

ОБ ОДНОЙ ИНТЕГРАЛЬНОЙ ОЦЕНКЕ ВРЕМЕНИ ПЕРЕХОДНОГО ПРОЦЕССА

В ряде систем автоматического регулирования, где исполнительными органами являются сервомоторы или интегрирующие звенья других типов, основной характеристикой переходного процесса является интегральное значение реакции системы на входное возмущение, а время переходного процесса удобно оценивать по изменению среднеинтегрального значения реакции системы.

$$\bar{y}(t) = \frac{1}{t} \int_0^t y(t) dt. \quad (1)$$

Рассмотрим устойчивую статическую систему с передаточной функцией $W(p)$

$$Y(p) = W(p) X(p).$$

Не нарушая общности, можно положить

$$W(0) = 1.$$

Исследуем реакцию системы на скачкообразное возмущение

$$x(t) = 1(t).$$

С точки зрения изменения среднего значения реакции (1) удобно представить переходный процесс как сумму стандартного запаздывающего переходного процесса $-1(t-\tau_1)$ с постоянной времени, равной групповому запаздыванию при $\omega=0$.

$$\tau_1 = - \left. \frac{\partial}{\partial \omega} \arg W(i\omega) \right|_{\omega=0} \quad (2)$$

и переходной погрешности первого рода

$$y_{in}(t) = y(t) - 1(t - \tau_1). \quad (3)$$

Постоянную времени τ_1 можно определить так же, как площадь под кривой переходной погрешности $y_n(t) = y(t) - 1$, взятую с обратным знаком —

$$\tau_1 = - \int_0^{\infty} y_n(t) dt, \quad (4)$$

По аналогии с (4) определим постоянную времени для второй составляющей переходного процесса как часть площади под кривой среднего значения переходной погрешности первого рода —

$$\tau_2 = - \frac{2}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dt}{t} \int_0^t y_{1n}(t) dt. \quad (5)$$

Для оценки быстродействия системы по интегральным характеристикам введем

$$\tau = \tau_1 + \tau_2. \quad (6)$$

Слагаемые в выражении (6) могут иметь разные знаки.

Для звена чистого запаздывания $W(p) = e^{-p\tau_{зап}}$

$$\tau_2 = 0 \quad \tau = \tau_1 = \tau_{зап};$$

для консервативного колебательного звена $W(p) = \frac{1}{T^2 p^2 + 1}$ —

$$\tau_1 = 0; \quad \tau = \tau_2 = T.$$

Коэффициент $\frac{2}{\pi}$ в формуле (5) выбран таким образом, чтобы параметр τ колебательного звена был равен его постоянной времени.

Определенное по формуле (6) время τ характеризует изменение во времени среднего значения переходной функции.

Например, для аperiodического звена $W(p) = \frac{1}{T_a p + 1}$

$$\tau_1 = T_a; \quad \tau_2 = -0,269T_a; \quad \tau = 0,731T_a.$$

Для рассмотренных трех переходных процессов (колебательного, запаздывающего и аperiodического звеньев) среднее значение реакции $\bar{y}_1 \approx 0,45$ достигается при $t \approx 1,82\tau$. Эта особенность оказывается справедливой для широкого класса переходных процессов.

Определение τ по характеристикам в области изображения

Преобразуя выражение (4) в область оригинала, получим:

$$\tau_1 = - \lim_{p \rightarrow 0} Y_n(p) = - \frac{\partial W(p)}{\partial p} = - Y_n(0), \quad (7)$$

где
$$Y_n(p) = \frac{W(p) - 1}{p}.$$

τ_2 определим вначале для $\tau_1 \geq 0$. В этом случае

$$Y_{1n} = \frac{W(p) - e^{-\tau_1 p}}{p} \quad (8)$$

и

$$\tau_2 = - \lim_{p \rightarrow \infty} \frac{2}{\pi} \int_0^p Y_{1n}(p) \frac{dp}{p}. \quad (9)$$

Для упрощения интегрирования представим $e^{-\tau_1 p}$ в виде

$$e^{-\tau_1 p} = \frac{1}{\tau_1 p + 1} + \left\{ e^{-\tau_1 p} - \frac{1}{\tau_1 p + 1} \right\},$$

при этом выражение (9) принимает вид

$$\tau_2 = - \lim_{p \rightarrow \infty} \frac{2}{\pi} \int_0^p Y_{2n}(p) \frac{dp}{p} - \alpha \tau_1, \quad (10)$$

где

$$Y_{2n} = \frac{1}{p} \left\{ W(p) - \frac{1}{\tau_1 p + 1} \right\}, \quad (11)$$

$$\alpha = \frac{1}{\tau_1} \lim_{p \rightarrow \infty} \frac{2}{\pi} \int_0^p \frac{1}{p^2} \left(e^{-\tau_1 p} - \frac{1}{\tau_1 p + 1} \right) dp \approx 0,269.$$

Интегрирование выражения (10) проще, так как в случае разложения $W(p)$ на простые дроби подынтегральное выражение представляет собой дробно-рациональную функцию.

В случае $\tau_1 < 0$ применение выражений (8—11) невозможно ввиду того, что функция $e^{\tau_1 p}$ уже не является изображением для $1(t - \tau_1)$, для $\tau_1 < 0$. Поэтому выражение (5) требует предварительного преобразования в области оригинала.

Интеграл (5) для $\tau_1 < 0$ расходится при $t=0$, однако, если под его значением понимать главное значение интеграла, то оно конечно и может быть легко вычислено. В этом случае значение интеграла не изменится, если к подынтегральному выражению добавить любую нечетную ограниченную интегрируемую функцию z .

В качестве такой функции выберем

$$z(t) = - [1(t - \tau_1) - 1] + [1 - 1(t + \tau_1)],$$

тогда

$$\tau_2 = - \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{dt}{t} \int_0^{\infty} y_{3n}(t) dt, \quad (12)$$

где $y_{3n}(t) = y_{1n}(t) + z(t)$.

В области изображения

$$\tau_2 = - \lim_{p \rightarrow 8} \frac{2}{\pi} \int_0^p Y_{3n}(p) \frac{dp}{p}, \quad (13)$$

или

$$\tau_2 = - \lim_{p \rightarrow \infty} \frac{2}{\pi} \int_0^p Y_{4n}(p) \frac{dp}{p} - \alpha_1 \tau_1, \quad (14)$$

где

$$\begin{aligned} Y_{3n}(p) &= \frac{W(p)-2}{p} - \frac{e^{-\tau_1 p}}{p}, \\ Y_{4n}(p) &= \frac{1}{p} \left\{ W(p) - \frac{-2\tau_1 p + 1}{-\tau_1 p + 1} \right\}. \end{aligned} \quad (15)$$

Отметим, что под $W(p)$ мы понимаем передаточную функцию устойчивой системы (т. е. $W(p)$ не имеет полюсов в правой полуплоскости). Путь интегрирования в (10) и (14) можно выбирать любым в правой полуплоскости. Если известно аналитическое выражение для $W(p)$, то удобнее всего выбирать путь интегрирования по действительной оси плоскости комплексного переменного ($\text{Im} p = 0$).

Определение τ по корням характеристического уравнения

Предположим, что $W(p)$ может быть разложена на простые дроби

$$W(p) = \sum_1^n \frac{a_j}{T_j p + 1}, \quad (16)$$

где $T_j = -\frac{1}{p_j}$, а p_j — корни характеристического уравнения.

В этом случае в силу $W(0) = 1$ имеет место равенство

$$\sum_1^n a_j = 1.$$

Из (7) непосредственно следует:

$$\tau_1 = \sum_1^n a_j T_j = \sum_1^n \Delta \tau_{1j}, \quad (17)$$

где $\Delta \tau_{1j} = a_j T_j$.

Для τ_2 при $\tau_1 \neq 0$ из (10) и (14) после интегрирования имеем

$$\tau_2 = \frac{2}{\pi} \sum_1^n a_j T_j \ln \frac{|\tau_1|}{T_j} - \alpha_1 \tau_1, \quad (18)$$

для $\tau_1 = 0$

$$\tau_2 = \frac{2}{\pi} \sum_1^n a_j T_j \ln \frac{1}{T_j}, \quad (19)$$

или

$$\tau_2 = \sum_1^n \Delta \tau_{2j},$$

$$\text{где} \quad \Delta\tau_{2j} = \Delta\tau_{1j} \frac{2}{\pi} \ln \frac{0,655 |\tau_1|}{T_j} \quad \text{для } \tau_1 \neq 0 \quad (20)$$

$$\text{и} \quad \Delta\tau_{2j} = \Delta\tau_{1j} \frac{2}{\pi} \ln \frac{1}{T_j} \quad \text{для } \tau_1 = 0.$$

В случае комплексных T_j функцию $W(p)$ удобнее представлять в виде

$$W(p) = \sum_{2m}^n \frac{a_j}{T_j p + 1} + \sum_1^m \frac{T_{1j} p + b}{(T_j p + 1)(T_j^* p + 1)}. \quad (21)$$

Во второй сумме объединены все простые дроби, содержащие пары комплексно-сопряженных корней. Для функций, стоящих под знаком второй суммы вместо (17) и (20), удобнее использовать выражения (22)

$$\begin{aligned} \Delta\tau'_{1j} &= b_j 2ReT_j - T_{1j}, \\ \Delta\tau'_{2j} &= \Delta\tau'_{1j} \frac{2}{\pi} \ln \frac{0,655 |\tau_1|}{|T_j|} + \frac{2}{\pi} \{T_{1j} - b_j |T_j| \cos 2\varphi\} \frac{\varphi}{\sin \varphi}; \quad (22) \\ & Y = \arg T_j; \end{aligned}$$

для $\tau_1 = 0$ вместо $0,655 |\tau_1|$ следует подставлять единицу.

Если $\Sigma |a_j| + \Sigma |b_j| < 3$, т. е. когда коэффициенты усиления парциальных экспонент и синусоид в переходном процессе не намного превосходят (по модулю) суммарный коэффициент усиления системы, с достаточной точностью можно положить время достижения $\bar{y}(t) \approx 0,45$ при $t \approx 1,82 \tau$.

Вычисление τ по частотным характеристикам

Если заданы частотные характеристики системы $W(i\omega)$, то постоянные времени τ_1 и τ_2 могут быть определены из анализа мнимой части частотной характеристики ($Im W(i\omega)$).

Так как функция $W(p)$ регулярна в точке $p=0$ и ее производная в этой точке $\frac{\partial W(p)}{\partial p} \Big|_{p=0}$ действительна и не зависит от направления дифференцирования, то

$$\frac{\partial Re W(i\omega)}{\partial i\omega} \Big|_{\omega=0} = 0 \quad (23)$$

$$\text{и} \quad \tau_1 = - \frac{\partial Im W(i\omega)}{\partial \omega} \Big|_{\omega=0};$$

τ_1 может быть также определено из соотношения (1).

Аналогично, ввиду того, что интегралы (10) и (14) не зависят от пути интегрирования в правой полуплоскости и τ_2 действительная величина, для функций, не имеющих полюсов на мнимой оси, имеет место равенство

$$\tau_2 = - \frac{2}{\pi} \lim_{\omega \rightarrow \infty} \int_0^{\omega} \left\{ \frac{Im W(i\omega)}{\omega} + \frac{\tau_1}{\tau_1^2 \omega^2 + 1} \right\} \frac{d\omega}{\omega} - \alpha_1 \tau_1, \quad (24)$$

Если неизвестно точное аналитическое выражение для $ImW(i\omega)$, интеграл в выражении (24) может быть взят графически. Для этого его удобно представить в виде

$$\int_0^{\infty} \Phi(\omega) d\omega = \int_0^{\omega_{гр}} \Phi(\omega) d\omega - \int_0^{x_{гр}} \Phi_1(x) dx, \quad (25)$$

где $x = \frac{1}{\omega}$; $\Phi_1(x) = \Phi\left(\frac{1}{\omega}\right)$.

Первый интеграл вычисляется заменой $ImW(\omega)$ отрезками прямых, причем при начальном участке

$$ImW(i\omega) = -\tau_1 \omega.$$

Формулы для вычисления интегралов для отдельных участков

$$\begin{aligned} & \int_{\omega_1}^{\omega_2} \left\{ ImW(\omega) - \frac{\tau_1 \omega}{\tau_1^2 \omega^2 + 1} \right\} \frac{d\omega}{\omega^2} = \\ & = (\theta + \tau_1) \ln \frac{\omega_2}{\omega_1} - \frac{\tau_1}{2} \ln \frac{(\omega_2 \tau_1)^2 + 1}{(\omega_1 \tau_1)^2 + 1} + \\ & + \frac{1}{\omega_2 \omega_1} [ImW(\omega)_{ср} \Delta\omega - \Delta ImW(\omega) \omega_{ср}], \end{aligned}$$

где

$$\Delta ImW(\omega) = ImW(\omega_2) - ImW(\omega_1); \quad \Delta\omega = \omega_2 - \omega_1$$

$$ImW(\omega)_{ср} = \frac{ImW(\omega_2) + ImW(\omega_1)}{2};$$

$$\omega_{ср} = \frac{\omega_1 + \omega_2}{2}; \quad \theta = \frac{\Delta ImW(\omega)}{\Delta\omega};$$

для первого участка

$$\int_0^{\omega_2} \left\{ ImW(\omega) - \frac{\tau_1 \omega}{\tau_1^2 \omega^2 + 1} \right\} \frac{d\omega}{\omega^2} = -\frac{\tau_1}{2} \ln \frac{(\omega_2 \tau_1)^2 + 1}{1}.$$

Второй интеграл в выражении (25) вычисляется графически; $x_{гр}$ выбирается из условий обеспечения необходимой точности.

Предложенный интегральный критерий оценки времени переходных процессов может быть использован для сравнительной оценки переходных процессов сильно колебательных систем.

