



УДК 621.3.001

А. Г. Дерипаска, М. В. Соклакова, Э. П. Чернышев  
Санкт-Петербургский государственный электротехнический  
университет "ЛЭТИ"

## Сравнение данных аналитических методов оценки устойчивости автоколебаний в релейных цепях и в системах второго порядка

*Дается сравнительная оценка результатов аналитического расчета автоколебаний и анализа устойчивости методами, разработанными для симметричных автоколебаний с повторениями через пол-периода и несимметричных с повторениями через период.*

**Релейная система, автоколебания, переходная характеристика, устойчивость, передаточная функция, дискретные цепи**

В [1] предложен метод точного аналитического расчета автоколебаний (АК) в релейных цепях и системах (РЦС). В [2] изложены основы также аналитического метода оценки устойчивости симметричных АК в РЦС, который назван методом *Мт*, поскольку переменные РЦС (сигналы на входе релейного элемента (РЭ))

$$x(t) = -x(t \pm \tau) \quad (1)$$

и на его выходе

$$y(t) = -y(t \pm \tau) \quad (2)$$

симметрично повторяются через половину периода АК  $\tau = T/2$ , где  $T$  – период АК;  $t$  – время.

Для общего случая несимметричных АК, в которых (1), (2) несправедливы, методика *Мт* была модернизирована [3] и названа методом *МТ*, поскольку АК приходится оценивать через период  $T$ .

Сравнительная оценка результатов расчета обоими методами для одинаковых условий (1) рассмотрена в настоящей статье.

**Исходные данные.** В качестве примера рассмотрим одноконтурную РЦС, в которой РЭ, описываемый как

$$y(t) = a \operatorname{sign}[x(t) + b \operatorname{sign} y(t)], \quad (3)$$

охвачен линейной частью (ЛЧ) с передаточной функцией (ПФ) второго порядка

$$H(s) = X(s)/Y(s) = -k/[(s+1)(s+\beta)], \quad (4)$$

где  $a, b$  – нормированные высота и ширина петли гистерезиса РЭ;  $s$  – оператор преобразования Лапласа;  $X(s) \div x(t)$ ,  $Y(s) \div y(t)$  – изображения по Лапласу сигналов на входе и на выходе РЭ ( $\div$  – символ соответствия);  $k$  – статический коэффициент.

Для определенности в дальнейших численных расчетах принято:

$$a = b = 1, \quad k = 4, \quad s_1 = -1, \quad s_2 = -\beta = -2, \quad (5)$$

где  $s_1, s_2$  – полюсы ПФ.

АК считаем устойчивыми по Ляпунову [4], если выполняется условие

$$x_{\xi}(0) < \varepsilon \rightarrow x_{\xi}(t) \leq \alpha(\varepsilon), \quad t \rightarrow \infty, \quad (6)$$

которое трактуется следующим образом: если начальное значение вариации переменной  $x_{\xi}(t) = \tilde{x}(t) - x(t)$  меньше бесконечно малой  $\varepsilon$ , то конечное значение вариации не превысит бесконечно малой  $\alpha$ , зависящей от  $\varepsilon$  ( $\tilde{x}(t)$  – возмущенная координата системы, вызванная каким-либо возмущающим воздействием [4]).

**Аналитический расчет АК в РЦС.** Для модели РЦС, описанной формулами (1)–(4), используем методику расчета, изложенную в [1]. Предположим, что при  $t < 0$  сигнал  $y(t)$  отсутствовал. Тогда установившиеся симметричные АК в виде

знакопередающихся прямоугольных импульсов на выходе РЭ на основании [5] имеют вид

$$\begin{aligned} y(t) &= y_1(t) - \\ &- y_1(t - \tau) + y_1(t - 2\tau) - y_1(t - 3\tau) + \dots \div \\ \div Y(s) &= Y_1(s) / (1 + e^{-s\tau}) = \\ &= (1 - e^{-s\tau}) / [s(1 + e^{-s\tau})], \end{aligned} \quad (7)$$

где  $Y_1(s)$  – преобразование Лапласа прямоугольного импульса  $y_1(t)$  на выходе РЭ в интервале условного первого полупериода АК  $0 < t < \tau = T/2$ .

При этом изображение условно полного сигнала на выходе ЛЧ при  $t \geq 0$  ( $x_{\text{П}}(t) = 0$  при  $t < 0$ ):

$$\begin{aligned} X_{\text{П}}(s) &= H(s)Y(s) = \frac{H(s)(1 - e^{-s\tau})}{s(1 + e^{-s\tau})} = \\ &= X_{\text{СВ}}(s) + X_{\text{ВЫН}}(s) = \left( \frac{A_1}{s+1} + \frac{A_2}{s+\beta} \right) + \frac{X_1(s)}{1 + e^{-s\tau}} = \\ &= \sum \frac{A_i}{s - s_i} + \frac{X_1(s)}{1 + e^{-s\tau}}, \end{aligned} \quad (8)$$

где  $X_{\text{СВ}}(s)$ ,  $X_{\text{ВЫН}}(s)$  – условные свободная и вынужденная составляющие решения;  $A_i$  – коэффициенты разложения  $X_{\text{СВ}}(s)$  на простейшие дроби по полюсам ПФ  $s_i$ ;  $X_1(s) = X(s)$  – искомое описание вынужденной составляющей периодических АК в интервале  $0 < t < \tau$ .

Коэффициенты разложения определяются следующим образом:

$$A_i = (s - s_i) X_{\text{П}}(s) \Big|_{s=s_i} = (s - s_i) H_1(s) \frac{1 - e^{-s_i\tau}}{1 + e^{-s_i\tau}}, \quad (9)$$

где используемая согласно [5] в (8), (9) переходная характеристика (ПХ)

$$\begin{aligned} H_1(s) &= H(s)/s = \\ &= \frac{-k}{s(s+1)(s+\beta)} = \frac{B_0}{s} + \frac{B_1}{s+1} + \frac{B_2}{s+\beta} + \\ &\div h_1(t) = \left( B_0 + \sum B_i e^{s_i t} \right) \delta_1(t) \end{aligned} \quad (10)$$

– отображение переходной характеристики  $h_1(t)$  [5].

Коэффициенты разложения  $H_1(s)$  на простейшие дроби определяются формулами

$$B_i = (s - s_i) H_1(s) \Big|_{s=s_i}, \quad (11)$$

где

$$B_0 = -k/\beta; \quad B_1 = k/(\beta-1); \quad B_2 = -k/[\beta(\beta-1)]. \quad (12)$$

Из (8) с учетом (10) найдем искомое описание установившихся (вынужденных) АК  $x(t) = x_1(t)$  при  $0 < t < \tau$ :

$$\begin{aligned} X_1(s) &= \left[ X_{\text{П}}(s) - \frac{A_1}{s+1} - \frac{A_2}{s+\beta} \right] (1 + e^{-s\tau}) = \\ &= H_1(s) - \frac{A_1}{s+1} - \frac{A_2}{s+\beta} \div \\ \div x_1(t) &= x(t) = B_0 + \sum (B_i - A_i) e^{s_i t}, \end{aligned} \quad (13)$$

откуда с учетом (9) и (11) получим

$$B_i - A_i = B_i \left( 1 - \frac{1 - e^{-s_i\tau}}{1 + e^{-s_i\tau}} \right) = \frac{2B_i}{1 + e^{s_i\tau}}. \quad (14)$$

Для описания полупериода АК необходимо учесть в (13) начальное переключение при  $t = 0$  к уровню  $y = +1$  в (7), т. е. необходимо с учетом (13), (14) решить уравнение

$$x(0) = 1 = B_0 + \frac{2B_1}{1 + e^{s_1\tau}} + \frac{2B_2}{1 + e^{s_2\tau}},$$

в котором коэффициенты определены согласно (12).

В рассматриваемом примере (5) получим  $B_2 = -k/[\beta(\beta-1)]$  и

$$\frac{1}{k} + \frac{1}{\beta} = \frac{2}{(\beta-1)(1+e^{-\tau})} - \frac{2}{\beta(\beta-1)(1+e^{-\beta\tau})}.$$

Полученное нелинейное функциональное уравнение при  $k = 4$ ,  $\beta = 2$  дает решение:  $\tau = 1.837^1$ .

**Обоснование возможности перехода к анализу дискретных цепей при оценке устойчивости АК в РЦС.** При анализе устойчивости нелинейных цепей (а РЦС является ярко выраженным примером нелинейной цепи) согласно [4] обычно переходят к оценке поведения вариаций переменных цепи при мгновенном воздействии на цепь некоторого возмущающего воздействия типа дельта-функции  $\delta(t)$ .

Предположим, что при  $t = 0$  под действием исчезающе малого возмущения [4] вида  $\varepsilon\delta(t)$ , площадь которого  $\varepsilon$  считаем бесконечно малой, произошло преждевременное срабатывание РЭ на бесконечно малое время  $\Delta t$ . Разность между "возмущенным" сигналом  $\bar{y}(t)$ , полученным под воздействием возмущения, и исходным сигналом  $y(t)$  является вариацией [4] последнего:

<sup>1</sup> Это же значение получено авторами настоящей статьи в монографии [6] несколькими иным способом.

$$y_{\xi}(t) = \bar{y}(t) - y(t). \quad (15)$$

Вариация (15) согласно (3) при симметричных АК (1) фактически является периодической последовательностью знакопеременных коротких прямоугольных импульсов в моменты  $t = n\tau$ . Эти импульсы бесконечно малой площади приближенно можно описать дельта-функциями [5]

$$y_{\xi}(t) = 2\Delta t_n \delta(t - n\tau), \quad (16)$$

где коэффициент 2 определяется переключением РЭ от уровня "-1" к уровню "+1", а бесконечно малое время сдвига  $\Delta t_n$  момента  $n$ -го переключения можно приближенно найти по формуле

$$\Delta t_n = [\varepsilon \delta(t) + x_{\xi}(t)] / \dot{x}_0. \quad (17)$$

Здесь  $\dot{x}_0 = \dot{x}(0)$  – скорость изменения сигнала на входе РЭ при  $t = 0^-$ .

Таким образом, вариации переменных РЦС через каждый полупериод  $\tau$  на основании (15)–(17) и (4) в моменты  $t = n\tau$  приближенно описываются уравнениями вида

$$\begin{cases} y_{\xi}(t) = 2\dot{x}_0^{-1} [\varepsilon \delta(t) + x_{\xi}(t)]; \\ X_{\xi}(s) = H(s) Y_{\xi}(s). \end{cases} \quad (18)$$

Отметим следующее:

– из знакопеременности вариации  $x_{\xi}(n\tau)$  в моменты переключения РЭ через каждую половину периода (при  $t = n\tau$ ) вытекает знакопеременность импульсов (16);

– система (18) фактически описывает динамику РЦС в дискретные моменты времени  $t = n\tau$ , что позволяет осуществить переход от (18) к уравнениям дискретных цепей (ДЦ) и дискретным последовательностям сигналов [5]:

$$y_{\xi}(n\tau) = 2\dot{x}_0^{-1} [\varepsilon \delta_0(n\tau) + x_{\xi}(n\tau)],$$

а затем использовать  $z$ -преобразование [5] уравнений ДЦ:

$$\begin{cases} Y_{\xi}(z) = 2\dot{x}_0^{-1} [\varepsilon + X_{\xi}(z)]; \\ X_{\xi}(z) = H_{\text{д}}(z) Y_{\xi}(z), \end{cases} \quad (19)$$

где  $\delta_0(n\tau) \div F(z) = 1$  – дискретная дельта-функция и ее  $z$ -преобразование соответственно;  $H_{\text{д}}(z)$  – передаточная функция ДЦ, соответствующая ЛЧ РЦС.

Из (19) найдем ПФ замкнутой ДЦ:

$$H(z) = \frac{X_{\xi}(z)}{\varepsilon} = 2\dot{x}_0^{-1} \frac{H_{\text{д}}(z)}{1 - 2\dot{x}_0^{-1} H_{\text{д}}(z)}. \quad (20)$$

Для исследования устойчивости ДЦ найдем корни ее характеристического полинома (ХП) [5] – знаменателя ПФ (20):

$$P(z) = \dot{x}_0 - 2H_{\text{д}}(z) = 0. \quad (21)$$

Если корни  $z_i$  ХП (21)

$$|z_i| \leq 1, \quad (22)$$

то ДЦ устойчива, а следовательно, устойчивы и АК в РЦС, поскольку при выполнении (22) решение для вариаций согласно (20) будет

$$x_{\xi}(n\tau) = \sum D_i z_i^n \varepsilon, \quad (23)$$

где  $D_i$  – коэффициенты разложения (20) на простейшие дроби [5] по полюсам  $z_i$ . Очевидно, что (23) при выполнении (22) полностью соответствует условию устойчивости по Ляпунову (6).

При анализе устойчивости РЦС через период АК (в методе МТ) вид формул (15)–(23) сохраняется полностью при замене полупериода  $\tau$  на период  $T$ .

*Примечание.* Используемое в формулах начальное значение скорости  $\dot{x}_0 = \dot{x}(0)$  определяется на основании (13), (14):

$$\dot{x}(0) = \sum s_i (A_i - B_i) = \sum 2B_i s_i / (1 + e^{s_i \tau}). \quad (24)$$

**Анализ устойчивости по методу Мт.** Наиболее просто ПФ ДЦ  $H_{\text{д}}(z)$  определяется в методе Мт приравниванием импульсных характеристик (ИХ)  $h(t)$  исходной аналоговой цепи и ДЦ в моменты  $t = n\tau$ :

$$h_{\text{д}}(n\tau) = h(t), \quad t = n\tau. \quad (25)$$

На основании (10) имеем по формуле связи ИХ и ПХ [5]:

$$h(t) = h_1'(t) = \sum B_i s_i e^{s_i t}, \quad (26)$$

что при  $t = n\tau$  на основании (25) и [5] дает:

$$H_{\text{д}}(z) = \sum B_i s_i z / (z - e^{s_i \tau}). \quad (27)$$

Подставив (24) и (27) в ХП (21), получим

$$P(z) = \sum \left( \frac{2B_i s_i}{1 + e^{s_i \tau}} - \frac{2B_i s_i z}{z - e^{s_i \tau}} \right) = 0. \quad (28)$$

Уравнение (28) можно преобразовать к виду

$$\begin{aligned} & \sum B_i s_i \frac{-e^{s_i \tau} - z e^{s_i \tau}}{(1 + e^{s_i \tau})(z - e^{s_i \tau})} = \\ & = \sum B_i s_i \frac{-z - 1}{(1 + e^{s_i \tau})(z - e^{s_i \tau})} = 0. \end{aligned} \quad (29)$$

Из (29) следует, что первый корень ХП

$$z_1 = -1, \quad (30)$$

что в соответствии с (23) отвечает "физике" периодического повторения вариаций АК.

Второй корень ХП отыскивается на основании (29) из уравнения

$$\sum \frac{B_i s_i}{(1 + e^{-s_i \tau})(z - e^{s_i \tau})} = 0. \quad (31)$$

Для рассматриваемого примера (5)

$$B_0 = -k/\beta, \quad B_1 = k/(\beta - 1), \quad B_2 = -k/[\beta(\beta - 1)].$$

Сократив  $k$ , из (31) получим:

$$\frac{-1}{(\beta - 1)(1 + e^\tau)(z - e^{-\tau})} + \frac{\beta}{\beta(\beta - 1)(1 + e^{\beta\tau})(z - e^{-\beta\tau})} = 0. \quad (32)$$

На основании (32) после преобразований находим второй корень ХП в методе  $M\tau$ :

$$z_{2_{M\tau}} = -e^{-\tau} e^{-\beta\tau}, \quad |z_{2_{M\tau}}| < 1. \quad (33)$$

В рассматриваемом примере (33) дает

$$z_{2_{M\tau}} = -e^{-1.837} e^{-3.674} = -0.0040^2. \quad (34)$$

Главный вывод из (33), (34) состоит в том, что при любых вариантах ПФ (4) АК устойчивы, поскольку  $|z_{2_{M\tau}}| < 1$ .

*Примечание.* Из (32) также следует, что при использовании интегратора в цепи обратной связи РЦС (если в (4)  $\beta \rightarrow 0$ ) устойчивость АК сохраняется при любых значениях  $k$  и  $\tau$ .

**Анализ устойчивости по методу  $MT$ .** Как указано в [3], при анализе устойчивости АК через период импульсная характеристика ДЦ в отличие от (25) формируется из четырех слагаемых:

– поскольку за время периода  $0 < t < T$  происходит 2 переключения РЭ в различных направлениях со сдвигом на  $\tau$ , то необходимо учитывать две ИХ:  $h(nT)$  и  $h(nT - \tau)$ ;

– кроме того в [3] показано, что необходимо вычесть начальные значения указанных составляющих (поскольку, как обосновано ранее, реальная вариация  $y_\xi$  – не дельта-функции, а прямоугольные импульсы, начальное значение реакции от которых в случае ПФ (4) равно нулю).

Таким образом, в отличие от (25) формула для формирования ИХ ДЦ имеет вид

$$h_{\text{д}}(nT) = h(nT) - h(nT - \tau) - h(0) + h(-\tau).$$

С учетом (25)–(27) отсюда получим:

$$h_{\text{д}}(nT) = \sum B_i s_i \left[ e^{s_i nT} - e^{s_i(nT - \tau)} - 1 \cdot \delta_0(nT) + e^{-s_i \tau} \delta_0(nT) \right].$$

Третье слагаемое в этом выражении может быть опущено, поскольку для ПФ типа (4)  $\sum B_i s_i = 0$ .

Таким образом, ПФ ДЦ по методу  $MT$  согласно [5]:

$$H_{\text{д}}(z) = \sum B_i s_i \left( \frac{z}{z - e^{s_i T}} - \frac{z e^{-s_i \tau}}{z - e^{s_i T}} + e^{-s_i \tau} \right). \quad (35)$$

Используя (24) и (35), запишем ХП (21):

$$P = \sum 2B_i s_i \left[ \frac{1}{1 + e^{s_i \tau}} - \frac{z(1 - e^{-s_i \tau})}{z - e^{s_i T}} - e^{-s_i \tau} \right] = \sum \frac{2B_i s_i (-z + 1) e^{s_i \tau}}{(1 + e^{s_i \tau})(z - e^{s_i T})} = 0. \quad (36)$$

Один из корней ХП

$$z_1 = 1. \quad (37)$$

Полученное значение отвечает процессу повторения АК через период  $T$ .

Второй корень ХП на основании (35) определяется из решения уравнения

$$\sum \frac{B_i s_i}{(1 + e^{-s_i \tau})(z - e^{s_i T})} = 0. \quad (38)$$

Для рассматриваемого примера (5)

$$B_0 = -k/\beta, \quad B_1 = k/(\beta - 1), \quad B_2 = -k/[\beta(\beta - 1)]$$

и (38) после сокращения  $k$  имеет вид

$$\frac{-1}{(\beta - 1)(1 + e^\tau)(z - e^{-T})} + \frac{\beta}{\beta(\beta - 1)(1 + e^{\beta\tau})(z - e^{-\beta T})} = 0. \quad (39)$$

Полученное выражение по форме аналогично выражению (32) в методе  $M\tau$ .

Преобразовав (39), найдем второй корень по методу  $MT$ :

$$z_{2_{MT}} = \frac{(e^{-\beta T} + e^{-\beta\tau}) - (e^{-T} + e^{-\tau})}{e^{\beta\tau} - e^\tau},$$

что в итоге дает

<sup>2</sup> Это же значение получено авторами настоящей статьи в монографии [6] несколько иным способом.

$$z_{2_{MT}} = e^{-\tau} e^{-\beta\tau} (e^{-\tau} + e^{-\beta\tau} + 1). \quad (40)$$

При подстановке в (40) численных значений примера ( $\beta = 2$ ,  $\tau = 1.837$ ) получим:

$$z_{2_{MT}} = -0.0040(-e^{-1.837} + e^{-3.674} + 1) = -0.0047. \quad (41)$$

Таким образом, значения вторых корней по методам  $M\tau$  (34) и  $MT$  (41) отличаются незначительно.

Главный результат представленной работы заключается в том, что получены простые аналитические формулы (13), (33), (40) для расчета АК и анализа их устойчивости в РЦС второго порядка.

Формулы (30) и (37) полностью соответствуют реализуемым на практике процессам повторяемости автоколебаний.

В то же время формулы (33) и (40) свидетельствуют о том, что метод анализа устойчивости  $M\tau$

через половину периода АК обладает несколько большей сходимостью, чем метод анализа устойчивости  $MT$  через период  $T = 2\tau$ . Это объясняется меньшей инерционностью  $M\tau$ , по которому коррекция результата происходит в 2 раза, чем в методе  $MT$ . В то же время метод  $MT$  позволяет анализировать устойчивость несимметричных АК, что не доступно методу  $M\tau$ .

Кроме изложенных результатов следует учесть, что формулы (33) и (40) при  $\beta \rightarrow 0$  позволяют перейти к важным для практики характеристикам РЦС с интегратором в цепи обратной связи системы. Это особенно важно для метода  $MT$ , где прямое исследование указанного варианта пока не дает результата.

Полученные формулы (13), (29), (36) позволяют провести сравнение методов, расчет и оценку устойчивости АК в РЦС любого порядка в случае некрратных полюсов ПФ линейной части.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Чернышев Э. П., Мясоедов Г. Б., Ружников В. А. Метод точного расчета автоколебаний в электрических цепях, содержащих нелинейные элементы с релейной гистерезисной характеристикой // Изв. вузов. Электромеханика. 1987. № 11. С.125–127.

2. Ружников В. А., Силина М. В., Чернышев Э. П. Особенности проектирования устойчивых моделей автоколебательных радиоэлектронных и электротехнических систем // 5-й Междунар. симп. по электромагнитной совместимости и электромагнитной экологии, СПб., 16–19 сент. 2003. СПб.: Изд-во СПбГЭТУ "ЛЭТИ", 2003. С. 250–253.

3. Силина А. Г., Соклакова М. В., Чернышев Э. П. К разработке аналитических методов оценки устойчи-

вости функционирования релейных автоколебательных электрорадиоэлектронных систем // 9-й Междунар. симп. по электромагнитной совместимости и электромагнитной экологии, СПб., 13–16 сент. 2011. СПб.: Изд-во СПбГЭТУ "ЛЭТИ", 2011. С. 329–332.

4. Цыпкин Я. З. Релейные автоматические системы. М.: Наука, 1974. 576 с.

5. Бычков Ю. А., Золотницкий В. М., Чернышев Э. П. Основы теории электрических цепей. СПб.: Лань, 2002. 464 с.

6. Морозов Д. А., Соклакова М. В., Чернышев Э. П. Аналитический расчет релейных цепей и систем. СПб.: Изд-во СПбГЭТУ "ЛЭТИ", 2012. 128 с.

A. G. Deripaska, M. V. Soklakova, E. P. Chernishev  
Saint Petersburg state electrotechnical university "LETI"

### A comparison of analytical methods to assess the stability of self-oscillations in relay circuits and systems

*A comparative evaluation of the results of analytical calculation of the self-oscillations and stability analysis techniques is provided developed for symmetric self-oscillations with repetitions through halfperiod and asymmetric with repetitions through the period.*

Relay system, self-oscillations, the transitive characteristic, stability, transfer function, discrete circuits

Статья поступила в редакцию 11 июня 2015 г.