

<sup>1</sup> доктор физико-математических наук, профессор кафедры высшей математики и методики преподавания математики Донецкого национального университета

<sup>2</sup> ассистент кафедры высшей математики и системного анализа, Национального Авиационного Университета имени М.Е. Жуковского

<sup>3</sup> аспирант кафедры высшей математики и методики преподавания математики Донецкого национального университета

## СТАБИЛИЗАЦИЯ ПОЛОЖЕНИЯ РАВНОВЕСИЯ МАЯТНИКА ПЕРЕМЕННОЙ ДЛИНЫ

Рассмотрена задача построения функции Ляпунова в случае асимптотической устойчивости по части переменных. В качестве примера рассмотрен маятник переменной длины с присоединенным к нему динамическим абсорбером. Показано, что в данном случае имеет место равномерная асимптотическая устойчивость по части переменных.

**Ключевые слова:** *устойчивость по части переменных, функция Ляпунова, маятник переменной длины.*

### Введение

Задачи устойчивости и стабилизации динамических систем не по всем, а лишь по отношению к некоторой части переменных естественным образом возникают в приложениях, как из требования нормального функционирования, так и при оценке возможностей системы. Благодаря большой математической общности постановки указанные задачи являются междисциплинарными и естественным образом возникают при моделировании многих явлений и управляемых процессов в самых разных разделах науки: механике, физике, экономике, биологии, и других.

Впервые задачу об устойчивости по части переменных поставил А. М. Ляпунов, поскольку такая задача является более общей, и позволяет рассматривать устойчивость более сложных систем. Однако, сам Ляпунов ее не рассматривал. Первые общие теоремы сформулировал И. Г. Малкин в 1937 году.

Обеспечить устойчивость по части переменных проще, чем по всем переменным, и поэтому в теории автоматического управления даже выделилось отдельное научное направление, посвященное исследованию и обеспечению устойчивости по части переменных. Среди многочисленных публикаций по этому направлению отметим книги В.И. Зубова [1], Н.Н. Красовского [2], В.И. Воротникова [3], А.Я. Савченко и А.О. Игнатъева [4].

В данном вопросе больших результатов добился В. В. Румянцев [5, 6]. Он доказал основные общие теоремы, а результаты были применены для изучения устойчивости космических аппаратов, проведено систематическое исследование вопроса.

Ведущим методом исследования подобных задач является метод функций Ляпунова, оказавшийся весьма эффективным при анализе как теоретических, так и прикладных проблем. Однако, хотя во многих важных прикладных задачах метод функций Ляпунова и позволяет получить строгие условия устойчивости по части переменных, тем не менее, в целом вопросы конструктивного построения функций Ляпунова остаются малоизученными. В такой ситуации значительный интерес представляет как дальнейшее развитие метода в плане ослабления требований к функциям Ляпунова и указания конструктивных путей их построения, так и развитие других подходов к задачам устойчивости по отношению к части переменных.

### Теоретическая часть

Рассмотрим механическую систему, уравнения движения которой описываются следующей системой ОДУ

$$\dot{\mathbf{x}} = X(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}), \dot{\mathbf{y}} = Y(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}), \quad (1)$$

где  $X, Y$  – непрерывные функции такие, что  $X : I \times \Omega \times \mathbf{R}^m \rightarrow \mathbf{R}^n$ ,  $Y : I \times \Omega \times \mathbf{R}^m \rightarrow \mathbf{R}^m$ , где  $I = [0; +\infty)$ , а  $\Omega$  – область в  $\mathbf{R}^n$ , содержащая начало координат. Предполагается, что  $X(t, 0, 0) \equiv 0, Y(t, 0, 0) \equiv 0$  для всех  $t \in I$  и, кроме того, функции  $X(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}), Y(t, \mathbf{x}, \mathbf{y})$  непрерывны в области  $I \times \Omega \times \mathbf{R}^m$ , удовлетворяют условиям, обеспечивающим единственность решения системы ДУ (1).

Приведем некоторые определения [4] и теорему [5], необходимые для дальнейшего.

**Означення 1.** Функция  $V(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}) : I \times \Omega \times \mathbf{R}^m \rightarrow \mathbf{R}$  допускает бесконечно малый высший предел относительно  $\mathbf{x}$ , если для некоторой функции  $b \in \mathbf{K}$  выполняется неравенство  $|V(t, \mathbf{x}, \mathbf{y})| \leq b(\|\mathbf{x}\|)$ . Здесь  $\mathbf{K}$  – класс функций Хана,  $\|\cdot\|$  – евклидова норма:  $\|\mathbf{x}\| = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}$ ,  $\|\mathbf{y}\| = \sqrt{y_1^2 + \dots + y_m^2}$ .

**Означення 2.** Решение  $\mathbf{z} = 0$  системы (1) равномерно устойчиво по отношению к  $\mathbf{x}$ , если для заданного  $\varepsilon > 0$  найдется  $\delta = \delta(\varepsilon)$ , такое, что  $\|\mathbf{x}(t, t_0, \mathbf{z}_0)\| < \varepsilon$  для любых  $t_0, \mathbf{z}_0, t$ , удовлетворяющих условиям  $t_0 \in I, \|\mathbf{z}_0\| < \delta$  и  $t \geq t_0$ .

**Означення 3.** Решение  $\mathbf{z} = 0$  системы (1) равномерно асимптотически устойчиво по отношению к  $\mathbf{x}$  (равномерно  $\mathbf{x}$ -устойчиво) и область  $\mathbf{G}_\delta \subset \mathbf{R}^{n+m}$  лежит в области  $\mathbf{x}$ -притяжения, если оно равномерно устойчиво по отношению к  $\mathbf{x}$ , и выполняются условия

$$\mathbf{x}(t, t_0, \mathbf{z}_0) \in \Gamma, t \geq t_0, \lim_{t \rightarrow \infty} \|\mathbf{x}(t, t_0, \mathbf{z}_0)\| = 0, \quad (2)$$

причем соотношение (2) выполняется равномерно по  $t_0, \mathbf{z}_0$  из области  $t_0 \in I, \mathbf{z}_0 \in \mathbf{G}_\delta$ , т.е. для любого  $\eta > 0$  найдется  $T(\eta) > 0$ , такое, что из  $t_0 \in I, \mathbf{z}_0 \in \mathbf{G}_\delta$  следует  $\|\mathbf{x}(t, t_0, \mathbf{z}_0)\| < \eta$  для всех  $t \geq t_0 + T$ . Здесь  $\Gamma$  – некоторая определенная наперед заданная область, лежащая в области  $\Omega$ .

**Теорема 1.** Если для ДУ возмущенного движения (1) в области  $I \times \Gamma \times \mathbf{R}^m$  можно подобрать определенно-положительную относительно  $\mathbf{x}$  функцию  $V(t, \mathbf{z})$ , допускающую бесконечно малый высший предел относительно  $\mathbf{x}$  и имеющую определенно-отрицательную относительно  $\mathbf{x}$  производную  $dV/dt$ , то существует область  $\Omega_\delta, (0 \in \Omega_\delta \in \Gamma)$ , такая, что невозмущенное движение  $\mathbf{x} = 0, \mathbf{y} = 0$  равномерно асимптотически устойчиво относительно  $\mathbf{x}$  и область  $\Omega_\delta \times \mathbf{R}^m$  лежит в области  $\mathbf{x}$ -притяжения.

#### Построение функции Ляпунова для устойчивой компоненты

Для демонстрации вычислительной процедуры опишем случай  $\mathbf{x} \in \mathbf{R}^4$ .

Рассмотрим механическую систему, уравнения движения которой описываются системой ОДУ второго порядка

$$\mathbf{A}\ddot{\mathbf{x}} + \mathbf{B}\dot{\mathbf{x}} + \mathbf{C}\mathbf{x} = 0, \quad (3)$$

где  $\mathbf{x} \in \mathbf{R}^2$ , матрицы  $\mathbf{A}, \mathbf{C}$  – симметрические и знакоопределенные,  $\det \mathbf{B} \geq 0$ .

Домножим слева уравнение (3) на обратную матрицу к  $\mathbf{A}$ . Тогда уравнение (3) переписывается следующим образом

$$\ddot{\mathbf{x}} + \tilde{\mathbf{B}}\dot{\mathbf{x}} + \tilde{\mathbf{C}}\mathbf{x} = 0, \quad (4)$$

где  $\tilde{\mathbf{B}} = \mathbf{A}^{-1}\mathbf{B}$ ,  $\tilde{\mathbf{C}} = \mathbf{A}^{-1}\mathbf{C}$  – положительно определенные недиагональные (в общем случае) матрицы, которые имеют вид

$$\tilde{\mathbf{B}} = \begin{pmatrix} b_{11} & 0 \\ b_{12} & 0 \end{pmatrix}, \quad \tilde{\mathbf{C}} = \begin{pmatrix} c_{11} & c_{12} \\ c_{12} & c_{22} \end{pmatrix}.$$

Характеристическое уравнение системы (4) имеет вид

$$\lambda^4 + b_{11}\lambda^3 + (c_{11} + c_{22})\lambda^2 + (b_{11}c_{22} - b_{21}c_{12})\lambda + c_{11}c_{22} - c_{12}^2 = 0. \quad (5)$$

#### Случай различных корней

Будем предполагать, что уравнение (5), имеет четыре комплексных корня  $\lambda_1 = \sigma_1 + i\omega_1$ ,  $\lambda_2 = \overline{\lambda_1}$ ,  $\lambda_3 = \sigma_2 + i\omega_2$ ,  $\lambda_4 = \overline{\lambda_3}, \sigma_{1,2} < 0$ . Черта сверху обозначает комплексное сопряжение. Рассмотрим задачу устойчивости решения системы (4).

Приведем систему второго порядка, которая описывается ДУ (4), к каноническому виду. Для этого введем замену

$$\mathbf{y} = \mathbf{S}_1\mathbf{x} + \mathbf{S}_2\dot{\mathbf{x}}, \quad (6)$$

где  $\mathbf{S}_1, \mathbf{S}_2$  – искомые матрицы преобразования. Тогда система (2) переписывается в виде

$$\ddot{\mathbf{y}} + \mathbf{P}\dot{\mathbf{y}} + \mathbf{Q}\mathbf{y} = 0, \quad (7)$$

где

$$\mathbf{P} = \begin{pmatrix} 2\sigma_1 & 0 \\ 0 & 2\sigma_2 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{Q} = \begin{pmatrix} \sigma_1^2 + \omega_1^2 & 0 \\ 0 & \sigma_2^2 + \omega_2^2 \end{pmatrix}.$$

Найдем выражения для элементов матриц  $S_1, S_2$ .

$$S_1 = \begin{pmatrix} s_{11}^1 & s_{12}^1 \\ s_{21}^1 & s_{22}^1 \end{pmatrix}, \quad S_2 = \begin{pmatrix} s_{11}^2 & s_{12}^2 \\ s_{21}^2 & s_{22}^2 \end{pmatrix}.$$

Для этого подставим замену (6) в (7). Учитывая, что

$$\dot{\mathbf{y}} = S_1 \dot{\mathbf{x}} + S_2 \ddot{\mathbf{x}}, \ddot{\mathbf{y}} = S_1 \ddot{\mathbf{x}} + S_2 \mathbf{x}^{(3)}, \mathbf{x}^{(3)} = -B\ddot{\mathbf{x}} - C\dot{\mathbf{x}},$$

получим

$$(S_1 - S_2 B + P S_2) \ddot{\mathbf{x}} + (P S_1 - S_2 C + Q S_2) \dot{\mathbf{x}} + Q S_1 \mathbf{x} = 0. \quad (8)$$

Приравняем матрицы коэффициентов из (4) и (8), предварительно домножив (4) слева на  $S_1 - S_2 B + P S_2$ . Учитывая связь между корнями характеристического уравнения и коэффициентами самой системы, получаем следующие выражения для элементов матриц преобразования

$$s_{12}^1 = \frac{s_{11}^1 c_{12}}{c_{11}}, s_{21}^1 = -\frac{s_{21}^1 (\omega_1^2 + \sigma_1^2 - c_{11})}{2\sigma_2}, s_{22}^1 = \frac{s_{21}^1 c_{12}}{2\sigma_2},$$

$$s_{11}^2 = \frac{s_{11}^1 (\omega_2^2 + 4\sigma_1^2 + 4\sigma_1 \sigma_2 + \sigma_2^2 - c_{11})}{2c_{11}\sigma_1}, s_{12}^2 = -\frac{s_{11}^1 c_{12}}{2c_{11}\sigma_1}, s_{22}^2 = 0,$$

где  $s_{11}^1, s_{21}^1$  – ненулевые постоянные.

Поскольку для (7) имеют место нормальные координаты, то система распадается на два независимых ДУ второго порядка. Выполним переход к комплексным переменным путем ввода замены  $\mathbf{y} = \tilde{S} \mathbf{z}$ , где  $\tilde{S}$  – матрица перехода. Перепишем (7) в виде системы ДУ первого порядка

$$\dot{y}_1 = y_2, \dot{y}_2 = -(\sigma_1^2 + \omega_1^2)y_1 - 2\sigma_1 y_2, \dot{y}_3 = y_4, \dot{y}_4 = -(\sigma_2^2 + \omega_2^2)y_3 - 2\sigma_2 y_4. \quad (9)$$

Не трудно видеть, что для первой и последней пар уравнений матрицы перехода к комплексным переменным примут следующий вид

$$\tilde{S}_1 = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ \lambda_1 & \lambda_1 \end{pmatrix}, \quad \tilde{S}_2 = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ \lambda_2 & \lambda_2 \end{pmatrix}$$

соответственно.

Для комплексных переменных общеизвестный факт заключается в том, что функцию Ляпунова для системы можно брать в виде  $V = \sum_j \alpha_j z_j \bar{z}_j$ , где  $\alpha_j$  – произвольные ненулевые множители [4]. Функция, взятая таким образом, будет знакоопределенной, а ее производная в силу линейной части системы уравнений движения будет иметь противоположный знак. В нашем случае

$$V = \alpha_1 z_1 \bar{z}_1 + \alpha_2 z_2 \bar{z}_2. \quad (10)$$

Положим  $\alpha_1 = -(\lambda_1 - \bar{\lambda}_1)^2, \alpha_2 = -(\lambda_2 - \bar{\lambda}_2)^2$ .

Вернемся к вещественным переменным  $\mathbf{y} = (y_1, y_2, y_3, y_4)^T$ , где верхний индекс  $T$  обозначает транспонирование. Для этого выполним обратную замену  $\mathbf{z} = \tilde{S}^{-1} \mathbf{y}$ , где  $\tilde{S} = \text{diag}(\tilde{S}_1, \tilde{S}_2), \mathbf{z} = (z_1, \bar{z}_1, z_2, \bar{z}_2)^T$ . Функция Ляпунова и ее производная в силу линейной части системы (9) примут вид

$$V = V_1 + V_2,$$

где  $V_1 = (\omega_1^2 + \sigma_1^2)y_1^2 - 2\sigma_1 y_1 y_2 + y_2^2, V_2 = (\omega_2^2 + \sigma_2^2)y_3^2 - 2\sigma_2 y_3 y_4 + y_4^2,$

$$\dot{V} = 2\sigma_1 V_1 + 2\sigma_2 V_2$$

соответственно.

Для квадратичной формы  $V_1$  запишем критерий Сильвестра. Матрица квадратичной формы имеет вид

$$\begin{pmatrix} \omega_1^2 + \sigma_1^2 & \sigma_1^2 \\ \sigma_1^2 & 1 \end{pmatrix},$$

$$\Delta_1 = \omega_1^2 + \sigma_1^2 > 0, \Delta_2 = \omega_1^2 > 0.$$

Аналогично имеем для  $V_2$ . Следовательно,  $V$  является знакоположительной квадратичной формой, а  $\dot{V}$  – знакоотрицательная квадратичная форма переменных  $y_1, y_2, y_3, y_4$ .

Не трудно видеть, что все условия теоремы выполнены. Следовательно, решение исходной системы равномерно асимптотически устойчиво по части переменных.

### Случай кратных корней

Будем предполагать, что уравнение (5) имеет кратные корни

$$\lambda_{1,2} = \sigma + i\omega = \lambda, \lambda_{3,4} = \bar{\lambda}_{1,2} = \bar{\lambda}, \sigma < 0.$$

Перепишем систему (4) в виде системы ДУ первого порядка  $\dot{\mathbf{x}} = \mathbf{A}\mathbf{x}$ , где

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ -c_{11} & -c_{12} & -b_{11} & 0 \\ -c_{12} & -c_{22} & -b_{21} & 0 \end{pmatrix}.$$

Выполним переход к комплексным переменным по правилу  $\mathbf{x} = \mathbf{S}\mathbf{z}$ , где  $\mathbf{S}$  – матрица перехода, которая состоит из двух собственных векторов  $\mathbf{a}_1, \mathbf{a}_2$  матрицы  $\mathbf{A}$  и двух корневых векторов  $\mathbf{b}_1, \mathbf{b}_2$ , а  $\mathbf{z} = (z_1, z_2, \bar{z}_1, \bar{z}_2)^T$ .

Решая систему  $(\mathbf{A} - \lambda\mathbf{E})\mathbf{a}_1 = 0$ , где  $\mathbf{E}$  – единичная матрица, имеем

$$\mathbf{a}_1 = \left( p_1, -\frac{p_1(b_{21}\lambda + c_{12})}{\lambda^2 + c_{22}}, p_1\lambda, -\frac{p_1\lambda(b_{21}\lambda + c_{12})}{\lambda^2 + c_{22}} \right)^T,$$

где  $p_1$  – произвольная ненулевая постоянная. Собственный вектор  $\mathbf{a}_2$  получается из вектора  $\mathbf{a}_1$  путем комплексного сопряжения.

Для нахождения корневого вектора  $\mathbf{b}_1$  решим систему  $(\mathbf{A} - \lambda\mathbf{E})\mathbf{b}_1 = \mathbf{a}_1$ . Отсюда имеем

$$\mathbf{b}_1 = \left( -\frac{(b_{11} + 2\lambda)p_1 + q_2c_{12}}{b_{11}\lambda + \lambda^2 + c_{11}}, q_2, -\frac{[(b_{11} + 2\lambda)p_1 + q_2c_{12}]\lambda}{b_{11}\lambda + \lambda^2 + c_{11}} + p_1, \lambda q_2 - \frac{(b_{21}\lambda + c_{12})p_1}{\lambda^2 + c_{22}} \right)^T,$$

где  $q_2$  – произвольная постоянная. Корневой вектор  $\mathbf{b}_2$  получается из вектора  $\mathbf{b}_1$  путем комплексного сопряжения.

Таким образом матрица перехода примет вид

$$\mathbf{S} = \begin{pmatrix} p_1 & -\frac{(b_{11}+2\lambda)p_1+q_2c_{12}}{b_{11}\lambda+\lambda^2+c_{11}} & p_1 & -\frac{(b_{11}+2\bar{\lambda})p_1+q_2c_{12}}{b_{11}\bar{\lambda}+\bar{\lambda}^2+c_{11}} \\ -\frac{p_1(b_{21}\lambda+c_{12})}{\lambda^2+c_{22}} & q_2 & -\frac{p_1(b_{21}\bar{\lambda}+c_{12})}{\bar{\lambda}^2+c_{22}} & q_2 \\ p_1\lambda & -\frac{[(b_{11}+2\lambda)p_1+q_2c_{12}]\lambda}{b_{11}\lambda+\lambda^2+c_{11}} + p_1 & p_1\bar{\lambda} & -\frac{[(b_{11}+2\bar{\lambda})p_1+q_2c_{12}]\bar{\lambda}}{b_{11}\bar{\lambda}+\bar{\lambda}^2+c_{11}} + p_1 \\ -\frac{p_1\lambda(b_{21}\lambda+c_{12})}{\lambda^2+c_{22}} & \lambda q_2 - \frac{(b_{21}\lambda+c_{12})p_1}{\lambda^2+c_{22}} & -\frac{p_1\bar{\lambda}(b_{21}\bar{\lambda}+c_{12})}{\bar{\lambda}^2+c_{22}} & \bar{\lambda} q_2 - \frac{(b_{21}\bar{\lambda}+c_{12})p_1}{\bar{\lambda}^2+c_{22}} \end{pmatrix}.$$

В комплексных переменных система (4) переписывается следующим образом

$$\dot{\mathbf{z}} = \mathbf{J}\mathbf{z}, \quad (11)$$

где

$$\mathbf{J} = \begin{pmatrix} \lambda & 1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \bar{\lambda} & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \bar{\lambda} \end{pmatrix}.$$

Для нее функция Ляпунова примет вид

$$V = \alpha_1 z_1 \bar{z}_1 + \alpha_2 z_2 \bar{z}_2 + \beta(z_1 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_2). \quad (12)$$

А производная функции Ляпунова в силу линейной части системы (11)

$$\dot{V} = \alpha_1(\lambda + \bar{\lambda})z_1 \bar{z}_1 + [\beta(\lambda + \bar{\lambda}) + \alpha_1](z_1 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_2) + (\alpha_2(\lambda + \bar{\lambda}) + 2\beta)z_2 \bar{z}_2.$$

Для того, чтобы применить критерий Сильвестра для данных квадратичных форм, перейдем к вещественным переменным по правилу  $\mathbf{z} = \hat{\mathbf{x}} + i\hat{\mathbf{y}}$ ,  $\bar{\mathbf{z}} = \hat{\mathbf{x}} - i\hat{\mathbf{y}}$ , где  $\hat{\mathbf{x}} = (\hat{x}_1, \hat{x}_2)^T$ ,  $\hat{\mathbf{y}} = (\hat{y}_1, \hat{y}_2)^T$ . Имеем

$$V = \alpha_1(\hat{x}_1^2 + \hat{y}_1^2) + \alpha_2(\hat{x}_2^2 + \hat{y}_2^2) + 2\beta(\hat{x}_1\hat{x}_2 + \hat{y}_1\hat{y}_2),$$

$$\dot{V} = \alpha_1(\lambda + \bar{\lambda})(\hat{x}_1^2 + \hat{y}_1^2) + 2[\beta(\lambda + \bar{\lambda}) + \alpha_1](\hat{x}_1\hat{x}_2 + \hat{y}_1\hat{y}_2) + [\alpha_2(\lambda + \bar{\lambda}) + 2\beta](\hat{x}_2^2 + \hat{y}_2^2).$$

Условия критерия Сильвестра для функции Ляпунова запишутся следующим образом  $\Delta_1 = \alpha_1$ ,  $\Delta_2 = \alpha_1\alpha_2 - \beta^2$ ,  $\Delta_3 = \alpha_1(\alpha_1\alpha_2 - \beta^2)$ ,  $\Delta_4 = (\alpha_1\alpha_2 - \beta^2)^2$ . Для того, чтобы  $V$  была положительноопределенной квадратичной формой положим  $\alpha_{1,2} > 0$  и  $\beta < \sqrt{\alpha_1\alpha_2}$ .

Для  $\dot{V}$  имеем

$$\begin{aligned}\Delta_1 &= \alpha_1(\lambda + \bar{\lambda}) < 0, \Delta_2 = \alpha_1^2(\lambda + \bar{\lambda})^2 > 0, \\ \Delta_3 &= \alpha_1(\lambda + \bar{\lambda})[(\alpha_1\alpha_2 - \beta^2)(\lambda + \bar{\lambda})^2 - \alpha_1^2] < 0, \\ \Delta_4 &= [(\alpha_1\alpha_2 - \beta^2)(\lambda + \bar{\lambda})^2 - \alpha_1^2]^2 > 0.\end{aligned}$$

Таким образом,  $V$  является знакоположительной квадратичной формой, а  $\dot{V}$  – знакоотрицательная квадратичная форма своих переменных.

Не трудно видеть, что все условия теоремы выполнены. Следовательно, решение исходной системы равномерно асимптотически устойчиво по части переменных.

### Пример. Маятник переменной длины.

В качестве примера рассмотрим следующую механическую систему. Основная система представляет собой маятник переменной длины (см. Рис.1). К маятнику присоединен динамический абсорбер (ДА).

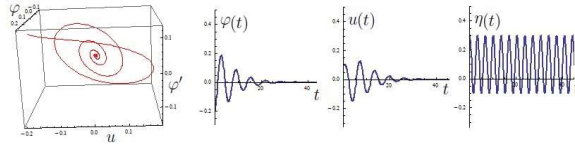


Рис. 1: Маятник с ДА.

Жесткости пружин маятника и абсорбера равны соответственно  $\tilde{k}$  и  $\tilde{k}_a$ ,  $l$  – расстояние от точки подвеса до центра масс маятника, коэффициент вязкого трения обозначим через  $\tilde{h}_a$ . В качестве обобщенных координат возьмем угол  $\varphi$  между осью маятника и направлением силы тяжести и величины  $\tilde{\eta}$  и  $\tilde{u}$ . Свяжем с точкой  $O$  прямоугольную декартову систему координат, ось ординат которой направлена в сторону, противоположную вектору силы тяжести. Имеем

$$\mathbf{r}_1 = \begin{pmatrix} \tilde{\eta} \sin \varphi \\ -\tilde{\eta} \cos \varphi \end{pmatrix}, \quad \mathbf{r}_2 = \begin{pmatrix} l \sin \varphi \\ -l \cos \varphi \end{pmatrix}, \quad \mathbf{r}_3 = \begin{pmatrix} \tilde{d} \sin \varphi + \tilde{u} \cos \varphi \\ -\tilde{d} \cos \varphi + \tilde{u} \sin \varphi \end{pmatrix},$$

а векторы скоростей

$$\begin{aligned}\mathbf{v}_1 &= \begin{pmatrix} \dot{\tilde{\eta}} \sin \varphi + \tilde{\eta} \dot{\varphi} \cos \varphi \\ -\dot{\tilde{\eta}} \cos \varphi + \tilde{\eta} \dot{\varphi} \sin \varphi \end{pmatrix}, \quad \mathbf{v}_2 = \begin{pmatrix} l \dot{\varphi} \cos \varphi \\ l \dot{\varphi} \sin \varphi \end{pmatrix}, \\ \mathbf{v}_3 &= \begin{pmatrix} \tilde{d} \dot{\varphi} \cos \varphi + \dot{\tilde{u}} \cos \varphi - \tilde{u} \dot{\varphi} \sin \varphi \\ \tilde{d} \dot{\varphi} \sin \varphi + \dot{\tilde{u}} \sin \varphi + \tilde{u} \dot{\varphi} \cos \varphi \end{pmatrix}.\end{aligned}$$

Для кинетической и потенциальной энергий рассматриваемой механической системы имеем, соответственно

$$K = \frac{1}{2}(Ml^2 + \tilde{m}\tilde{\eta}^2 + \tilde{m}_a\tilde{d}^2 + \tilde{m}_a\tilde{u}^2 + \tilde{J})\dot{\varphi}^2 + \tilde{m}_a\tilde{d}\dot{\tilde{u}}\dot{\varphi} + \frac{1}{2}\tilde{m}\dot{\tilde{\eta}}^2 + \frac{1}{2}\tilde{m}_a\dot{\tilde{u}}^2,$$

$$\Pi = -(Ml + \tilde{m}\tilde{\eta})g \cos \varphi - \tilde{m}_a g(\tilde{d} \cos \varphi - \tilde{u} \sin \varphi) + \frac{1}{2}\tilde{k}_a\tilde{u}^2 + \frac{1}{2}\tilde{k}(\tilde{\eta} - \tilde{\eta}_0)^2.$$

Здесь  $g$  – ускорение силы тяжести, значение  $\tilde{\eta}_0$  соответствует длине пружины в недеформированном состоянии,  $\tilde{J}$  – момент инерции маятника. Функция Релея имеет вид  $R = -\tilde{h}_a\dot{\varphi}^2$ .

Введем безразмерные параметры и время по формулам

$$\eta = \frac{\tilde{\eta}}{l}, u = \frac{\tilde{u}}{l}, d = \frac{\tilde{d}}{l}, \mu_1 = \frac{\tilde{m}_a}{M}, \mu_2 = \frac{\tilde{m}}{M}, k_a = \frac{\tilde{k}_a l}{Mg}, k = \frac{\tilde{k} l}{Mg},$$

$$h_a = \frac{\tilde{h}_a}{l\sqrt{gl}}, J = \frac{\tilde{J}}{Ml^2}, \tau = \sqrt{\frac{g}{l}}t. \quad (13)$$

С учетом замены (13), запишем уравнения движения рассматриваемой системы в форме Лагранжа второго рода

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = Q_j, j = \overline{1, 3},$$

где  $L$  – функция Лагранжа,  $L = K - \Pi$ .

$$2L = (\mu_1 d^2 + \eta^2 \mu_2 + \mu_1 u^2 + J + 1) \varphi'^2 + \mu_2 \eta'^2 + \mu_1 u'^2 + 2\mu_1 du' \varphi' + 2(\mu_1 d + \eta \mu_2 + 1) \cos \varphi - \\ - 2\mu_1 u \sin \varphi - k_a u^2 - k(\eta - \eta_0)^2.$$

Найдем положения равновесия. Приравнявая нулю градиент потенциальной энергии, получаем систему уравнений

$$(\mu_1 d + \eta \mu_2 + 1) \sin \varphi + \mu_1 u \cos \varphi = 0, -\mu_2 \cos \varphi + k(\eta - \eta_0) = 0, \\ \mu_1 \sin \varphi + k_a u = 0. \quad (14)$$

Поскольку  $\eta > 0, u > 0$ , то из первого равенства (14) получаем  $\varphi = 0, \varphi = \pi$ . Тогда нижнему положению равновесия соответствует значение

$$\eta^{(0)} = \frac{k\eta_0 + \mu_2}{k}.$$

Изучим вопрос об устойчивости нижнего положения равновесия данной механической системы, т.е. решения

$$\varphi = 0, \eta = \eta^{(0)}, u = 0, \dot{\varphi} = 0, \dot{\eta} = 0, \dot{u} = 0. \quad (15)$$

Переходя к возмущениям  $\varphi = \varphi^*, \eta = \eta^{(0)} + \eta^*, u = u^*$ , запишем уравнения возмущенного движения (верхний индекс “\*” в целях удобства ниже опускаем).

$$(\mu_1 d^2 + \eta^2 \mu_2 + J + 1) \varphi'' + \mu_1 du'' + (\mu_1 d + 1) \varphi + \mu_1 u + \mu_2 \varphi \eta + \dots = 0, \\ \mu_2 \eta'' + k\eta + \frac{1}{2} \mu_2 \varphi^2 + \dots = 0, \quad (16) \\ \mu_1 d \varphi'' + \mu_1 u'' + h_a u' + k_a u + \mu_1 \varphi + \dots = 0.$$

Здесь многоточием обозначены совокупности слагаемых, имеющих порядок малости выше второго относительно возмущений и их производных, штрихом обозначено дифференцирование по времени  $\tau$ .

Система уравнений первого приближения (16) распадается на две подсистемы. Из второго уравнения имеем два чисто мнимых корня  $\pm i \sqrt{\frac{k}{\mu_2}}$ , а для первого и третьего построим характеристическое уравнение и проверим выполнение критерия Рауса-Гурвица.

Введем следующие обозначения

$$a = \frac{\mu_1}{\eta_0^2 \mu_2 + J + 1}, k = \frac{k_a}{a(\eta_0^2 \mu_2 + J + 1)}, h = \frac{h_a}{a(\eta_0^2 \mu_2 + J + 1)}, \tilde{J} = \frac{J}{\eta_0^2 \mu_2 + J + 1}.$$

В дальнейшем волну сверху будем опускать. Запишем первое и третье уравнения системы (16), отбросив слагаемые порядка малости выше первого относительно возмущений обобщенных координат и их производных.

$$u'' + h(ad^2 + 1)u' + (Jd - d + 1)\varphi + (ad^2 k - ad + k)u = 0, \\ \varphi'' - ahdu' - (J - 1)\varphi - a(kd - 1)u = 0. \quad (17)$$

Характеристическое уравнение для системы (17) имеет вид

$$a_0 \lambda^4 + a_1 \lambda^3 + a_2 \lambda^2 + a_3 \lambda + a_4 = 0,$$

где

$$a_0 = 1, a_1 = (ad^2 + 1)h, a_2 = ad^2 k - ad - J + k + 1, \\ a_3 = (ad - J + 1)h, a_4 = (ad - J + 1)k - a.$$

Все его коэффициенты положительны, равно как и определитель Гурвица

$$a_3(a_1 a_2 - a_0 a_3) - a_4 a_1^2 = ah^2[(J - 1)d + 1]^2 > 0.$$

Поэтому, согласно критерию Льенара–Шипара [7], все четыре корня имеют отрицательные вещественные части. Таким образом, по переменной  $\eta$  – критический (по Ляпунову) случай пары чисто мнимых корней. Покажем, что для системы (16) имеет место асимптотическая устойчивость по переменным  $\varphi, \varphi', u$  и  $u'$ .

Согласно вышеизложенному теоретическому материалу, матрицы  $\tilde{B}$ ,  $\tilde{C}$  для системы (17) примут вид

$$\tilde{B} = \begin{pmatrix} h(ad^2 + 1) & 0 \\ -ahd & 0 \end{pmatrix}, \quad \tilde{C} = \begin{pmatrix} k(ad^2 + 1) - ad & (J - 1)d + 1 \\ a(1 - kd) & 1 - J \end{pmatrix}.$$

Характеристическое уравнение

$$\lambda^4 + h(ad^2 + 1)\lambda^3 + [k(ad^2 + 1) - ad + 1 - J]\lambda^2 + [h(ad^2 + 1)(1 - J) + ahd([J - 1]d + 1)]\lambda + [k(ad^2 + 1) - ad](1 - J) - [(J - 1)d + 1]^2 = 0.$$

Рассмотрим случай различных корней. Построим функцию Ляпунова согласно формуле (10). Тогда в исходных переменных функция Ляпунова примет вид

$$\begin{aligned} V = & (\omega_1^2 + \sigma_1^2)(s_{12}^2\varphi' + s_{11}^2u' + s_{12}^1\varphi + s_{11}^1u)^2 - \\ & - 2\sigma_1(s_{12}^2\varphi' + s_{11}^2u' + s_{12}^1\varphi + s_{11}^1u)(s_{22}^2\varphi' + s_{21}^2u' + s_{22}^1\varphi + s_{21}^1u) + \\ & + (s_{22}^2\varphi' + s_{21}^2u' + s_{22}^1\varphi + s_{21}^1u)^2 + (\omega_2^2 + \sigma_2^2)[(-b_{11}s_{11}^2 - b_{21}s_{12}^2 + s_{11}^1)u' + s_{12}^1\varphi' - \\ & - (c_{11}s_{11}^2 + c_{12}s_{12}^2)u - (c_{12}s_{11}^2 + c_{22}s_{12}^2)\varphi]^2 - 2\sigma_2[(-b_{11}s_{11}^2 - b_{21}s_{12}^2 + s_{11}^1)u' + s_{12}^1\varphi' - \\ & - (c_{11}s_{11}^2 + c_{12}s_{12}^2)u - (c_{12}s_{11}^2 + c_{22}s_{12}^2)\varphi][(-b_{11}s_{21}^2 - b_{21}s_{22}^2 + s_{21}^1)u' + s_{22}^1\varphi' - \\ & - (c_{11}s_{21}^2 + c_{12}s_{22}^2)u - (c_{12}s_{21}^2 + c_{22}s_{22}^2)\varphi] + [(-b_{11}s_{21}^2 - b_{21}s_{22}^2 + s_{21}^1)u' + s_{22}^1\varphi' - \\ & - (c_{11}s_{21}^2 + c_{12}s_{22}^2)u - (c_{12}s_{21}^2 + c_{22}s_{22}^2)\varphi]^2. \end{aligned}$$

В силу громоздкости дальнейших выкладок, перейдем к численному примеру. Положим  $h = 0.4$ ,  $a = 0.2$ ,  $d = 0.2$ ,  $k = 2.39$ ,  $J = 0.3$  Тогда  $\sigma_1 = -0.0336$ ,  $\sigma_2 = -0.1679$ ,  $\omega_1 = 0.5816$ ,  $\omega_2 = 1.6367$ .

Пусть  $s_{11}^1 = 1$ ,  $s_{21}^1 = 2$ . Матрицы перехода  $S_1$  и  $S_2$  примут вид

$$S_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0.3630 \\ -12.0824 & -5.1193 \end{pmatrix}, \quad S_2 = \begin{pmatrix} -2.2928 & 5.4003 \\ 2 & 0 \end{pmatrix}.$$

Функция Ляпунова запишется в виде

$$\begin{aligned} V = & 168.3876u^2 + 134.3264u\varphi + 47.4084u\varphi' + 76.2142uu' + 38.9844\varphi^2 + \\ & + 16.4292\varphi\varphi' + 11.1129\varphi u' + 173.8353u'^2 + 123.2068\varphi'u' + 35.8379\varphi'^2. \end{aligned}$$

Матрица данной квадратичной формы

$$\begin{pmatrix} 168.3876 & 67.1632 & 38.1071 & 23.7042 \\ 67.1632 & 38.9844 & 5.5565 & 8.2146 \\ 38.1071 & 5.5565 & 173.8353 & 61.6034 \\ 23.7042 & 8.2146 & 61.6034 & 35.8379 \end{pmatrix}.$$

Для нее имеем  $\Delta_1 = 168.3876$ ,  $\Delta_2 = 2053.5932$ ,  $\Delta_3 = 3.23 \cdot 10^5$ ,  $\Delta_4 = 4.2 \cdot 10^6$ . Очевидно, что согласно критерию Сильвестра,  $V$  является положительно определенной квадратичной формой.

Производная функции Ляпунова  $\dot{V}$  в силу уравнений движения:

$$\begin{aligned} \dot{V} = & -17.4671u^2 - 11.9887u\varphi - 16.1219u\varphi' - 38.4774uu' - 6.076\varphi^2 - 5.6617\varphi\varphi' - \\ & - 9.164\varphi u' - 56.9337u'^2 - 43.4589\varphi'u' - 9.3806\varphi'^2 + \eta W^{(2)}(u, u', \varphi, \varphi'), \end{aligned}$$

где  $W^{(2)}(u, u', \varphi, \varphi')$  – квадратичная форма по переменным  $u, u', \varphi, \varphi'$ . Последнее слагаемое в производной линейно по  $\eta$  и квадратично по  $u, u', \varphi, \varphi'$ , следовательно оно имеет порядок более высокий, чем квадратичная часть, и не повлияет на знакоотрицательность производной.

Для матрицы квадратичной формы имеем следующие соотношения  $\Delta_1 = -17.4671$ ,  $\Delta_2 = 70.1973$ ,  $\Delta_3 = -2437.816$ ,  $\Delta_4 = 2145.509$ . Таким образом, согласно критерию Сильвестра,  $\dot{V}$  является отрицательно определенной квадратичной формой.

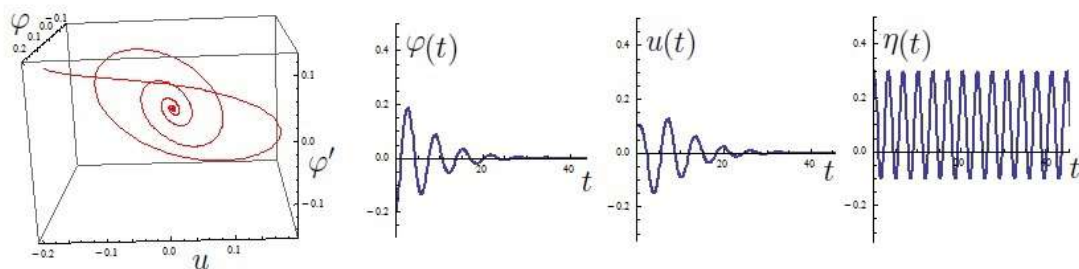


Рис. 2: Фазовые траектории линейной системы.

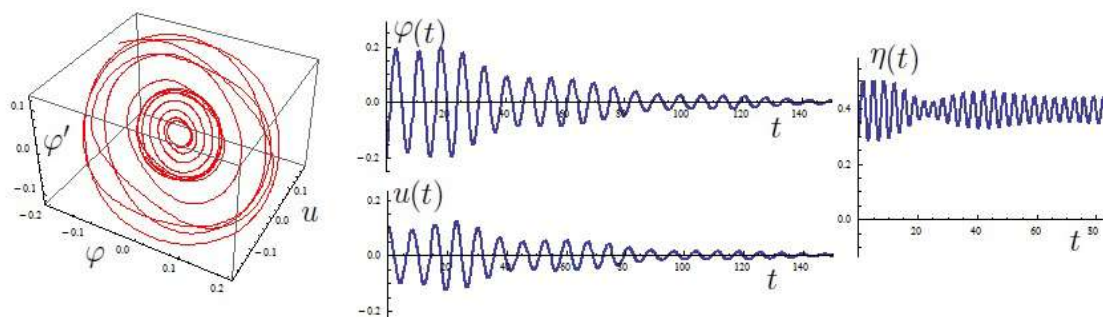


Рис. 3: Фазовые траектории нелинейной системы.

Не трудно видеть, что все условия теоремы выполнены. Следовательно, решение исходной системы равномерно асимптотически устойчиво по части переменных.

На Рис. 2, 3 представлены результаты численного интегрирования уравнений движения исходной системы.

Рассмотрим случай кратных корней. Построим функцию Ляпунова согласно формуле (12). Тогда в исходных переменных функция Ляпунова примет вид

$$\begin{aligned}
 V = & \alpha_1(\hat{s}_{14}\varphi' + \hat{s}_{13}u' + \hat{s}_{12}\varphi + \hat{s}_{11}u)(\hat{s}_{34}\varphi' + \hat{s}_{33}u' + \hat{s}_{32}\varphi + \hat{s}_{31}u) + \\
 & + \alpha_2(\hat{s}_{24}\varphi' + \hat{s}_{23}u' + \hat{s}_{22}\varphi + \hat{s}_{21}u)(\hat{s}_{44}\varphi' + \hat{s}_{43}u' + \hat{s}_{42}\varphi + \hat{s}_{41}u) + \\
 & + \beta[(\hat{s}_{14}\varphi' + \hat{s}_{13}u' + \hat{s}_{12}\varphi + \hat{s}_{11}u)(\hat{s}_{44}\varphi' + \hat{s}_{43}u' + \hat{s}_{42}\varphi + \hat{s}_{41}u) + \\
 & + (\hat{s}_{34}\varphi' + \hat{s}_{33}u' + \hat{s}_{32}\varphi + \hat{s}_{31}u)(\hat{s}_{24}\varphi' + \hat{s}_{23}u' + \hat{s}_{22}\varphi + \hat{s}_{21}u)],
 \end{aligned}$$

где  $\hat{s}_{ij}$  – элементы обратной матрицы к  $\mathbf{S}$ .

Положим  $a = 0.2, d = 0.2, J = 0.3, h = 2.0411, k = 1.8517$ . Тогда  $\lambda = -0.5143 + 0.6853i$ ,  $\bar{\lambda} = -0.5143 - 0.6853i$ .

Пусть  $p_1 = 1, q_2 = 2$ . Тогда матрица перехода  $\mathbf{S}$  примет вид

$$\mathbf{S} = \begin{pmatrix} 1 & -3.088 + 1.432i & 1 & -3.088 - 1.432i \\ -0.655 - 0.820i & 2 & -0.655 + 0.820i & 2 \\ -0.514 + 0.685i & 1.607 - 2.853i & -0.514 - 0.685i & 1.607 + 2.853i \\ 0.899 - 0.027i & -1.684 + 0.551i & 0.899 + 0.027i & -1.684 - 0.551i \end{pmatrix}.$$

Принимая  $\alpha_1 = 0.5, \alpha_2 = 0.8, \beta = 0.1325 < \sqrt{\alpha_1\alpha_2}$ , получим

$$\begin{aligned}
 V = & 1.76092u^2 + 1.8645u\varphi + 1.4461uu' - 2.4453\varphi'u + 0.7223\varphi^2 + 0.9383\varphi u' - \\
 & - 0.6745\varphi\varphi' + 0.3568u'^2 - 0.7097165677\varphi'u' + 1.3389\varphi'^2.
 \end{aligned}$$

Для матрицы данной квадратичной формы имеем  $\Delta_1 = 1.7609, \Delta_2 = 0.4028, \Delta_3 = 0.011, \Delta_4 = 0.0004$ . Согласно критерию Сильвестра,  $V$  является положительно определенной квадратичной формой.

Производная функции Ляпунова  $\dot{V}$  в силу уравнений движения запишется в виде

$$\dot{V} = -0.5382u^2 - 0.6655u\varphi - 0.346uu' + 0.8576u\varphi' - 0.3348\varphi^2 - 0.2379\varphi u' +$$



$$+0.1803\varphi\varphi' - 0.8007u'^2 + 0.1716\varphi'u' - 0.6744\varphi'^2 + \eta W^{(2)}(u, u', \varphi, \varphi').$$

По аналогії з вищеизложеним случаем имеем  $\Delta_1 = -0.5382$ ,  $\Delta_2 = 0.0694$ ,  $\Delta_3 = -0.0016$ ,  $\Delta_4 = 0.0001$ . Таким образом  $\dot{V}$  является отрицательно определенной квадратичной формой.

Следовательно, все условия теоремы выполнены, а значит решение исходной системы равномерно асимптотически устойчиво по части переменных.

### Вывод

В данной статье решается вопрос об асимптотической устойчивости по части переменных путем построения функции Ляпунова. Рассмотрен задача стабилизации положения равновесия маятника переменной длины посредством добавления к нему динамического абсорбера. Выяснено, что добавление абсорбера в данном случае ведет к равномерной асимптотической устойчивости по части переменных.

### Література

- [1] *Зубов В.И.* Проблема устойчивости процессов управления. — Л.: Судостроение, 1980. — 256 с.
- [2] *Красовский Н.Н.* Некоторые задачи теории устойчивости движения. — М.: Физматгиз, 1959. — 211 с.
- [3] *Воротников В.И.* К задачам устойчивости по части переменных // Прикл. математика и механика. — 1999. — **63**, вып. 5. — С. 736–745.
- [4] *Савченко А.Я., Игнатъев А.О.* Некоторые задачи устойчивости неавтономных динамических систем. — Киев: Наукова думка, 1989. — 208 с.
- [5] *Румянцев В.В., Озиранер А.С.* Устойчивость и стабилизация движения по отношению к части переменных. — М.: Наука, 1987. — 256 с.
- [6] *Воротников В.И., Румянцев В.В.* Устойчивость и управление по части координат фазового вектора динамических систем: теория, методы и приложения. — М.: Научный мир, 2001. — 320 с.
- [7] *Гантмахер Ф.Р.* Теория матриц. — М.: Наука, 1967. — 576 с.

## STABILIZATION OF THE SITUATION OF THE LINE OF LOAD LENGTH

Puzirev V., Savchenko M., Kamynina E.

### SUMMARY

The problem of constructing the Lyapunov function in the case of asymptotic stability on the part of variables is considered. As an example, a variable-length pendulum with a dynamic absorber attached to it is considered. In this case it is shown that there is a uniform asymptotic stability behind a part of the variables.

*Keywords:* stability with respect to some variables, Lyapunov function, variable length pendulum.

## СТАБІЛІЗАЦІЯ ПОЛОЖЕННЯ РІВНОВАГИ МАЯТНИКА ЗМІННОЇ ДОВЖИНИ

Пузырьов В.Е., Савченко Н.В., Каминіна О.В.

### РЕЗЮМЕ

Розглянуто задачу побудови функції Ляпунова у випадку асимптотичної стійкості за частиною змінних. Як приклад, розглянуто маятник змінної довжини з приєднаним до нього динамічним абсорбером. Показано, що в даному випадку має місце рівномірна асимптотична стійкість за частиною змінних.

*Ключові слова:* стійкість за частиною змінних, функція Ляпунова, маятник змінної довжини.