

ОБ УСТОЙЧИВОСТИ ДВИЖЕНИЯ ОДНОЙ ДИНАМИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ

А. И. Лурье

(Ленинград)

1. Уравнение движения регулируемого объекта берется в форме

$$\ddot{\zeta} + 2n\dot{\zeta} + \zeta = \mu \quad (1.1)$$

где ζ — регулируемый параметр, μ — параметр, характеризующий положение регулирующего органа. Имеются измерители величины регулирующего параметра ζ и скорости изменения ее $\dot{\zeta}$; показания измерителей суммируются и передаются пусковому устройству, положение которого характеризуется параметром:

$$\sigma = \zeta + k\dot{\zeta}, \quad (1.2)$$

Пусковое устройство включает регулирующий орган; схема включения такова, что при различных знаках величин σ и $\dot{\sigma}$ регулирующий орган не работает; если знаки σ и $\dot{\sigma}$ одинаковы и, например, положительны, то регулирующий орган работает с полной производительностью в одну сторону; если же эти знаки отрицательны, то регулирующий орган работает также с полной производительностью, но в другую сторону; уравнение движения регулирующего органа может поэтому быть представлено в форме

$$\dot{\mu} = -\frac{1}{2}(\operatorname{sgn} \sigma + \operatorname{sgn} \dot{\sigma}) \quad (1.3)$$

где символом $\operatorname{sgn} x$ обозначена функция от x , равная 1 при $x > 0$, -1 при $x < 0$ и нулю при $x = 0$.

Система уравнений (1.1) — (1.3) преобразуется к канонической форме, указанной в нашей работе¹¹; вводятся переменные

$$x_1 = \zeta + \rho_1 \dot{\zeta} - \mu, \quad x_2 = \zeta + \rho_2 \dot{\zeta} - \mu, \quad x_3 = -\mu \quad (1.4)$$

причем через ρ_1 и ρ_2 обозначены корни уравнения

$$\rho^2 - 2n\rho + 1 = 0 \quad (1.5)$$

При $n > 1$ эти корни вещественны и положительны; при $n < 1$ они будут мнимые и сопряженные с положительной вещественной частью (полагаем, что $n > 0$); в этом случае x_1 и x_2 суть комплексные сопряженные величины.

¹¹ В ранее опубликованной работе¹¹ был дан метод построения функции Ляпунова, разрешающей вопрос об устойчивости движения некоторого класса регулируемых систем. Настоящая заметка, дающая еще один пример применения этого метода, представляет естественное продолжение указанной работы. (Доложено в семинарии Института механики Академии Наук ССР 31 мая 1947 г.).

Из (1.4) находим

$$\dot{\zeta} = \frac{x_1 - x_2}{\varphi_1 - \varphi_2}, \quad \zeta = \frac{\varphi_2 x_1 - \varphi_1 x_2}{\varphi_1 - \varphi_2} - x_3, \quad \sigma = -x_3 \quad (1.6)$$

и по (1.2)

$$\sigma = \frac{1}{\varphi_1 - \varphi_2} [\lambda(x_1 - x_2) - \varphi_2(x_1 - x_3) + \varphi_1(x_2 - x_3)] \quad (1.7)$$

Дифференциальные уравнения движения в переменных x_1, x_2, σ будут

$$\begin{aligned} \dot{x}_1 &= -\varphi_1 x_1 + \frac{1}{2} (\operatorname{sgn} \sigma + \operatorname{sgn} \dot{\sigma}) \\ \dot{x}_2 &= -\varphi_2 x_2 + \frac{1}{2} (\operatorname{sgn} \sigma + \operatorname{sgn} \dot{\sigma}) \end{aligned} \quad \dot{\sigma} = \beta_1 x_1 + \beta_2 x_2 \quad (1.8)$$

где введены обозначения

$$\beta_1 = \frac{1 - \lambda \varphi_1}{\varphi_1 - \varphi_2}, \quad \beta_2 = \frac{1 - \lambda \varphi_2}{\varphi_2 - \varphi_1} \quad (1.9)$$

2. Обратимся к исследованию устойчивости движения, определяемого системой дифференциальных уравнений (1.8). Для этого при вещественных φ_1, φ_2 введем в рассмотрение функцию

$$V = \frac{1}{2} A(x_1^2 + x_2^2) + \frac{a_1^2}{2\varphi_1} x_1^2 + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} x_1 x_2 + \frac{a_2^2}{2\varphi_2} x_2^2 + |\sigma| \quad (2.1)$$

а при φ_1, φ_2 — комплексных и сопряженных функцию

$$V = Ax_1 x_2 + \frac{a_1^2}{2\varphi_1} x_1^2 + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} x_1 x_2 + \frac{a_2^2}{2\varphi_2} x_2^2 + |\sigma| \quad (2.2)$$

В (2.1) и (2.2) величина A — положительная постоянная; a_1, a_2 в (2.1) — произвольные вещественные числа, а в (2.2) — комплексные сопряженные. В том и другом случае, как показано в [1], квадратичная форма

$$\frac{a_1^2}{2\varphi_1} x_1^2 + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} x_1 x_2 + \frac{a_2^2}{2\varphi_2} x_2^2$$

при $\varphi_1 \neq \varphi_2$ будет знакопределенной положительной функцией переменных x_1, x_2 ; поэтому V будет знакопределенной функцией переменных x_1, x_2, σ . Составим ее производную по времени в силу уравнений движения (1.8). Получаем для случая (2.1)

$$\begin{aligned} \dot{V} &= \frac{\partial V}{\partial x_1} \dot{x}_1 + \frac{\partial V}{\partial x_2} \dot{x}_2 + \frac{\partial V}{\partial \sigma} \dot{\sigma} = \\ &= -A(\varphi_1 x_1^2 + \varphi_2 x_2^2) - (a_1 x_1 + a_2 x_2)^2 + (\beta_1 x_1 + \beta_2 x_2) \operatorname{sgn} \sigma + \\ &+ \frac{1}{2} (\operatorname{sgn} \sigma + \operatorname{sgn} \dot{\sigma}) \left[x_1 \left(A + \frac{a_1^2}{\varphi_1} + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} \right) + x_2 \left(A + \frac{a_2^2}{\varphi_2} + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} \right) \right] \end{aligned} \quad (2.3)$$

В случае (2.2) вместо первого слагаемого имели бы $-A(\varphi_1 + \varphi_2)x_1 x_2$ и остальные слагаемые сохранили бы свой вид. Подчиним теперь выбор постоянных a_1, a_2, A условиям

$$\frac{a_1^2}{\varphi_1} + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} + A + \beta_1 = 0, \quad \frac{a_2^2}{\varphi_2} + \frac{2a_1 a_2}{\varphi_1 + \varphi_2} + A + \beta_2 = 0 \quad (2.4)$$

Тогда выражению (2.3) можно будет придать форму

$$\dot{V} = -[A(\varphi_1 x_1^2 + \varphi_2 x_2^2) + (a_1 x_1 + a_2 x_2)^2 + \frac{1}{2} (\operatorname{sgn} \sigma - \operatorname{sgn} \dot{\sigma})(\beta_1 x_1 + \beta_2 x_2)] \quad (2.5)$$

с соответствующим видоизменением первого слагаемого в случае комплекс-

ных ρ_1, ρ_2 . Поэтому в том случае, когда σ и $\dot{\sigma}$ имеют одинаковые знаки:

$$\dot{V} = -[A(\rho_1 x_1^2 + \rho_2 x_2^2) + (a_1 x_1 + a_2 x_2)^2] \quad (2.6)$$

Если же знаки σ и $\dot{\sigma}$ различны, то, имея в виду последнее уравнение (1.8), получим

$$\dot{V} = -[A(\rho_1 x_1^2 + \rho_2 x_2^2) + (a_1 x_1 + a_2 x_2)^2 + |\beta_1 x_1 + \beta_2 x_2|] \quad (2.7)$$

Остается рассмотреть случай $\sigma = 0$ и случай $\dot{\sigma} = 0$; в первом случае

$$\dot{V} = -[A(\rho_1 x_1^2 + \rho_2 x_2^2) + (a_1 x_1 + a_2 x_2)^2 + \frac{1}{2} |\beta_1 x_1 + \beta_2 x_2|] \quad (2.9)$$

и во втором вследствие последнего уравнения (1.8) снова получаем (2.6).

Итак, допустив, что система двух квадратных уравнений (2.4) при положительном A имеет вещественные решения относительно a_1, a_2 при вещественных ρ_1 и ρ_2 или комплексные и сопряженные решения относительно тех же неизвестных a_1, a_2 при комплексных, сопряженных ρ_1 и ρ_2 , мы построили знакоопределенную положительную функцию V аргументов x_1, x_2, σ , производная которой \dot{V} , составленная в силу дифференциальных уравнений движения, оказалась знакопостоянной отрицательной. При этом допущении рассматриваемое движение устойчиво относительно переменных x_1, x_2, σ , а значит и относительно исходных величин $\zeta, \dot{\zeta}, \mu$.

3. Систему квадратных уравнений (2.4) можно переписать в виде

$$\left(\frac{a_1}{\rho_1} + \frac{a_2}{\rho_2}\right)^2 + A \frac{\rho_1 + \rho_2}{\rho_1 \rho_2} = -\left(\frac{\beta_1}{\rho_1} + \frac{\beta_2}{\rho_2}\right), \quad \rho_1 \left(\frac{a_1}{\rho_1}\right)^2 - \rho_2 \left(\frac{a_2}{\rho_2}\right)^2 = -\beta_1 + \beta_2 \quad (3.1)$$

Воспользовавшись (1.5) и (1.9), получим

$$\left(\frac{a_1}{\rho_1} + \frac{a_2}{\rho_2}\right)^2 = 1 - 2nA, \quad \rho_1 \left(\frac{a_1}{\rho_1}\right)^2 - \rho_2 \left(\frac{a_2}{\rho_2}\right)^2 = \frac{2(\lambda n - 1)}{\rho_1 - \rho_2} \quad (3.2)$$

В случае вещественных ρ_1 и ρ_2 положим

$$\frac{a_1}{\rho_1} = x + y, \quad \frac{a_2}{\rho_2} = x - y \quad (3.3)$$

а в случае комплексных, сопряженных ρ_1 и ρ_2 :

$$\frac{a_1}{\rho_1} = x - iy, \quad \frac{a_2}{\rho_2} = x + iy \quad (3.4)$$

В первом случае система уравнений (3.2) приводится к виду

$$x^2 = \frac{1}{4} - \frac{1}{2}nA, \quad (nx + \sqrt{n^2 - 1}y)^2 = \frac{1}{2}(\lambda n - 1) + x^2 \quad (3.5)$$

во втором случае $\sqrt{n^2 - 1}$ заменится на $\sqrt{1 - n^2}$. Итак, получаем

$$(nx + \sqrt{|n^2 - 1|}y)^2 = \frac{1}{2}\lambda n - \frac{1}{4} - \frac{1}{2}nA$$

и, следовательно, x и y будут вещественны при условии

$$\lambda n > \frac{1}{2} \quad (3.6)$$

Итак, при этом условии, накладываемое на параметры λ, n , входящие в систему дифференциальных уравнений (1.1) — (1.3), движение этой системы будет устойчивым при любых начальных отклонениях $\zeta_0, \dot{\zeta}_0, \mu_0$.

4. Остается рассмотреть вопрос, будет ли рассматриваемое движение также асимптотически устойчивым. При x_1 и x_2 , не обращающихся одновременно в нуль, $\dot{V} < 0$ и замкнутые поверхности $V = \text{const}$ пересекаются интегральной кривой $\{x_1(t), x_2(t), \sigma(t)\}$ извне внутрь. Рассмотрим, однако, интегральную кривую, которая соответствует начальным условиям

$$\zeta(t_0) = \zeta_0, \quad \dot{\zeta}(t_0) = 0, \quad \varrho(t_0) = \varrho_0 \quad (4.1)$$

По (1.4), (1.7) получим

$$x_1(t_0) = 0, \quad x_2(t_0) = 0, \quad \sigma(t_0) = \sigma_0 \quad (4.2)$$

и пусть, например, $\zeta_0 > 0$. Получаем при $t = t_0$

$$\operatorname{sgn} \sigma = 1, \quad \operatorname{sgn} \dot{\sigma} = 0 \quad (4.3)$$

и при значениях t , мало отличающихся от t_0 , получаем систему дифференциальных уравнений

$$\dot{x}_1 = -\varrho_1 x_1 + \frac{1}{3}, \quad \dot{x}_2 = -\varrho_2 x_2 + \frac{1}{2}$$

решение которой, соответствующее начальным условиям (4.2), будет

$$x_1 = \frac{1}{2\varrho_1} [1 - e^{-\varrho_1(t-t_0)}] \approx \frac{1}{2}(t - t_0), \quad x_2 = \frac{1}{2\varrho_2} [1 - e^{-\varrho_2(t-t_0)}] \approx \frac{1}{2}(t - t_0)$$

Поэтому последнее уравнение (1.8) будет

$$\dot{\zeta} = \frac{1}{2}(t - t_0)(\beta_1 + \beta_2) = -\frac{1}{2}\lambda(t - t_0)$$

т. е. σ сразу же примет отрицательное значение; при $t > t_0$ получим

$$\operatorname{sgn} \sigma + \operatorname{sgn} \dot{\sigma} = 0$$

и значит x_1 и x_2 останутся равными нулю. Поскольку ζ_0 можно взять произвольным, следует сказать, что в пространстве переменных x_1 , x_2 , σ ось σ является осью равновесных состояний (покоя). Регулируемый параметр при отсутствии начальной скорости ($\dot{\zeta} = 0$) будет сохранять неизменное значение. В этом смысле здесь асимптотической устойчивости нет. Устойчивость (неасимптотическая) имеется при условии (3.6).

Поступила в редакцию
7 VI 1947

Институт механики Академии Наук СССР
Ленинградский политехнический институт

A. I. LOURYE.—INVESTIGATION OF THE STABILITY OF MOTION OF A DYNAMIC SYSTEM

The motion of the dynamic system is described by differential equations (1.1)—(1.3). In terms of the canonic variables x_1 , x_2 , σ suggested by the author in an earlier work [1], the positive function $V > 0$ is set up through (2.1) or (2.2). The derivative of this function, yielded by the equation of motion is negative $\dot{V} < 0$, if condition (3.6) is observed. The motion is stable, but not asymptotically stable, as any state $x_1 = 0$, $x_2 = 0$, $\sigma \neq 0$ may, in a certain sense, be considered as a state of rest.

ЛИТЕРАТУРА

- Лурье А. И. Об устойчивости одного класса регулируемых систем. ПММ. 1943. Т. IX. Стр. 353.