quad (3.9)$$

Для точек этой области имеем (3.5), (3.6)

$$U' = ay_1^2 + O(y_1^{2+\gamma} + y_1^3) \quad (3.10)$$

$$Z'_{4,0} = Z'_{5,0} = 2d_4 c_4^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \quad (3.11)$$

$$d_4 = d_5 = b - a(1 + \gamma) \quad (3.12)$$

Кроме того,

$$Z'_{6,0} = 2\lambda_6 c_6^2 y_1^{2+2\gamma} + O(y_1^{3+\gamma}) \quad (3.13)$$

при этом согласно (3.2)

$$\lambda_6 < 0 \quad (3.14)$$

Чтобы вычислить  $Z'_{2,0}$  и  $Z'_{3,0}$  рассмотрим возможные типы матрицы  $A$ .

I. Собственные числа различны и комплексно сопряжены

$$A = \begin{pmatrix} \mu_2 & 0 \\ 0 & \mu_2^* \end{pmatrix}, \quad Z'_{2,0} = Z'_{3,0} = 2d_2 c_2^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \quad (3.15)$$

$$d_2 = d_3 = \operatorname{Re} \mu_2 - a(1 + \gamma) \quad (3.16)$$

II. Собственные значения действительны и различны. Матрица  $A$  имеет диагональную форму

$$A = \begin{pmatrix} \mu_2 & 0 \\ 0 & \mu_3 \end{pmatrix}, \quad \begin{aligned} Z'_{2,0} &= 2d_2 c_2^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \\ Z'_{3,0} &= 2d_3 c_3^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \end{aligned} \quad (3.17)$$

$$d_2 = \mu_2 - a(1 + \gamma), \quad d_3 = \mu_3 - a(1 + \gamma) \quad (3.18)$$

III. Собственные значения действительны и различны. Матрица  $A$  имеет недиагональную форму

$$A = \begin{pmatrix} \mu_2 & 0 \\ 1 & \mu_2 \end{pmatrix}, \quad \begin{aligned} Z'_{2,0} &= 2d_2 c_2^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \\ Z'_{3,0} &= 2d_3 c_3^2 y_1^{3+2\gamma} + O(y_1^{3+3\gamma} + y_1^{4+\gamma}) \end{aligned} \quad (3.19)$$

В этом случае  $d_2$  — согласно (3.18); однако величина  $d_3$  уже не будет постоянной, а зависит от  $y_2$  и  $\operatorname{sgn} y_3$ . Полагая

$$|y_2| = \theta c_2 y_1^{1+\gamma}, \quad |\theta| \leq 1 \quad (3.20)$$

находим

$$d_3 = \mu_2 - a(1 + \gamma) \pm \theta c_2 / c_3 \quad (3.21)$$

Выберем теперь постоянную  $\gamma$  так, чтобы ни одна из величин  $d_s$  не равнялась нулю. В частности, можно потребовать, чтобы выполнялось неравенство

$$|d_s| \geq a / 2p \quad (3.22)$$

в котором  $p$  означает число критических переменных задачи. В случае III следует также взять отношение  $c_2 / c_3$  достаточно малым, например

$$c_2 / c_3 \leq a / 8 \quad (3.23)$$

Практически удобно выбирать  $\gamma$  в середине промежутка между нулем и единицей.

Величины  $Z_s$  разобьем на две группы в соответствии с тем, положительны или отрицательны функции  $Z'_{s,0}$ . Положим

$$V = \max_s Z_s, \quad (Z'_{s,0} > 0), \quad W = \max_s Z_s \quad (Z'_{s,0} < 0) \quad (3.24)$$

Если  $Z'_{s,0} < 0$  для всех  $s$ , неустойчивость сразу вытекает из теоремы Четаева о двух функциях. В противном случае надлежит воспользоваться предложенным выше критерием, условия которого очевидно выполнены. (Отображение в  $n$ -мерное пространство получается как проекция на подпространство тех  $y_s$ , для которых  $Z'_{s,0} > 0$ : достаточно взять действительные и мнимые части каждой пары комплексно-сопряженных координат. Подмножество  $R_{\epsilon,t}$  можно определить уравнением  $y_s = 0$  таких  $s$ , для которых  $Z'_{s,0} < 0$ ).

Хотя начало координат и неустойчиво для большинства систем рассмотренного типа (уравнения (3.1) — (3.3), легко построить примеры, для которых метод отказывается служить и вопрос об устойчивости решается рассмотрением членов третьего порядка. В качестве иллюстрации рассмотрим систему

$$x'_1 = x_1 x_2 \mp x_1 x_3 \pm x_1^3, \quad x'_2 = -x_1^2 \pm x_2^3, \quad x'_3 = -x_1^3 \pm x_3^3 \quad (3.25)$$

для которой

$$\frac{d}{dt} (x_1^2 + x_2^2 + x_3^2) = \pm 2 (x_1^4 \pm x_2^4 + x_3^4) \quad (3.26)$$

Верхний знак в этом равенстве соответствует неустойчивости, а нижний — устойчивости.

Поступила 19 I 1968

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Л я п у н о в А. М. Общая задача об устойчивости движения. М., Гостехиздат, 1950.
2. Ч е т а е в Н. Г. Устойчивость движения. М., «Наука», 1965.
3. Ч е т а е в Н. Г. Устойчивость движения. Работы по аналитической механике. М., Изд-во АН СССР, 1962.
4. D a h l b e r g E. Lyapunov functions for linearly indeterminate fixed points. J. Math. Anal. and Appl., 1968, vol. 22, No. 3, p. 465—489.
5. К а м е н к о в Г. В. Об устойчивости движения. Тр. Казанск. авиац. ин-та, 1939, № 9.