

Государственный комитет СССР по народному образованию

М.А. ГОЛОВАНОВ, В.А. ИВАНОВ

КОНСПЕКТ ЛЕКЦИЙ ПО КУРСУ «ТЕОРИЯ ЦИФРОВЫХ СИСТЕМ АВТОМАТИЧЕСКОГО
УПРАВЛЕНИЯ»

Часть 1

Издательство МГТУ

1990

ОСНОВНЫЕ СОКРАЩЕНИЯ

- ИЭ** - импульсный элемент;
- ИИЭ** - идеальный импульсный элемент;
- НЧ** - непрерывная часть;
- ПНЧ** - приведенная непрерывная часть;
- ЛАЧХ** - логарифмическая амплитудно-частотная характеристика;
- ЛЧХ** - логарифмическая частотная характеристика;
- ЛДЧХ** - логарифмическая фазочастотная характеристика;
- Выч** - вычет (функции);
- ФЭ** - формирующий элемент.

1. ПОНЯТИЕ О ДИСКРЕТНЫХ АВТОМАТИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ. МАТЕМАТИЧЕСКИЕ МОДЕЛИ ДИСКРЕТНЫХ САУ

Дискретной называется такая система автоматического управления (САУ), хотя бы один элемент, которой имеет на выходе дискретный сигнал. Дискретный сигнал определяется последовательностью значений $a_0, a_1, \dots, a_n, \dots$, взятых в дискретные моменты времени. Примером получения дискретного сигнала является квантование по времени, когда непрерывный сигнал $f(t)$ заменяется последовательностью импульсов с амплитудами $f[nT]$, равными значениям сигнала $f(t)$ в дискретные, равноотстоящие моменты времени $t = nT, n = 0, 1, 2, \dots$ (рис. 1а). Такое преобразование непрерывного сигнала в последовательность импульсов с амплитудами, определяющими значение сигнала в дискретные моменты времени, называется амплитудно-импульсной модуляцией. При широтно-импульсной модуляции непрерывный сигнал $f(t)$ преобразуется в последовательность импульсов одинаковой амплитуды, но ширина импульса определяется значением $f[nT]$ - сигнала в дискретные моменты времени (рис. 1б). Предположим теперь, что выходная величина $y(t)$ преобразующего устройства может принимать только дискретные значения $y_k (k = 0, 1, 2, \dots)$, например $y_k = kn (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm N)$. В этом случае говорят о квантовании по уровню. При квантовании по уровню значение выходной величины $y^* = kn$ определяется из условия $|f(t) - y^*| \leq \frac{n}{2}$. Характеристика преобразующего устройства такого типа приведена на рис. 2.

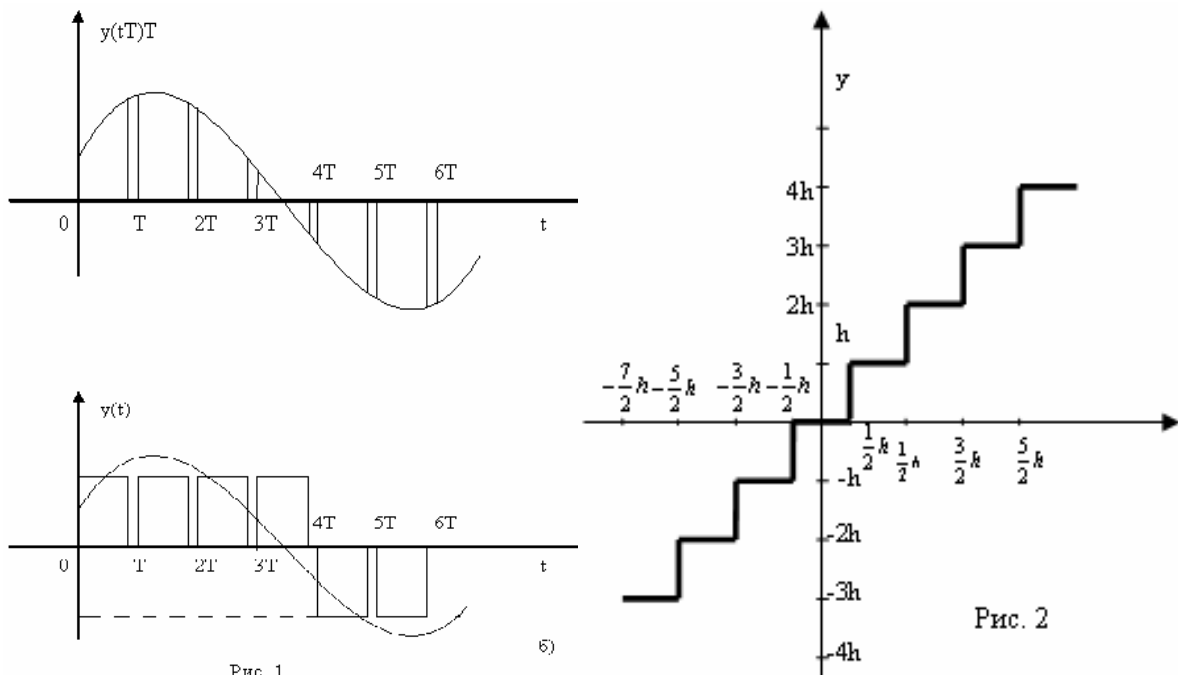


Рис. 2

Для цифровых автоматических систем характерным является квантование сигнала как по времени, так и по уровню. Наличие квантования по уровню делает цифровую систему нелинейной импульсной системой, однако при большом количестве разрядов цифроаналогового (ЦАП) и аналого-цифрового (АЦП) преобразователей эффектом квантования по уровню можно пренебречь и исследовать цифровую автоматическую систему как линейную импульсную.

1.1. Уравнения импульсных систем с одним входом и выходом

Рассмотрим вначале математическую модель разомкнутой импульсной системы с одним входом и выходом для амплитудно-импульсной модуляции непрерывного сигнала. Разомкнутая импульсная система представляет собой последовательное соединение импульсного элемента (ИЭ) и непрерывной части (НЧ) (рис. 3). Импульсный элемент преобразует непрерывный сигнал $f(t)$ в последовательность импульсов с амплитудой, пропорциональной значению входного сигнала в дискретные моменты времени

$$y(t) = \begin{cases} k_u \cdot f[nT] \cdot s_1(t - nT) & \text{при } nT \leq t < (n + \gamma) \cdot T; \\ 0 & \text{при } (n + \gamma) \cdot T \leq t < (n + 1) \cdot T; \end{cases}$$

Здесь $s_1(t)$ - импульс с единичной амплитудой; γT - ширина импульса ($0 < \gamma \leq 1$).

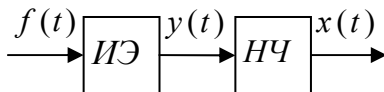


Рис. 3

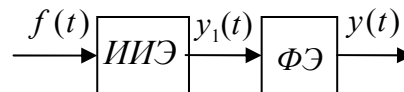


Рис. 4

Обычно импульсный элемент представляется в виде соединения идеального импульсного элемента (ИИЭ) и формирующего элемента (ФЭ) (рис. 4). ИИЭ преобразует непрерывный сигнал в последовательность δ -функций, ФЭ из δ -функции формирует единичный импульс $s_1(t)$. Таким образом, выходной сигнал ИИЭ

$$y_1(t) = \sum_{n=0}^{\infty} k_u \cdot f[nT] \cdot \delta(t - nT), \quad (1.1)$$

импульсная переходная функция ФЭ

$$k_\phi(t) = s_1(t).$$

Пусть непрерывная часть импульсной системы описывается линейным дифференциальным уравнением

$$A(p) \cdot x(t) = B(p) \cdot y(t), \quad (1.2)$$

где

$$A(p) = a_0 p^k + a_1 p^{k+1} + \dots + a_k ;$$

$$B(p) = b_0 p^m + b_1 p^{m+1} + \dots + b_m ;$$

$$p \equiv \frac{d}{dt}; m < k.$$

По формуле Ковш, решение $x(t)$ уравнения (1.2), удовлетворяющее начальным условиям

$$x(0) = x_0, \dots, x^{(k+1)}(0) = x_{k-1}, \quad (1.3)$$

определяется равенством

$$x(t) = \varphi(t) + \int_0^t \bar{x}(t-\tau)y(\tau)d\tau \quad (1.4)$$

Здесь $\varphi(t)$ - решение однородного уравнения

$$A(p)x(t) = 0, \quad (1.5)$$

удовлетворяющее начальным условиям (1.3); $\bar{x}(t)$ - решение однородного уравнения (1.5), удовлетворяющее начальным условиям

$$\bar{x}(t) = \eta_0, \dots, \bar{x}^{(k-1)}(0) = \eta_{k-1},$$

причем величины $\eta_0, \dots, \eta_{k-1}$ определяются из уравнений

$$\left. \begin{aligned} a_0 \eta_0 &= b_{m-k+1}, \\ a_1 \eta_0 + a_0 \eta_1 &= b_{m-k+2}, \\ a_{k-1} \eta_0 + \dots + a_0 \eta_{k-1} &= b_m, \end{aligned} \right\}$$

где $b_i = 0$, если $i < 0$.

Подставив в уравнение (1.4) выражение (1.1) для $y(t)$

$$y(t) = \sum_{n=0}^{\infty} k_u \cdot f[nT] \cdot s_1(t-nT),$$

получим

$$\begin{aligned} x(t) &= \varphi(t) + \int_0^t \sum_{n=0}^{+\infty} k_u f[nT] s_1(\tau-nT) \bar{x}(t-\tau) d\tau = \\ &= \varphi(t) + \sum_{n=0}^{\infty} k_u f[nT] \int_0^t s_1(\tau-nT) \bar{x}(t-\tau) d\tau. \end{aligned}$$

Учитывая, что $s_1(t-nT)$ при $\tau < nT$ и $\tau \geq (n+\gamma)T$ будем иметь

$$\int_0^t s_1(\tau-nT) \cdot \bar{x}(t-\tau) d\tau = \begin{cases} 0, & \text{если } t < nT; \\ \int_{nT}^t s_1(\tau-nT) \cdot \bar{x}(t-\tau) d\tau, & \text{если } nT \leq t < (n+\gamma)T; \\ \int_{nT}^{(n+\gamma)T} s_1(\tau-nT) \cdot \bar{x}(t-\tau) d\tau, & \text{если } (n+\gamma)T \leq t < \infty; \end{cases}$$

Введем новые переменные $\eta = \tau - nT$, $\xi = t - nT$ и обозначим

$$k(\xi) = \begin{cases} 0, & \text{если } \xi < 0; \\ \int_0^{\xi} s_1(\eta) \cdot \bar{x}(\xi - \eta) d\eta, & \text{если } 0 \leq \xi < \gamma T; \\ \int_0^{\gamma T} s_1(\eta) \cdot \bar{x}(\xi - \eta) d\eta, & \text{если } \gamma T \leq \xi < \infty. \end{cases}$$

Тогда выражение $x(t)$ примет вид

$$x(t) = \varphi(t) + \sum_{n=0}^{\infty} k_u \cdot f[nT] \cdot k(t - nT) \quad (1.6)$$

Отметим, что $\bar{x}(t)$ представляет собой импульсную переходную функцию непрерывной части, а функция $k(\xi)$, являющаяся сверткой функций $\bar{x}(t)$ и $s_1(t)$, будет импульсной переходной функцией последовательного соединения ФЭ и непрерывной части. Обычно объединяют ФЭ и непрерывную часть в приведенную непрерывную часть (ПНЧ) (рис. 5). Тогда $k(\xi)$ будет импульсной переходной функцией ПНЧ.

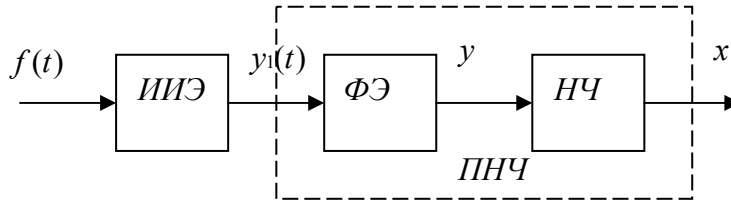


Рис. 5

Перейдем в выражении (1.6) к безразмерному времени, полагая $\bar{t} = t/T$.

Для нулевых начальных условий

$$x_T(\bar{t}) = \sum_{n=0}^{\infty} k_u \cdot f_T[n] \cdot k_T(\bar{t} - n),$$

где $x_T(\bar{t}) = x(t/T)$, $f_T(\bar{t}) = f(t/T)$, $k_T(\bar{t}) = k(t/T)$.

Имеем

$$k_T(\bar{t}) = \int_0^{\bar{t}T} \bar{x}(\bar{t}T - \eta) s_1(\eta) d\eta = \frac{1}{T} \int_0^{\bar{t}} \bar{x}_T(\bar{t} - \bar{\eta}) s_{1T}(\bar{\eta}) d\bar{\eta},$$

где $s_{1T}(\bar{\eta}) = s_1(\eta T)$, $\bar{x}_T(\bar{t}) = \bar{x}(t/T)$.

Пологая $\bar{t} = n + \varepsilon$ ($0 \leq \varepsilon < 1$), получим

$$x_T[n + \varepsilon] = \sum_{m=0}^{\infty} k_u f_T[m] k_T[n + \varepsilon - m].$$

Учитывая, что $k_T(\bar{t}) = 0$ $\bar{t} < 0$, будем иметь

$$x_T[n + \varepsilon] = \sum_{m=0}^n k_u f_T[m] k_T[n + \varepsilon - m]. \quad (1.7)$$

При $k_u = 1$ и $\varepsilon = 1$

$$x_r[n] = \sum_{m=0}^n f_T[m]k_T[n-m]. \quad (1.8)$$

Уравнения (1.7) и (1.8) представляют собой разностные уравнения с постоянными коэффициентами.

1.2. Уравнения многомерных импульсных систем.

Найдем математическую модель импульсной системы с несколькими входами и выходами. Пусть НЧ системы описывается векторным уравнением вида

$$\left. \begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= Ax + Bx \\ y &= Cx \end{aligned} \right\} \quad (1.9)$$

где $x - k$ - мерный, вектор состояния;

$u - r$ - мерный вектор входа;

$y - m$ - мерный вектор выхода;

A - матрица системы размера $(k \times k)$;

B - матрица входа размера $(k \times r)$;

C - матрица выхода размера $(m \times k)$.

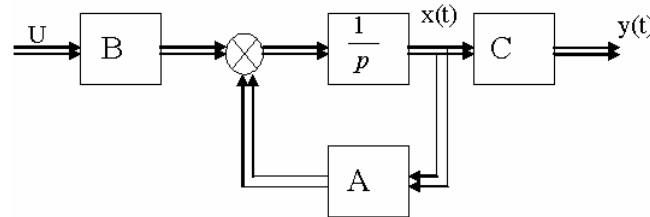


Рис. 6

Входной сигнал $u(t)$ представляет собой амплитудно-модулированную последовательность прямоугольных импульсов шириной γT . Таким образом,

$$u(t) = \begin{cases} u(nT), & \text{если } nT \leq t < (n + \gamma)T \\ 0, & \text{если } (n + \gamma)T \leq t < (n + 1)T \end{cases} \quad (1.10)$$

По формуле Коши имеем для системы (1.9) с учетом (1.10)

$$x(t) = \begin{cases} e^{A(t-nT)}x[nT] + \int_{nT}^y e^{A(t-\tau)}u[nT]d\tau; & nT \leq t < (n + \gamma)T; \\ e^{A[t-(n+\gamma)T]}x[(n + \gamma)T]; & (n + \gamma)T \leq t < (n + 1)T. \end{cases} \quad (1.11)$$

Отсюда получаем

$$x[(n + \gamma)T] = e^{A\gamma T}x[nT] + A^{-1}(e^{A\gamma T} - E)Bu[nT].$$

Подставив это равенство в (1.11) и полагая $t = (n + 1)T$, найдем

$$x[(n + 1)T] = e^{AT}x[nT] + e^{A(1-\gamma)T}A^{-1}(e^{A\gamma T} - E)Bu[nT]. \quad (1.12)$$

Обозначим $e^{AT} = \bar{A}$, $e^{A(1-\gamma)T} \cdot A^{-1}(e^{A\gamma T} - E)B = \bar{B}$

Тогда уравнение (1.12) примет вид

$$x[(n+1)T] = \bar{A} \cdot x[nT] + \bar{B} \cdot u[nT]. \quad (1.13)$$

Если $\gamma = 1$ (цифровая система), то уравнение разомкнутой импульсной системы

$$x[(n+1)T] = \bar{A} \cdot x[nT] + \bar{B}_1 \cdot u[nT]. \quad (1.14)$$

где $\bar{B}_1 = A^{-1}(e^{AT} - E) \cdot B$.

Уравнения (1.13) и (1.14) представляют собой линейные разностные уравнения. Для дальнейшего изложения нам потребуются сведения из теории разностных уравнений и дискретного преобразования Лапласа.

2. НЕКОТОРЫЕ СВЕДЕНИЯ ИЗ ТЕОРИИ РАЗНОСТНЫХ УРАВНЕНИЙ

2.1. Дискретные функции. Конечные разности.

Дискретной, или решетчатой, функцией $f[nT]$ называется функция целочисленного аргумента n ; постоянная T - периодом дискретности, или периодом квантования. Любую непрерывную функцию $f(t)$ можно поставить в соответствие дискретную функцию $f[nT]$, если положить $t = nT$ (рис. 7).

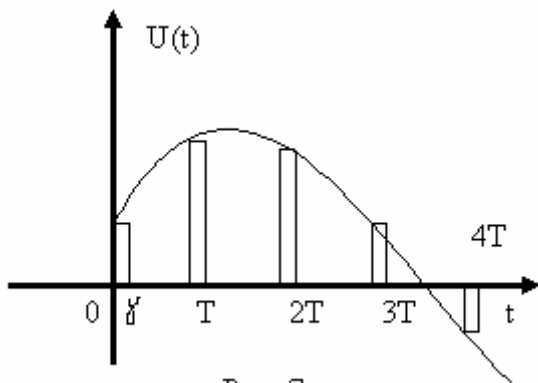


Рис. 7

Если представить непрерывную переменную t в виде $t = (n + \varepsilon)T$, где $0 \leq \varepsilon < 1$, то при каждом фиксированном значении ε получаем смещенную решетчатую функцию $f[(n + \varepsilon)T] = f[nT, \varepsilon T]$. Изменяя ε от 0 до 1, можно получить множество смещенных функций $f[nT, \varepsilon T]$, соответствующих непрерывной функции $f(t)$. Если функция $f(t)$ непрерывна, то $f[(n-1)T, T] = f[nT, 0]$.

Если при $t = nT$, функция $f(t)$ терпит разрыв 1-ого рода, то $\lim_{\varepsilon \rightarrow 1} f[(n-1)T, \varepsilon T] \neq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f[nT, \varepsilon T]$. Тогда под значением функции $f[nT]$ будем понимать предел

справа

$$f[nT] = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f[nT, \varepsilon T].$$

Перейдя к безразмерному времени $\bar{t} = \frac{t}{T}$, получим $f_T(\bar{t}) = f(\bar{t}T)$. Тогда при переходе к дискретной функции о помощью замены $\bar{t} = n + \varepsilon$ будем иметь $f_T[n + \varepsilon] = f_T[n, \varepsilon]$. Примеры дискретных функций:

$$f[n, \varepsilon] = 1[n, \varepsilon]; \quad f[n, \varepsilon] = n + \varepsilon; \quad f[n] = \varepsilon^{an}.$$

Введем понятия конечных разностей и сумм решетчатых функций. Пусть $f[n]$ - решетчатая функция. Разностью 1-го порядка, или первой разностью, $\Delta f[n]$ называется $\Delta f[n] = f[n+1] - f[n]$. Соответственно разность k -го порядка определяется равенством $\Delta^k f[n] = \Delta^{k-1} f[n+1] - \Delta^{k-1} f[n]$.

Можно выразить разность k -го порядка через значения функции $f[n]$ в точках $n, n+1, \dots, n+k$:

$$\Delta^k f[n] = \sum_{m=0}^k (-1)^m C_k^m f[n+k-m], \quad (2.1)$$

где $C_k^m = \frac{k!}{m!(k-m)!}$.

В свою очередь, значение функции $f[n+k]$ может быть выражено через разности различных порядков:

$$f[n+k] = \sum_{m=0}^k C_k^m \Delta^m f[n].$$

Первая разность произведения двух функций $f[n]$ и $g[n]$

$$\Delta\{f[n]g[n]\} = g[n+1]\Delta f[n] + f[n]\Delta g[n].$$

Конечной суммой решетчатой функции $f[n]$ называется функция $g[n]$, определяемая выражением

$$g[n] = \sum_{m=0}^{n-1} f[m].$$

Нетрудно видеть, что

$$\Delta g[n] = \sum_{m=0}^n f[m] - \sum_{m=0}^{n-1} f[m] = f[n]$$

и

$$\sum_{m=0}^{n-1} \Delta f[m] = \sum_{m=0}^{n-1} (f[m+1] - f[m]) = f[n] - f[0].$$

Конечные разности и суммы решетчатых функций являются аналогами производных и интегралов непрерывных функций. Справедлива формула суммирования по частям:

$$\sum_{m=n_0}^{n-1} f[m]\Delta g[m] = f[m]g[m] \Big|_{n_0}^{n-1} - \sum_{m=n_0}^n g[m+1]\Delta f[m].$$

Примеры. 1) Найдем конечные разности функции $f[n] = n^2$:

$$\Delta f[n] = (n+1)^2 - n^2 = 2n;$$

$$\Delta^2 f[n] = 2(n+1) - 2n = 2;$$

$$\Delta^3 f[n] = 2 - 2 = 0.$$

2) Определим конечные разности функции $f[n] = e^{cn}$:

$$\Delta f[n] = e^{c(n+1)} - e^{cn} = e^{cn}(e^c - 1);$$

$$\Delta^2 f[n] = (e^c - 1)(e^{c(n+1)} - e^{cn}) = e^{cn}(e^c - 1)^2;$$

и т.д.

3) Определим конечные сумму функции $f[n] = n$:

$$\sum_{m=0}^{n-1} f[m] = \sum_{m=0}^{n-1} m = \frac{n(n-1)}{2} = C_n^2.$$

4) Обозначим $n^{(k)} = n(n-1)\dots(n-k+1)$.

$$x^0 = \sum_{i=1}^k c_i \xi_i[n_0]. \quad (2.10)$$

Равенства (2.10) представляют собой систему линейных алгебраических уравнений относительно c_i с определителем $W[n_0] = \det(\xi_1[n_0], \dots, \xi_k[n_0]) \neq 0$, так как $\xi_i[n]$ - линейно независимые решения.

Эта система имеет единственное решение $\tilde{c}_1, \dots, \tilde{c}_k$ которому соответствует решение $\tilde{x}[n] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n]$ системы (2.7), удовлетворяющее заданным начальным условиям.

Общее решение неоднородной системы (2.6)

$$x[n] = \sum_{i=1}^k c_i \xi_i[n] + \varphi[n],$$

где $\xi_1[n], \dots, \xi_k[n]$ - линейно независимые решения однородной системы (2.7);

$\varphi[n]$ - частное решение неоднородной системы (2.6).

Частное решение $\varphi[n]$ неоднородной системы может быть найдено методом вариации произвольных постоянных. Полагаем

$$x[n] = \sum_{i=1}^k c_i[n] \xi_i[n]$$

и подставим это значение $x[n]$ в систему (2.6). Получим

$$\sum_{i=1}^k c_i[n+1] \xi_i[n+1] = A[n] \sum_{i=1}^k c_i[n] \xi_i[n] + f[n].$$

Но $\xi_i[n+1] = A[n] \xi_i[n]$. Тогда

$$\sum_{i=1}^k \Delta c_i[n] \xi_i[n+1] = f[n]. \quad (2.11)$$

Определитель этой системы $W[n+1] = \det(\xi_1[n+1], \dots, \xi_k[n+1]) \neq 0$.

Решив систему уравнений (2.11) по правилу Крамера, будем иметь

$$\Delta c_i[n] = \frac{W_i[n]}{W[n+1]} \quad (i = 1, 2, \dots, k),$$

где $W_i[n] = \det(\xi_1[n], \dots, f^i[n], \dots, \xi_k[n])$.

Тогда

$$c_i[n] = \tilde{c}_i + \sum_{m=0}^{n-1} \frac{W_i[m]}{W[m+1]} \quad (i = 1, 2, \dots, k),$$

и

$$x[n] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n] + \sum_{i=1}^k \xi_i[n] \sum_{m=0}^{n-1} \frac{W_i[m]}{W[m+1]}.$$

Пусть теперь $x_1[n] = \xi_1[n], \dots, \xi_k[n]$, где $\xi_1[n], \dots, \xi_k[n]$ - линейно независимые решения системы (2.7). Поэтому $\det x_1[n] \neq 0$. образуем матрицу

$$x[n, n_0] = x_1[n]x_1^{-1}[n_0].$$

Столбцы матрица $x[n, n_0]$ также являются линейно независимыми решениями системы уравнений (2.7) и составляют фундаментальную матрицу решений система (2.7). Отметим следующие свойства фундаментальной матрицы решений:

1. $x[n_0, n_0] = x_1[n_0]x_1^{-1}[n_0] = E$;
2. $x[n+1, n_0] = x_1[n+1]x_1^{-1}[n_0] = A[n]x_1[n]x_1^{-1}[n_0] = A[n]x[n, n_0]$

т.е. фундаментальная матрица решений удовлетворяет матричному уравнению

$$x[n+1] = A[n]x[n];$$

3. $x[n_1, n_0]x[n_0, n_2] = x_1[n_1]x_1^{-1}[n_0]x_1[n_0]x_1^{-1}[n_2] = x[n_1, n_2]$. - групповое свойство фундаментальной матрицы решений;

$$4. x[n_2, n_1] = x_1[n_2]x_1^{-1}[n_1] = (x_1[n_1]x_1^{-1}[n_2])^{-1} = x^{-1}[n_1, n_2].$$

Если известна фундаментальная матрица решений, то решение $x[n]$ однородной системы (2.7), удовлетворяющее заданным начальным условиям $x[n_0] = x^0$ имеет вид

$$x[n] = x[n, n_0]x^0.$$

В самом деле,

$$x[n_0] = x[n_0, n_0]x^0 = x^0 \text{ и } x[n+1] = x[n+1, n_0]x^0 = A[n]x[n, n_0]x^0 = A[n]x[n].$$

Решение неоднородной системы (2.6) ищем в виде $x[n] = x[n, n_0]y[n]$. Подставив это выражение в уравнение (2.6), получим

$$x[n+1, n_0]y[n+1] = A[n]x[n, n_0]y[n] + f[n],$$

или

$$x[n+1, n_0]\Delta y[n] = f[n],$$

откуда

$$\Delta y[n] = x^{-1}[n+1, n_0]f[n] = x[n_0, n+1]f[n].$$

Просуммировав обе части равенства, найдем

$$y[n] = \sum_{m=n_0}^{n-1} x[n_0, m+1]f[m] + y[n_0].$$

Учитывая, что $y[n_0] = x^0$, получим

$$x[n] = x[n, n_0]x^0 + \sum_{m=n_0}^{n-1} x[n, m+1]f[m]. \quad (2.12)$$

Формула (2.12) представляет собой формулу Коши для систем линейных разностных уравнений с переменными коэффициентами.

Разностное уравнение вида

$$a_0[n]x[n+k] + a_1[n]x[n+k-1] + \dots + a_k[n]x[n] = f[n], \quad (2.13)$$

где $a_0[n] \neq 0$, $a_k[n] \neq 0$, называется неоднородным линейным разностным уравнение k -ого порядка.

Если $f[n] \equiv 0$, т.е. уравнение имеет вид

$$a_0[n]x[n+k] + a_1[n]x[n+k-1] + \dots + a_k[n]x[n] = 0, \quad (2.14)$$

то уравнение называется однородным.

Обозначив

$$\begin{aligned} x[n] &= x_1[n], \\ x[n+k] &= x_2[n], \\ &\dots \\ x[n+k-1] &= x_k[n]. \end{aligned}$$

сведем уравнение (2.13) к системе k уравнений первого порядка

$$\begin{cases} x_1[n+1] = x_2[n], \\ x_2[n+1] = x_3[n], \\ \dots \\ x_{k-1}[n+1] = x_k[n], \\ x_k[n+1] = -\frac{a_k[n]}{a_0[n]}x_1[n] - \dots - \frac{a_1[n]}{a_0[n]}x_{k-1}[n] + \frac{1}{a_0[n]}f[n]. \end{cases}$$

Получили систему уравнений вида (2.6), где

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \\ -\frac{a_k}{a_0} & -\frac{a_{k-1}}{a_0} & -\frac{a_{k-2}}{a_0} & \dots & -\frac{a_2}{a_0} & -\frac{a_1}{a_0} \end{bmatrix}, f[n] = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ \frac{f[n]}{a_0[n]} \end{bmatrix}.$$

Начальные условия задаются в виде

$$x[n_0] = x_0, \quad x[n_0+1] = x_1, \dots, x[n_0+k-1] = x_{k-1}. \quad (2.15)$$

Пусть $\xi_1[n], \dots, \xi_k[n]$ - линейно независимые решения однородного уравнения (2.14). Тогда определитель Вронского

$$W[n] = \begin{bmatrix} \xi_1[n] \dots \xi_k[n] \\ \xi_1[n+1] \dots \xi_k[n+1] \\ \dots \\ \xi_1[n+k-1] \dots \xi_k[n+k-1] \end{bmatrix}$$

Учитывая, что

$$\det A[n] = (-1)^{k+1} \left(-\frac{a_k[n]}{a_0[n]}\right) = (-1)^k \left(\frac{a_k[n]}{a_0[n]}\right),$$

получим формулу Лиувилля-Остроградского для уравнения (2.14):

$$W(\xi_1[n], \dots, \xi_k[n]) = \prod_{m=n_0}^{n-1} (-1)^k \frac{a_k[m]}{a_0[m]} W(\xi_1[n_0], \dots, \xi_k[n_0]).$$

Общее решение однородного уравнения (2.14)

$$x[n] = \sum_{i=1}^k c_i \xi_i[n],$$

а общее решение неоднородного уравнения (2.13)

$$W[n+1] = \frac{\begin{vmatrix} \xi_1[n+1] & \dots & \xi_k[n+1] \\ \dots & \dots & \dots \\ \xi_1[n+k] & \dots & \xi_k[n+k] \end{vmatrix}}{\dots} \neq 0,$$

поэтому система имеет единственное решение. Решив систему уравнений (2.16) по правилу Крамера, будем иметь

$$\Delta c_i[n] = (-1)^{k+i} \frac{f[n] W_i[n+1]}{a_0[n] W[n+1]} \quad (i = 1, 2, \dots, k) \quad (2.17)$$

где

$$W_i[n+1] = \frac{\begin{vmatrix} \xi_i[n+1] & \dots & \xi_{i-1}[n+1] & \xi_{i+1}[n+1] & \dots & \xi_k[n+1] \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \xi_i[n+k] & \dots & \xi_{i-1}[n+k] & \xi_{i+1}[n+k] & \dots & \xi_k[n+k] \end{vmatrix}}{\dots}$$

Из равенств (2.17) найдем

$$c_i[n] = \tilde{c}_i + (-1)^{k+i} \sum_{m=n_0}^{n-1} \frac{f[m] W_i[m+1]}{a_0[m] W[m+1]}$$

Тогда

$$x[n] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n] + \sum_{m=n_0}^{n-1} \frac{f[m] G[n, m+1]}{a_0[m] W[m+1]} \quad (2.18)$$

где $G[n, m-1] = \sum_{i=1}^k (-1)^{k+i} \xi_i[n] W_i[m+1]$

Нетрудно видеть, что

$$G[n, m+1] = \frac{\begin{vmatrix} \xi_1[m+1] & \dots & \xi_k[m+1] \\ \dots & \dots & \dots \\ \xi_1[m+k+1] & \dots & \xi_k[m+k+1] \\ \xi_1[n] & \dots & \xi_k[n] \end{vmatrix}}{\dots}$$

отсюда следует, что

$$K[n, m+1] = \frac{G[n, m+1]}{W[m+1]} = 0 \quad \text{при } n = m+1; \dots, n = m+k-1$$

$$\text{и } K[n, m+1] = 1 \quad \text{при } n = m+k \text{ или}$$

$$K[m+i, m+1] = 0 \quad \text{при } i = 1, 2, \dots, k-1; K[m+k, m+1] = 1.$$

Формула (2.18) примет вид

$$x[n] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n] + \sum_{m=n_0}^{n-1} \frac{f[m]}{a_0[m]} K[n, m+1]. \quad (2.19)$$

Здесь $\sum_{m=n_0}^{n-1} \frac{f[m]}{a_0[m]} K[n, m+1] = \varphi[n]$ - частное решение неоднородного уравнения (2.13).

Полагая в равенстве (2.19) $n = n_0, \dots, n = n_0 + k - 1$ и учитывая начальные условия (2.15) имеем

$$\begin{aligned}
x[n_0] &= \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n_0] = x_0; \\
x[n_0 + 1] &= \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n_0 + 1] + \frac{f[n_0]}{a_0[n_0]} K[n_0 + 1, n_0 + 1] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n_0 + 1] = x_1; \\
&\dots\dots\dots \\
x[n_0 + k - 1] &= \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n_0 + k - 1] + \frac{f[n_0]}{a_0[n_0]} K[n_0 + k - 1, n_0 + 1] + \dots \\
&\dots + \frac{f[n_0 + k - 2]}{a_0[n_0 + k - 2]} K[n_0 + k - 1, n_0 + k - 1] = \sum_{i=1}^k \tilde{c}_i \xi_i[n_0 + k - 1] = x_{k-1}.
\end{aligned}$$

Получим k уравнений относительно k неизвестных \tilde{c}_i . Определитель этой системы $W(\xi_1[n_0], \dots, \xi_k[n_0])$,

Поэтому система имеет единственное решение $\tilde{c}_i = a_i$. Тогда $\bar{x}[n] = \sum_{i=1}^k a_i \xi_i[n]$ будет решением однородного уравнения (2.14), удовлетворяющим начальным условиям (2.15).

Выражение (2.19) запишем в виде

$$x[n] = \bar{x}[n] + \sum_{m=n_0}^{n-1} \frac{f[m]}{a_0[m]} K[n, m + 1]. \quad (2.20)$$

Здесь $x[n]$ - решение неоднородного уравнения (2.13) при начальных условиях (2.15);

$\bar{x}[n]$ - решение соответствующего однородного уравнения (2.14), удовлетворяющее начальным условиям (2.15);

$K[n, m + 1]$ - решение однородного уравнения (2.14), удовлетворяющее начальным условиям:

$$K[n, m + 1] = 0 \text{ при } n = m + 1; \dots n = m + k - 1,$$

$$K[n, m + 1] = 1 \text{ при } n = m + 1; \dots n = m + k.$$

В самом деле, $\bar{x}[n] = \sum_{i=1}^k a_i \xi_i[n]$ - решение однородного уравнения (2.14) как линейная комбинация его решений $\xi_i[n]$. Удовлетворение начальным условиям (2.15) следует из способа определения произвольных постоянных \tilde{c}_i .

Легко показать, что функция $K[n, m + 1]$ является решением однородно уравнения (2.14). Действительно,

$$\left. \begin{aligned} y_{j+1}[n] &= \lambda_i y_{j+1}[n] + y_{j+2}[n], \\ y_{j+2}[n] &= \lambda_i y_{j+1}[n] + y_{j+3}[n], \\ &\dots \\ y_{j+r_i-1}[n] &= \lambda_i y_{j+r_i-1}[n] + y_{j+r_i}[n], \\ y_{j+r_i}[n] &= \lambda_i y_{j+r_i}[n]. \end{aligned} \right\} \quad (2.24)$$

Введем новые функции $z_{j+s}[n]$ ($s = 1, 2, \dots, r_i$) с помощью равенств

$$y_{j+s}[n] = z_{j+s}[n] \lambda_i^n. \quad (2.25)$$

Тогда система уравнений (2.24) примет вид

$$\left. \begin{aligned} \Delta z_{j+1}[n] &= \frac{1}{\lambda_i} z_{j+2}[n], \\ &\dots \\ \Delta z_{j+r_i-1}[n] &= \frac{1}{\lambda_i} z_{j+r_i}[n], \\ \Delta z_{j+r_i}[n] &= 0. \end{aligned} \right\}$$

Решение этой системы

$$\left. \begin{aligned} z_{j+r_i}[n] &= c_{i0}, \quad z_{j+r_i-1}[n] = c_{i1} + \frac{c_{i0}}{\lambda_i} n, \dots, \\ z_{j+1}[n] &= \frac{c_{i0}}{(r_i-1)! \lambda_i} n^{r_i-1} + \dots + \frac{c_{i r_i-2}}{\lambda_i} n + c_{i r_i-1} \end{aligned} \right\}$$

равенство (2.25), получим

$$\left. \begin{aligned} y_{j+r_i-1}[n] &= c_{i0} \lambda_i^n, \\ y_{j+r_i-2}[n] &= c_{i0} \lambda_i^{n-1} n + c_{i0} \lambda_i^n, \\ &\dots \\ y_{j+1}[n] &= c_{i0} c_n^{r_i-1} \lambda_i^{n-r_i-1} + \dots + c_{i r_i-1} \lambda_i^n \end{aligned} \right\}$$

Аналогичные результаты могут быть найдены для остальных клеток Жордана матрицы ζ . Возвращаясь к исходным переменным, $x_i[n]$ получим общее решение однородной системы (2.22)

$$x_i[n] = \sum_{j=1}^l P_{ij}[n] \lambda_i^n \quad (i = 1, 2, \dots, k) \quad (2.26)$$

Здесь $P_{ij}[n]$ - полиномы системы $\leq r_i - 1$, коэффициенты которых могут быть определены путем подстановки (2.26) в исходную систему уравнений (2.22).

Таким образом, для решения однородной системы разностных уравнений (2.22) необходимо определить корни λ_j характеристического уравнения матрицы A , записать решение в виде (2.26) и определить полиномы $P_{ij}[n]$. Частное решение неоднородной системы уравнений (2.21) может быть найдено методом вариации произвольной постоянной. Когда функции $f_i[n]$ имеют вид $f_i[n] = c_i \alpha^n n^\beta$. (α - в общем случае комплексное число; $\beta \geq 0$ - целое), частное решение может быть найдено методом

неопределенных коэффициентов аналогично тому, как это делается в теории дифференциальных уравнений. Здесь могут иметь место два случая.

1. Пусть число α не является корнем характеристического уравнения, т.е.

$$\det(A - \lambda E) = 0.$$

Тогда частное решение отыскивается в виде

$$x_i[n] = P_i^\beta[n] \alpha^n \quad (i = 1, 2, \dots, k)$$

где $P_i^\beta[n]$ - многочлен степени β . Его коэффициенты определяются путем подстановки $x_i[n]$ в исходную систему уравнений.

2. Если α является корнем характеристического уравнения, то частное решение отыскивается в виде

$$x_i[n] = P_i^{\beta+e}[n] \alpha^n \quad (i = 1, 2, \dots, k)$$

где $P_i^{\beta+e}[n]$ - многочлен степени $\beta + e$, e - наивысший показатель степени у элементарных делителей матрица $A - \lambda E$, соответствующих собственному значению α .

Пример. Найти общее решение системы уравнений

$$\left. \begin{aligned} x_1[n+1] &= x_2[n], \\ x_2[n+1] &= -2x_1[n] - 3x_2[n] + n^2. \end{aligned} \right\}$$

Найдем вначале общее решение однородного уравнения. Характеристическое уравнение

$$\begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ -1 & -3-\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 + 3\lambda + 2 = 0.$$

Его корни $\lambda_1 = -2$, $\lambda_2 = -1$.

Составляющую решения, соответствующую $\lambda_1 = -2$, ищем в виде

$$x_1 = a_1(-2)^n; \quad x_2 = a_2(-2)^n.$$

Для определения a_1 и a_2 имеем систему уравнений

$$\left. \begin{aligned} (-2)^{n+1} a_1 &= (-2)^n a_2, \\ (-2)^{n+1} a_2 &= (-2)^{n+1} a_1 - 3(-2)^n a_2. \end{aligned} \right\}$$

Ее решение $-2a_1 = a_2$.

Аналогично для $\lambda_2 = -1$ ищем $x_1[n] = b_1(-1)^n$; $x_2[n] = b_2(-1)^n$.

Тогда

$$\left. \begin{aligned} (-1)^{n+1} b_1 &= (-1)^n b_2, \\ (-1)^{n+1} b_2 &= -2(-1)^n b_1 - 3(-1)^n b_2. \end{aligned} \right\}$$

Откуда $-b_1 = b_2$.

Общее решение однородной системы

$$\left. \begin{aligned} x_1[n] &= c_1(-2)^n + c_2(-1)^n, \\ x_2[n] &= -2c_1(-2)^n - c_2(-1)^n. \end{aligned} \right\}$$

Частное решение неоднородной системы ищем в виде

$$\begin{aligned}\bar{x}_1[n] &= A_0 + A_1 n + A_2 n^2, \\ \bar{x}_2[n] &= B_0 + B_1 n + B_2 n^2.\end{aligned}$$

Для определения коэффициентов подставим $\bar{x}_1[n]$ и $\bar{x}_2[n]$ в исходную систему уравнений и приравняем коэффициенты при одинаковых степенях n . Получим систему уравнений

$$\left. \begin{aligned}A_0 + A_1 + A_2 &= B_0, \\ A_1 + 2A_2 &= B_1, \\ A_2 &= B_2, \\ B_0 + B_1 + B_2 &= -2A_0 - 3B_0, \\ B_0 + 2B_2 &= -2A_1 - 3B_1, \\ B_2 &= -2A_2 - 3B_2 + 1.\end{aligned} \right\}$$

Ее решение: $A_2 = B_2 = \frac{1}{6}$; $A_1 = -\frac{5}{18}$; $B_1 = \frac{1}{18}$; $A_0 = \frac{1}{27}$; $B_0 = -\frac{2}{27}$.

Тогда общее решение неоднородной системы уравнений будет

$$\begin{aligned}x_1[n] &= c_1(-2)^n + c_2(-1)^n + \frac{1}{54}(2 - 15n + 9n^2) \\ x_2[n] &= -2c_1(-2)^n - c_2(-1)^n + \frac{1}{54}(-4 + 3n + 9n^2).\end{aligned}$$

Формула Коши для системы разностных уравнений с постоянными коэффициентами

$$x[n] = x[n - n_0]x_0 + \sum_{m=n_0}^{n-1} x[n - m - 1]f[m].$$

Здесь $x_0 = x[n_0]$ - вектор начальных условий; $x[n]$ - фундаментальная матрица решений, причем $x[n] = A^n$.

Рассмотрим способ определения фундаментальной матрицы решений. Пусть $D(\lambda) = \det(A - \lambda E)$ - характеристический многочлен матрицы A . В силу теорема Кэли-Гамильтона $D(A) = 0$. Пусть теперь $N(\lambda)$ - многочлен степени $n > k$. Тогда

$$N(\lambda) = D(\lambda)Q(\lambda) + R(\lambda),$$

причем степень остатка $R(\lambda) \leq k - 1$.

Если λ_i - корень характеристического уравнения $D(\lambda) = 0$,

$$N(\lambda_i) = R(\lambda_i) \quad \text{и} \quad N(A) = R(A) \tag{2.27} \quad \text{Если}$$

λ_i - простой корень характеристического уравнения, то для определения коэффициентов b_j , полинома

$R(\lambda) = b_0 \lambda^{k-1} + \dots + b_k$ используется k -равенств (2.27).

Если λ_i - корень кратности r_i , то используется равенства

$$\left. \frac{d^m}{d\lambda^m} N(\lambda) \right|_{\lambda=\lambda_i} = \left. \frac{d^m}{d\lambda^m} R(\lambda) \right|_{\lambda=\lambda_i} \quad (m = 0, 1, \dots, r_i - 1)$$

Пример. Найти фундаментальную матрицу решения системы линейных разностных уравнений

$$\left. \begin{aligned} x_1[n+1] &= x_2[n], \\ x_2[n+1] &= -2x_1[n] - 3x_2[n]. \end{aligned} \right\}$$

Матрица A системы имеет вид

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -2 & -3 \end{bmatrix}.$$

Корни характеристического уравнения

$$\det(A - \lambda E) = \lambda^2 + 3\lambda + 2 = 0$$

Будут $\lambda_1 = -2$; $\lambda_2 = -1$.

Многочлен $R(\lambda) = b_0\lambda + b_1$, причем для определения b_0 и b_1 имеем систему уравнений

$$\left. \begin{aligned} (-2)^n &= -2b_0 + b_1, \\ (-1)^n &= -b_0 + b_1, \end{aligned} \right\} \text{откуда} \quad \begin{aligned} b_0 &= (-1)^n - (-2)^n, \\ b_1 &= 2(-1)^n - (-2)^n. \end{aligned}$$

Тогда

$$A^n = R(A) = b_0A + b_1E = \begin{bmatrix} 2(-1)^n - (-2)^n & (-1)^n - (-2)^n \\ -2(-1)^n + 2(-2)^n & (-1)^n + (-2)^n \end{bmatrix}.$$

Рассмотрим линейное неоднородное разностное уравнение k -го порядка с постоянными коэффициентами

$$a_0x[n+k] + a_1x[n+k-1] + \dots + a_kx[n] = f[n] \quad (2.28)$$

и соответствующее ему однородное уравнение

$$a_0x[n+k] + a_1x[n+k-1] + \dots + a_kx[n] = 0 \quad (2.29)$$

Решение однородного уравнения. (2.29) ищем в виде $x[n] = a\lambda^n$.

Подставив в уравнение (2.29), будем иметь

$$a\lambda^n (a_0\lambda^k + a_1\lambda^{k-1} + \dots + a_k) = 0$$

Или

$$a_0\lambda^k + a_1\lambda^{k-1} + \dots + a_k = 0 \quad (2.30)$$

Таким образом, λ является корнем характеристического уравнения (2.30).

Пусть корни $\lambda_1, \dots, \lambda_k$ характеристического уравнения (2.30) вещественны и различны. Тогда решения $x_i = \lambda_i^k$ ($i = 1, 2, \dots, k$) образуют линейно независимую систему решений. Определитель Вронского

$$W(0) = \begin{bmatrix} 1 & 1 & \dots & 1 \\ \lambda_1 & \lambda_2 & \dots & \lambda_k \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \lambda_1^{k-1} & \lambda_2^{k-1} & \dots & \lambda_k^{k-1} \end{bmatrix} = \prod_{k \geq i > j \geq 1} (\lambda_i - \lambda_j) \neq 0,$$

и общее решение уравнения (2.29)

$$x[n] = \sum_{i=1}^k c_i \lambda_i^n, \quad (2.31)$$

где c_1, \dots, c_k - произвольные постоянные.

Рассмотрим случай комплексных корней характеристического уравнения. Пусть $\lambda_i = \rho_i (\cos \varphi_i + j \sin \varphi_i)$ - комплексный корень уравнения (2.30). Тогда $\bar{\lambda}_i = \rho_i (\cos \varphi_i - j \sin \varphi_i)$ также является корнем характеристического уравнения. Выделим из общего решения (2.31) слагаемые, соответствующие комплексным корням λ_i и $\bar{\lambda}_i$ характеристического уравнения (2.30):

$$c_i \lambda_i^n + c_{i+1} \bar{\lambda}_i^n = c_i \rho_i^n (\cos \varphi_i + j \sin \varphi_i) + c_{i+1} \rho_i^n (\cos \varphi_i - j \sin \varphi_i) = \rho_i^n (c_i^1 \cos \varphi_i + c_i^2 \sin \varphi_i),$$

где $c_i^1 = c_i + c_{i+1}$, $c_i^2 = j(c_i - c_{i+1})$.

Таким образом, комплексным корням характеристического уравнения (2.30) соответствуют в общем решении (2.31) вещественные составляющие вида $\rho^n (c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi)$. Если корни характеристического уравнения кратные, то общее решение $x[n]$ имеет вид

$$x[n] = \sum_{i=1}^s \lambda_i^n P_i[n],$$

причем $P_i[n]$ - многочлены степени $r_i - 1$, где r_i - кратность корня λ_i характеристического уравнения (2.30).

Частное решение неоднородного уравнения (2.28) в общем случае может быть найдено методом вариации произвольное постоянной. Если правая часть $f[n]$ неоднородного уравнения имеет вид $f[n] = c \alpha^n n^\beta$ где α - любое число, в том числе и комплексное $\beta \geq 0$, $c = const$, то частное решение может быть определено методом неопределенных коэффициентов. Здесь имеют место два случая.

1. Число α не является нормам характеристического уравнения (2.30). Частное решение отыскивается в виде

$$\bar{x}[n] = P^\beta[n] \alpha^n,$$

где $P^\beta[n]$ - многочлен степени β с неопределенными коэффициентами. Коэффициента многочлена $P^\beta[n]$ определяются путем подстановки $\bar{x}[n]$ в уравнение (2.28) в приравнивания коэффициентов при одинаковых степенях n .

2. Число α является корнем характеристического уравнения (2.30) с кратностью r . Частное решение неоднородного уравнения (2.28) отыскивается в виде

$$\bar{x}[n] = P^{\beta+r}[n] \alpha^n,$$

где $P^{\beta+r}[n]$ - многочлен степени $\beta + r$ с неопределенными коэффициентами.

Пример. Найти решение уравнения

$$x[n+3] - 4x[n+2] + 5x[n+1] - 2x[n] = n,$$

удовлетворяющее начальным условиям

$$x[0] = x[1] = x[2] = 0.$$

Вначале определим общее решение однородного уравнения

$$x[n+3] - 4x[n+2] + 5x[n+1] - 2x[n] = 0.$$

Характеристическое уравнение имеет вид

$$\lambda^3 - 4\lambda^2 + 5\lambda - 2 = 0;$$

его корни $\lambda_{1,2} = 1$, $\lambda_3 = 2$.

Общее решение однородного уравнения

$$x[n] = c_1 + c_2 n + c_3 2^n.$$

Частное решение неоднородного уравнения найдем методом неопределенных коэффициентов. Согласно изложенному выше, имеем

$$\bar{x}[n] = (a_0 + a_1 n)n^2.$$

Подставив $\bar{x}[n]$ в исходное уравнение, получим

$$[a_0 + a_1(n+3)](n+3)^2 - 4[a_0 + a_1(n+2)](n+2)^2 + \\ + 5[a_0 + a_1(n+1)](n+1)^2 - 2(a_0 + a_1(n))n^2 = n,$$

откуда $a_1 = -\frac{1}{6}$, $a_0 = 0$.

Таким образом, общее решение неоднородного уравнения

$$x[n] = c_1 + c_2 2^n + c_3 2^n - \frac{n^3}{6}$$

Произвольные постоянные определим, исходя из заданных начальных условий. Имеем

$$\left. \begin{aligned} c_1 + c_3 &= 0, \\ c_1 + c_2 + 2c_3 &= \frac{1}{6}, \\ c_1 + 2c_2 + 4c_3 &= \frac{4}{3}, \end{aligned} \right\}$$

откуда $c_1 = -1$; $c_2 = -\frac{5}{6}$; $c_3 = 1$.

Частное решение исходного уравнения, удовлетворяющее заданным начальным условиям.

$$x[n] = -1 - \frac{5}{6}n + 2^n - \frac{n^3}{6}.$$

3. ДИСКРЕТНОЕ ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ЛАПЛАСА

3.1. Функции-оригиналы. Формула обращения.

Введем понятие дискретных функций-оригиналов. Функция $x[n]$ называется функцией-оригиналом, если она удовлетворяет следующим условиям:

1. $x[n] = 0$ при $n < 0$;
2. $x[n]$ растет не быстрее некоторой показательной функции, т.е. существуют такие

$M > 0$ и $\sigma_0 \geq 0$, что

$$|x[n]| \leq Me^{\sigma_0 n}.$$

Число σ_0 называется показателем роста, или абсциссой абсолютной сходимости.

Изображением по Лапласу дискретной функции $x[n]$ называется функция $x^*(q)$ комплексной переменной $q = \sigma + j\bar{\omega}$, удовлетворяющая соотношению

$$x^*(q) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x[n]. \quad (3.1)$$

Функция $x^*(q)$ называется изображением функции $x[n]$; операция дискретного преобразования обозначается так:

$$x^*(q) = D\{x[n]\}; \text{ или } x^*(q) \xrightarrow{0} x[n].$$

Свойства изображения $x^*(q)$ характеризует следующая **теорема**:

Функция $x^*(q)$ определена в полуплоскости $\operatorname{Re} q > \sigma_0$ и является в ней аналитической функцией.

Доказательство. Исследуем сходимость ряда (3.1):

$$\left| \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x[n] \right| \leq \sum_{n=0}^{\infty} e^{-n\sigma} Me^{\sigma_0 n} = \sum_{n=0}^{\infty} Me^{-(\sigma-\sigma_0)n} = \frac{Me^{\sigma}}{e^{\sigma} - e^{\sigma_0}}.$$

Отсюда следует, что ряд (3.1) сходится, прием абсолютно, в полуплоскости $\operatorname{Re} q > \sigma_0$. Покажем возможность полученного дифференцирования ряда (3.1). Для этого исследуем сходимость ряда, составленного из производных:

$$\left| \left(\sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x[n] \right)' \right| \leq \sum_{n=0}^{\infty} ne^{-n\sigma} |x[n]| \leq \sum_{n=0}^{\infty} Mne^{-(\sigma-\sigma_0)n} \leq \sum_{n=0}^{\infty} Me^{-(\sigma-\sigma_0')n} = \frac{Me^{\sigma}}{e^{\sigma} - e^{\sigma_0'}}.$$

Где $\sigma_0' = \sigma_0 + \alpha$ (α - произвольное малое число)

Пример. Определим изображения некоторых дискретных функций:

$$1) x[n] = 1[n]; x^*(q) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \cdot 1 = \frac{e^q}{e^q - 1}.$$

$$2) x[n] = e^{\alpha n}; x^*(q) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \cdot e^{\alpha n} = \frac{e^q}{e^q - e^{\alpha}}.$$

3) $x[n] = e^{n^2}$; эта дискретная функция не является функцией-оригиналом и не имеет изображения.

Изображение функции $x[n]$ преобразуемой по Лапласу, является единственным. В самом деле, пусть $x_1^*(q) = D\{x[n]\}$ и $x_2^*(q) = D\{x[n]\}$. Тогда

$$x_1^*(q) - x_2^*(q) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} (x[n] - x[n]) \equiv 0,$$

Т.е. $x_1^*(q) \equiv x_2^*(q)$.

Изображение $x^*(q)$ является функцией e^q , поэтому $x^*(q)$ - периодическая функция с периодом $T = 2\pi j$.

В ряде случаев используется Z -преобразование, определяемое выражением

$$x_z(z) = \sum_{n=0}^{\infty} z^{-n} x[n],$$

которое получается из $x^*(q)$ с помощью замены $e^q = z$. Получим формулу обращения, позволяющую определить по известному изображению функцию-оригинал. Для этого умножим обе части равенства (3.1) на e^{mq} и проинтегрируем по отрезку $L: q = \sigma + j\bar{\omega}; -\pi < \bar{\omega} \leq \pi$, причем $\sigma > \sigma_0$ (рис. 8).

Получим

$$\int_{\sigma - j\pi}^{\sigma + j\pi} x^*(q) e^{mq} dq = \int_{\sigma - j\pi}^{\sigma + j\pi} \sum_{n=0}^{\infty} e^{-(n-m)q} x[n] dq = \sum_{n=0}^{\infty} x[n] \int_{\sigma - j\pi}^{\sigma + j\pi} e^{-(n-m)q} dq = x[m] \cdot 2\pi j.$$

При этом

$$\int_{\sigma - j\pi}^{\sigma + j\pi} e^{-(n-m)q} dq = \frac{e^{-(n-m)(\sigma + j\pi)} - e^{-(n-m)(\sigma - j\pi)}}{n-m} = \frac{e^{-(n-m)\sigma}}{n-m} (e^{j\pi(n-m)} - e^{-j\pi(n-m)}) = \begin{cases} 0, & \text{если } n \neq m; \\ 2\pi j, & \text{если } n = m. \end{cases}$$

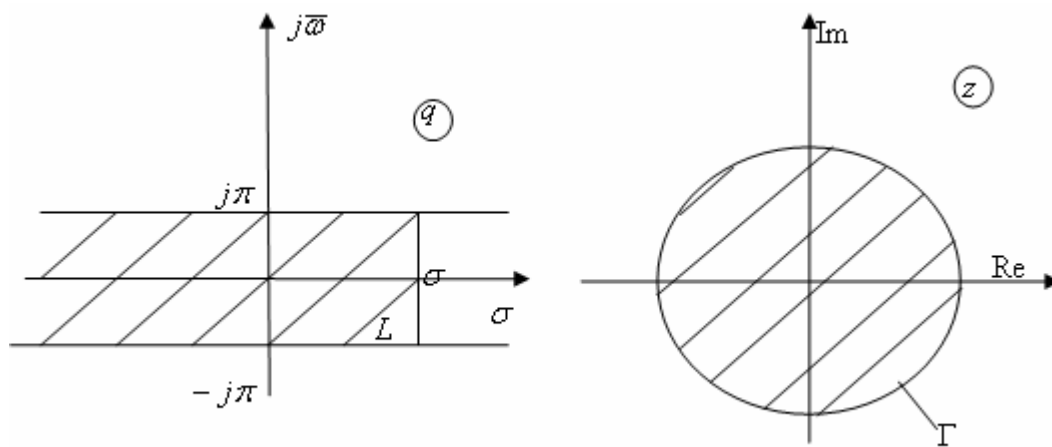


Рис. 8

Тогда

$$x[n] = \frac{1}{2\pi j} \int_{\sigma-j\pi}^{\sigma+j\pi} x^*(q) e^{nq} dq. \quad (3.2)$$

Интеграл (3.2) можно вычислить следующим образом. С помощью замены $e^q = z$ отобразим левую полу полосу $\operatorname{Re} q \leq \sigma, -\pi < \operatorname{Im} q \leq \pi$ на внутренность круга $|z| \leq e^\sigma$ (рис. 8). Обозначив

$$x^*[n] \Big|_{e^q=z} = x_z(z),$$

Получим

$$x[n] = \frac{1}{2\pi j} \int_{\sigma-j\pi}^{\sigma+j\pi} x^*(q) e^{nq} dq = \frac{1}{2\pi j} \oint_{\Gamma} x_z(z) z^{n-1} dz = \sum_{\nu} \operatorname{Выч}[x_z(z) z^{n-1}], \quad (3.3)$$

Причем вычеты берутся по всем особым точкам, расположенным внутри контура Γ .

Пример. Пусть $x^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - e^\alpha)^2}$. определим соответствующую функцию-оригинал:

$$x[n] = \sum_{\nu} \operatorname{Выч} \left[\frac{z^n}{(z - e^\alpha)^2} \right] = \lim_{z \rightarrow e^\alpha} \frac{d}{dz} z^n = n e^{\alpha n}.$$

3.2 Свойства дискретного преобразования Лапласа

1. **Линейность.** Изображение линейной комбинации дискретных функций равно линейной комбинации изображений этих функций, т.е.

$$D\{\sigma_1 x_1[n] + \sigma_2 x_2[n]\} = \sigma_1 X_1^*(q) + \sigma_2 X_2^*(q).$$

В самом деле,

$$\begin{aligned} D\{\sigma_1 x_1[n] + \sigma_2 x_2[n]\} &= \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} (\sigma_1 x_1[n] + \sigma_2 x_2[n]) = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \sigma_1 x_1[n] + \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \sigma_2 x_2[n] = \sigma_1 X_1^*(q) + \sigma_2 X_2^*(q). \end{aligned}$$

Пример. Найти изображение функции $x[n] = \sin \omega_0 n$.

Имеем

$$\sin \omega_0 n = \frac{e^{j\omega_0 n} - e^{-j\omega_0 n}}{2j}$$

Тогда

$$X^*(q) = D \left\{ \frac{e^{j\omega_0 n} - e^{-j\omega_0 n}}{2j} \right\} = \frac{1}{2j} \left[\frac{e^q}{e^q - e^{j\omega_0}} - \frac{e^q}{e^q - e^{-j\omega_0}} \right] = \frac{e^q \sin \omega_0}{e^{2q} - 2e^q \cos \omega_0 + 1}.$$

2. **Теорема сдвига.** Для любого целого $k > 0$

$$D\{x[n+k]\} = e^{kq} X^*(q).$$

Т.е. запаздывание оригинала на k соответствует умножению изображения на e^{-kq}

Доказательство

$$D\{x[n-k]\} = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x[n-k] = \sum_{m=-k}^{\infty} e^{-(k+m)q} x[m] = \sum_{m=0}^{\infty} e^{-(k+m)q} x[m] = e^{-kq} X^*(q).$$

Здесь учтено, что $x[n] = 0$ при $n < 0$.

Найдем изображение $x[n+k] = 0$ при $k > 0$:

$$\begin{aligned} D\{x[n+k]\} &= \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x[n+k] = \sum_{m=k}^{\infty} e^{-(m-k)q} x[m] = \\ &= e^{kq} \left(\sum_{m=0}^{\infty} e^{-mq} x[m] - \sum_{m=0}^{k-1} e^{-mq} x[m] \right) = e^{kq} \left(X^*(q) - \sum_{m=0}^{k-1} e^{-mq} x[m] \right) \end{aligned}$$

Если $x[0] = \dots = x[n-1] = 0$, то

$$D\{x[n+k]\} = e^{kq} x^*(q).$$

3. **Теорема смещения в области изображений.**

Смещение в области изображений на $\pm \lambda$ соответствует умножению оригинала на $e^{\pm \lambda n}$

Доказательство:

$$D\{e^{\pm \lambda n} x[n]\} = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-n(q \pm \lambda)} x[n] = X^*(q \pm \lambda).$$

Пример.

$$D\{e^{-\lambda n} \sin \omega_0 n\} = \frac{e^{q+\lambda} \sin \omega_0}{e^{2(q+\lambda)} - 2e^{(q+\lambda)} \cos \omega_0 + 1}.$$

4. **Изображение разностей.** Изображение первой разности

$$D\{\Delta x[n]\} = (e^q - 1)X^*(q) - e^q x[0],$$

И для разности k -го порядка

$$D\{\Delta^k x[n]\} = (e^q - 1)^k X^*(q) - e^q \sum_{m=0}^{k-1} (e^q - 1)^{k-1-m} \Delta^m x[0]. \quad (3.4)$$

Доказательство. Имеем $\Delta x[n] = x[n+1] - x[n]$. Тогда

$$D\{\Delta x[n]\} = e^q \{x^*(q) - x[0]\} - x^*(q) = (e^q - 1)x^*(q) - e^q x[0].$$

Докажем формулу (3.4) методом математической индукции. Пуста формула (3.4) верна для $m = k-1$.

Докажем, что она верна для $m = k$. Имеем

$$\begin{aligned} D\{\Delta^k x[n]\} &= D\{\Delta^{k-1}x[n+1] - \Delta^{k-1}x[n]\} = \\ &= e^q \left\{ (e^q - 1)^{k-1} X^*(q) - e^q \sum_{m=0}^{k-2} (e^q - 1)^{k-2-m} \Delta^m x[0] \right\} - \Delta^{k-1}x[0] - \\ &- \left[(e^q - 1)^{k-1} X^*(q) - e^q \sum_{m=0}^{k-2} (e^q - 1)^{k-2-m} \Delta^m x[0] \right] = \\ &= (e^q - 1)^k X^*(q) - e^q \sum_{m=0}^{k-1} (e^q - 1)^{k-1-m} \Delta^m x[0]. \end{aligned}$$

Если разрешить полученное соотношение относительно $X^*(q)$, то

$$X^*(q) = \frac{e^q}{e^q - 1} \sum_{m=0}^{k-1} \frac{\Delta^m x[0]}{(e^q - 1)^m} + \frac{1}{(e^k - 1)^k} D\{\Delta^k x[n]\}. \quad (3.5)$$

Пример.

1) Определить изображение для функции $x[n] = n$.

Имеем

$$\Delta x[n] = n + 1 - n = 1; \quad \Delta^2 x[n] = 0.$$

Тогда

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2}.$$

2) Пусть

$$x[n] = C_n^2 = \frac{n(n-1)}{2!} = \frac{n^2}{2}.$$

Тогда

$$\Delta x[n] = \frac{(n+1)n}{2} - \frac{n(n-1)}{2} = n$$

$$\Delta^2 x[n] = 1$$

$$\Delta^3 x[n] = 0.$$

Согласно формуле (3.5),

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2}.$$

Аналогично

$$D\{C_n^m\} = \frac{e^q}{(e^q - 1)^{m+1}}.$$

Здесь

$$C_n^m = \frac{n!}{(n-m)!m!} = \frac{n^m}{m!}.$$

5. **Изображение суммы.** Суммированию в области оригиналов соответствует деление на $(e^q - 1)$ в области изображений

$$D\left\{\sum_{m=0}^{n-1} x[m]\right\} = \frac{X^*(q)}{e^q - 1}.$$

Доказательство. Пусть $y[n] = \sum_{m=0}^{n-1} x[m]$. Тогда $\Delta y[n] = x[n]$, причем $y[0] = 0$. Согласно предыдущей теореме,

$$D\{\Delta y[n]\} = (e^q - 1)Y^*(q), \text{ но } D\{\Delta y[n]\} = D\{x[n]\} = X^*(q).$$

Тогда

$$Y^*(q) = \frac{X^*(q)}{e^q - 1}.$$

Пример. Найти функцию-оригинал, соответствующую изображению

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)(e^q - e^\alpha)}.$$

Замечая, что $D\{e^{am}\} = \frac{e^q}{e^q - e^\alpha}$, получим

$$x[n] = \sum_{m=0}^{n-1} e^{am} = \frac{e^{an} - 1}{e^\alpha - 1}.$$

Из свойств 4 и 5 следует, что множитель $e^q - 1$ в дискретном преобразовании Лапласа играет роль переменной s в непрерывном преобразовании.

6. **Умножение функции-оригинала на n^k** соответствует k -кратному дифференцированию изображения по $-q$.

Доказательство. Изображение $X^*(q)$ - аналитическая функция в полуплоскости $\text{Re } q > \sigma_0$. Дифференцируя обе части равенства (3.1), будем иметь

$$\frac{dX^*(q)}{dq} = \sum_{n=0}^{\infty} (-n)e^{-nq} x[n] = D\{-nx[n]\} \text{ и.д.}$$

$$\frac{d^k X^*(q)}{dq^k} = \sum_{n=0}^{\infty} (-n)^k e^{-nq} x[n] = D\{(-n)^k x[n]\}.$$

Пример. Найти изображение функции $x[n] = n^2$

Имеем

$$D\{n\} = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2}.$$

Тогда

$$D\{n^2\} = -\frac{d}{dq} \left\{ \frac{e^q}{(e^q - 1)^2} \right\} = -\frac{e^q(e^q - 1)^2 - 2e^{2q}(e^q - 1)}{(e^q - 1)^4} = \frac{e^q(e^q + 1)}{(e^q - 1)^3}.$$

7. **Деление функции-оригинала на n .** Если интеграл $\int_q^\infty X^*(q) dq$ Существует, то он является изображением функции

$$\frac{x[n]}{n}, \text{ т.е}$$

Доказательство. Выполним почленное интегрирование ряда (3.1), полагая при этом $x[0] = 0$. Получим

$$\int_q^\infty X^*(q) dq = \int_q^\infty \left(\sum_{n=0}^\infty e^{-nq} x[n] \right) dq.$$

Так как интеграл слева существует, а ряд сходится равномерно, то можно изменить порядок суммирования и интегрирования, и тогда

$$\int_q^\infty X^*(q) dq = \sum_{n=0}^\infty x[n] \int_q^\infty e^{-nq} dq = \sum_{n=0}^\infty \frac{x[n]}{n} e^{-nq} = D \left\{ \frac{x[n]}{n} \right\}.$$

Пример. Найти изображение функции

$$x[n] = \frac{1[n-1]}{n}, x[0] = 0.$$

Согласно свойству 2, имеем $D\{1[n-1]\} = \frac{1}{(e^q - 1)}$. Следовательно,

$$D \left\{ \frac{1[n-1]}{n} \right\} = \int_q^\infty \frac{dq}{(e^q - 1)} = \int_z^\infty \frac{dz}{z(z-1)} = \ln \frac{z}{z-1} = \ln \frac{e^q}{e^q - 1}.$$

8. **Теорема свертки.** Произведение двух изображений $X_1^*(q)$ и $X_2^*(q)$ также является изображением, причем

$$X_1^*(q) X_2^*(q) = D \left\{ \sum_{m=0}^n x_1[m] x_2[n-m] \right\}.$$

Выражение $\sum_{m=0}^n x_1[m] x_2[n-m]$ называется сверткой дискретных функций $x_1[n]$ и $x_2[n]$. Таким образом, операция свертки в области оригиналов соответствует операции умножения в области изображений.

Доказательство. Легко проверить, что свертка двух функций $x_1[n]$ и $x_2[n]$ является функцией-оригиналом. Рассмотрим изображение свертки

$$D \left\{ \sum_{m=0}^n x_1[m] x_2[n-m] \right\} = \sum_{n=0}^\infty e^{-nq} \sum_{m=0}^n x_1[m] x_2[n-m].$$

Переменим порядок суммирования, и тогда

$$\sum_{m=0}^n x_1[m] \sum_{n=m}^{\infty} e^{-nq} x_2[n-m] = \sum_{m=0}^n x_1[m] \sum_{r=0}^{\infty} e^{-q(m+r)} x_2[r] = D \left\{ \sum_{m=0}^n x_1[m] x_2[n-m] \right\} = X_1^*(q) X_2^*(q).$$

Пример. Найти функцию-оригинал $x[n]$, если ее изображение

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - e^{\alpha_1})(e^q - e^{\alpha_2})}.$$

Представим

$$X_1^*(q) = X_1^*(q) X_2^*(q),$$

Где

$$X_1^*(q) = \frac{1}{e^q - e^{\alpha_1}}; \quad X_2^*(q) = \frac{1}{e^q - e^{\alpha_2}}.$$

Тогда

$$x_1[n] = e^{\alpha_1(n-1)}; \quad x_2[n] = e^{\alpha_2 n}$$

И

$$x[n] = \sum_{m=0}^n e^{\alpha_1(n-1)} e^{\alpha_2(n-m)} = e^{\alpha_2(n-1)} \sum_{m=0}^n e^{(\alpha_1 - \alpha_2)(m-1)} = \frac{e^{\alpha_2 n} - e^{\alpha_1 n}}{e^{\alpha_2} - e^{\alpha_1}}.$$

9. **Свертка в комплексной области** (теорема умножения). Если функции $x_1[n]$ и $x_2[n]$ являются оригиналами с показателями роста σ_1 и σ_2 соответственно, то их произведение $x_1[n]x_2[n]$ также является функцией-оригиналом, причем

$$D\{x_1[n]x_2[n]\} = \frac{1}{2\pi j} \int_{a-j\pi}^{a+j\pi} X_1^*(\eta) X_2^*(q-\eta) d\eta,$$

Где $a > \sigma_1, \operatorname{Re} q > \sigma_2 + a$.

Доказательство. Легко проверяется, что произведение $x_1[n]x_2[n]$ является функцией-оригиналом. Найдем ее изображение

$$D\{x_1[n]x_2[n]\} = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} x_1[n]x_2[n];$$

заменяем $x_1[n]$ по формуле обращения и переменим порядок суммирования и интегрирования

$$\sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \left\{ \frac{1}{2\pi j} \int_{a-j\pi}^{a+j\pi} X_1^*(\eta) e^{n\eta} d\eta \right\} x_2[n] = \frac{1}{2\pi j} \int_{a-j\pi}^{a+j\pi} X_1^*(\eta) \sum_{n=0}^{\infty} x_2[n] e^{-n(q-\eta)} d\eta = \frac{1}{2\pi j} \int_{a-j\pi}^{a+j\pi} X_1^*(\eta) X_2^*(q-\eta) d\eta,$$

Примечание $\operatorname{Re}(q-\eta) > \sigma_2$, откуда следует что $\operatorname{Re} q > a + \sigma_2$.

10. Теорема о начальном и конечном значении.

а) Пусть $q \rightarrow \infty$ так, что $\operatorname{Re} q \rightarrow \infty$. Тогда

$$\lim_{q \rightarrow \infty} X^*(q) = x[0].$$

Доказательство. По определению

$$X^*(q) = \sum_{n=0}^{\infty} x[n]e^{-nq} = x[0] + \sum_{n=1}^{\infty} x[n]e^{-nq}.$$

Переходя к пределу при $q \rightarrow \infty$ в обеих частях равенства, получим

$$\lim_{q \rightarrow \infty} X^*(q) = x[0] + \lim_{q \rightarrow \infty} \sum_{n=1}^{\infty} x[n]e^{-nq} = x[0].$$

б) Если $x[n]$ и $\Delta x[n]$ функции-оригиналы и существует предел $\lim_{q \rightarrow \infty} x[n]$, то

$$\lim_{q \rightarrow \infty} (e^q - 1)X^*(q) = \lim_{n \rightarrow \infty} x[n].$$

Доказательства. Рассмотрим изображение первой разности

$$D\{\Delta x[n]\} = \sum_{n=0}^{\infty} (x[n+1] - x[n])e^{-nq} = (e^q - 1)X^*(q) - e^q x[0].$$

Перейдем к пределу в обеих частях равенства при $q \rightarrow 0$. Получим

$$\sum_{n=0}^{\infty} (x[n+1] - x[n]) = \lim_{q \rightarrow 0} (e^q - 1)X^*(q) - x[0]$$

Или

$$\lim_{n \rightarrow \infty} x[n] = \lim_{q \rightarrow \infty} (e^q - 1)X^*(q).$$

11. **Теорема разложения.** Если изображение $X^*(q) = \frac{R^*(q)}{Q^*(q)}$ дробно-рациональная функция e^q , причем степень числителя меньше степени знаменателя, то функция-оригинал

$$x[n] = \sum_{k=1}^l \frac{1}{(n_k - 1)!} \lim_{q \rightarrow q_k} \frac{d^{n_k - 1}}{(de^q)^{n_k - 1}} \left\{ X^*(q) (e^q - e^{q_k})^{n_k} e^{q(n-1)} \right\}$$

Где $q_k (k = 1, 2, \dots, l)$ - полюсы $X^*(q)$, а n_k - их кратности. Сумма берется по всем полюсам функции $X^*(q)$.

Доказательство. По формуле обращения, используя равенство (3.3), имеем

$$x[n] = \sum_k \text{Выч} [X_z^*(z) z^{n-1}] = \sum_k \text{Выч} [X^*(q) e^{q(n-1)}]$$

Но вычет в полюсе q_k порядка n_k будет

$$\sum_k \text{Выч} \left[X^*(q) e^{q(n-1)} \right]_{q=q_k} = \frac{1}{(n_k - 1)!} \lim_{q \rightarrow q_k} \frac{d^{n_k-1}}{(de^q)^{n_k-1}} \left[X^*(q) (e^q - e^{q_k})^{n_k} e^{q(n-1)} \right]$$

что и доказывает теорему.

Следствия:

1. Если все полюсы q_k функции $X^*(q)$ простые, то

$$x[n] = \sum \frac{R^*(q_k)}{e^{q_k} \overset{\circ}{Q}^*(q_k)} e^{q_k n},$$

Где

$$\overset{\circ}{Q}^*(q_k) = \left. \frac{dQ^*(q)}{de^q} \right|_{q=q_k}.$$

2. Если $X^*(q) = \frac{R^*(q)}{Q^*(q)} \frac{e^q}{e^q - 1}$, причем степень $R^*(q)$ не превосходит степень $Q^*(q)$ и

знаменатель $Q^*(q)$ имеет простые, отличные от нуля корни, то

$$x[n] = \frac{R^*(0)}{Q^*(0)} + \sum_{k=1}^l \frac{R^*(q_k)}{e^{q_k} \overset{\circ}{Q}^*(q_k)} e^{q_k n}.$$

3.3 Применении дискретного преобразования Лапласа для решения разностных уравнений

Пусть задано разностное уравнение k -го порядка

$$a_0 x[n+k] + \dots + a_k x[n] = f[n]. \quad (3.6)$$

Требуется определить решение этого уравнения, удовлетворявшее заданным начальным условиям $x[0] = x_0, \dots, x[k-1] = x_{k-1}$.

Полагаем, что $a_0 \neq 0, a_k \neq 0$ и $f[n]$ - функция-оригинал.

Обозначим $D\{x[n]\} = X^*(q); D\{f[n]\} = F^*(q)$. Применим к обеим

частям уравнения (3.6) дискретное преобразование Лапласа. Используя свойство линейности и теорему сдвига, получим

$$\begin{aligned} (a_0 e^{kq} + a_1 e^{(k-1)q} + \dots + a_k) X^*(q) &= \\ = F^*(q) + (a_0 e^{kq} + \dots + a_{k-1} e^q) x_0 + (a_0 e^{(k-1)q} + \dots + a_{k-2} e^q) x_1 + \dots + a_0 e^q x_{k-1}, \end{aligned}$$

или

$$Q^*(q) X^*(q) = F^*(q) + H^*(q), \quad (3.7)$$

где $Q^*(q)$ и $H^*(q)$ - известные многочлены e^q .

Уравнение (3.7) представляет собой уравнение в изображениях. Решая его, будем иметь

$$X^*(q) = \frac{F^*(q) + H^*(q)}{Q^*(q)}.$$

Затем необходимо по найденному изображению $X^*(q)$ определить функцию-оригинал $x[n]$.

Аналогично определяется решение системы линейных разностных уравнений. Пусть задана система линейных разностных уравнений

$$x_i[n+1] = \sum_{j=1}^k a_{ij} x_j[n] + f_i[n] \quad (i=1,2,\dots,k). \quad (3.8)$$

Требуется найти решение этой системы уравнений, удовлетворяющее начальным условиям

$$x_i[0] = x_{i0} \quad (i=1,2,\dots,k).$$

Применим к уравнениям (3.8) дискретное преобразование Лапласа.

Получим

$$\begin{aligned} -a_{i1}X_1^*(q) - a_{i2}X_2^*(q) - \dots - (a_{ii} - e^q)X_i^*(q) - \dots - a_{ik}X_k^*(q) = \\ = F_i^*(q) + e^q x_{i0} \quad (i=1,2,\dots,k). \end{aligned} \quad (3.9)$$

Здесь $F_i^*(q) = D\{f_i[n]\}$.

Уравнение (3.9) можно записать в векторной форме:

$$(e^q E - A)X^*(q) = F^*(q) + e^q x^0, \quad (3.10)$$

где

$$e^q E - A = \begin{bmatrix} -a_{11} + e^q & \dots & -a_{12} & \dots & -a_{1k} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ -a_{k1} & -a_{k2} & \dots & -a_{kk} & + e^q \end{bmatrix}; X^*(q) = \begin{bmatrix} X_1^*(q) \\ \vdots \\ X_k^*(q) \end{bmatrix}.$$

$$F^*(q) = \begin{bmatrix} F_1^*(q) \\ \vdots \\ F_k^*(q) \end{bmatrix}, x^0 = \begin{bmatrix} x_{10} \\ \vdots \\ x_{k0} \end{bmatrix}.$$

Решив уравнение (3.10), определим

$$X^*(q) = (e^q E - A)^{-1} (F^*(q) + e^q x^0).$$

Далее требуется по найденному изображению определить функцию-оригинал $x[n]$.

Примеры.

1) Найти решение уравнения

$$x[n+3] - 4x[n+2] + 5x[n+1] - 2x[n] = n,$$

удовлетворяющее начальным условиям

$$x[0] = x[1] = x[2] = 0.$$

Применим к обеим частям уравнения дискретное преобразование Лапласа:

$$(e^{3q} - 4e^{2q} + 5e^q - 2)X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2}.$$

Тогда

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2 (e^q - 2)(e^q - 1)^2} = \frac{e^q}{(e^q - 1)^4 (e^q - 2)}.$$

Полагая $e^q = z$, получим

$$Z^*(q) = \frac{z}{(z-1)^4 (z-2)}.$$

По формуле обращения

$$\begin{aligned} x[n] &= \sum_k \text{Выч} [Z^*(z)z^{n-1}] = \text{Выч} \frac{z^n}{(z-1)^4 (z-2)} \Big|_{z=1} + \text{Выч} \frac{z^n}{(z-1)^4 (z-2)} \Big|_{z=2} = \\ &= \frac{1}{3!} \lim_{z \rightarrow 1} \frac{d^3}{dz^3} \left[\frac{z^n}{z-2} \right] + \lim_{z \rightarrow 2} \frac{z^n}{(z-1)^4} = \frac{-n^3 - 5n - 6}{6} + 2^n = 2^n - 1 - \frac{5}{6}n - \frac{n^3}{6}. \end{aligned}$$

2) Найти решение уравнения $\Delta x[n] = n$, удовлетворяющее начальному условию $x[0] = x_0$.

Перейдем к уравнению для изображений. Получим

$$(e^q - 1)X^*(q) - e^q x[0] = \frac{e^q}{(e^q - 1)^2};$$

Откуда

$$X^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^3} + \frac{e^q}{(e^q - 1)} x[0].$$

Переходя к оригиналам, будем иметь

$$x[n] = \frac{n(n-1)}{2} + x_0.$$

3) Найти решение системы уравнений

$$\begin{cases} x_1[n+1] = x_1[n], \\ x_2[n+1] = -2x_1[n] - 3x_2[n] + n^2, \end{cases}$$

Удовлетворяющее начальным условиям $x_1[0] = 0, x_2[0] = 0$

Имеем

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -2 & -3 \end{bmatrix}, F_1^*(q) = 0, F_2^*(q) = \frac{e^q(e^q + 1)}{(e^q - 1)^3}.$$

Тогда

$$e^q E - A = \begin{bmatrix} e^q & -1 \\ 2 & e^q + 3 \end{bmatrix}.$$

Обратная матрица

$$(e^q E - A)^{-1} = \frac{1}{e^{2q} + 3e^q + 2} \begin{bmatrix} e^q + 3 & 1 \\ -2 & e^q \end{bmatrix}.$$

Имеем

$$X^*(q) = \frac{1}{e^{2q} + 3e^q + 2} \begin{bmatrix} e^q + 3 & 1 \\ -2 & e^q \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{e^q(e^q + 1)}{(e^q - 1)^3} \end{bmatrix}.$$

Отсюда

$$X_1^*(q) = \frac{e^q}{(e^q - 1)^3(e^q + 2)}; \quad X_2^*(q) = \frac{e^{2q}}{(e^q - 1)^3(e^q + 2)}.$$

Тогда

$$x_1[n] = \frac{1}{27} \left[-(-2)^n + \frac{9}{2}n^2 - \frac{15}{2}n + 1 \right],$$

$$x_2[n] = \frac{1}{27} \left[-(-2)^{n+1} + \frac{9}{2}n^2 + \frac{3}{2}n - 2 \right].$$

3.4. Связь между изображениями непрерывной и соответствующей ей дискретной функции

Пусть $x_T(t)$ - непрерывная функция. Выполним замену переменной $t = \tau T$ и обозначим $x(\tau) = x_T(T\tau)$.

Пусть, кроме того, изображение непрерывной функции по Лапласу

$$X(q) = L\{x(\tau)\} = \int_0^{\infty} x(\tau) e^{-q\tau} d\tau.$$

Если $X_T(q)$ - изображение $x_T(t)$, то по теореме об изменении масштаба

$$X(q) = \frac{1}{T} X_T\left(\frac{q}{T}\right).$$

Смешанная решетчатая функция $x[n, \xi]$, соответствующая непрерывной функции $x(\tau)$, будет

$$x[n, \xi] = x(\tau) \Big|_{\tau=n+\xi}, \quad \text{где } 0 \leq \xi < 1.$$

Изображение функции $x[n, \xi]$

$$X^*(q, \xi) = \sum_{n=0}^{\infty} x[n, \xi] e^{-nq}. \quad (3.11)$$

По формуле обращения

$$x(\tau) = \frac{1}{2\pi j} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} x(\eta) e^{\tau\eta} d\eta.$$

Заменим в этом выражении τ на $n + \xi$ и подставим $x[n, \xi]$ в формулу (3.11). Получим

$$X^*(q, \xi) = \frac{1}{2\pi j} \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nq} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} x(\eta) e^{(n+\xi)\eta} d\eta = \frac{1}{2\pi j} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} x(\eta) e^{\xi\eta} \sum_{n=0}^{\infty} e^{-(q-\eta)n} d\eta =$$

$$= \frac{1}{2\pi j} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} x(\eta) \frac{e^q}{e^q - e^\eta} e^{\xi\eta} d\eta \quad (3.12)$$

При $\xi = 0$ будем иметь

$$X^*(q, \xi) = \frac{1}{2\pi j} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} \frac{e^q}{e^q - e^\eta} x(\eta) d\eta. \quad (3.13)$$

Отметим, что в (3.12) и (3.13) $\operatorname{Re} q > c$; подынтегральная функция в формулах (3.12) и (3.13) имеет полюсы $\eta = \eta_k$, совпадающие с полюсами $x(\eta)$, и полюсы

$\eta_r = q + 2\pi jr$ ($r = 0, 1, \dots$) совпадающие с полюсами функции $\frac{e^q}{e^q - e^\eta}$. Расположение полюсов на

комплексной плоскости указано на рис. 9. Полюсы η_k и $x(\eta)$ функции $x(\eta)$ расположены левее прямой $\operatorname{Re} \eta = c$, поэтому по лемме Жордана

$$\int_{c_1} x(\eta) \frac{e^q}{e^q - e^\eta} e^{\xi\eta} d\eta \rightarrow 0 \text{ при } R \rightarrow \infty \text{ и}$$

$$X^*(q, \xi) = \sum_{k=1}^l \operatorname{Выч} \frac{e^q e^{\xi\eta}}{e^q - e^\eta} x(\eta),$$

причем вычеты берутся по всем полюсам функции $x(\eta)$.

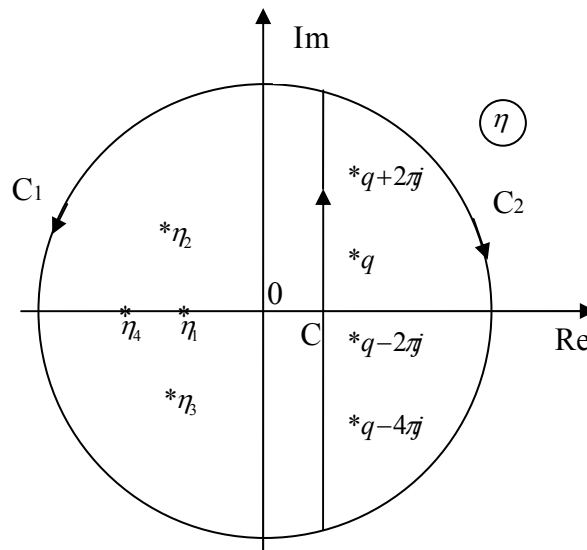


Рис. 9

Примеры:

1) Пусть изображение непрерывной функции

$$X(q) = \frac{1}{q + \beta}.$$

Найдем изображение соответствующей дискретной функции. По формуле (3.12) получим

$$X^*(q, \xi) = \operatorname{Выч} \left[\frac{1}{\eta + q} \frac{e^q e^{\xi\eta}}{e^q - e^\eta} \right]_{\eta = -\beta} = \frac{e^q e^{-\xi\beta}}{e^q - e^{-\beta}}.$$

2) Изображение $X(q)$ непрерывной функции $x(\tau)$ имеет вид $X(q) = \frac{1}{q(q+\beta)}$. Найдем

изображение соответствующей дискретной функции $x[n, \xi]$:

$$\begin{aligned} X^*(q, \xi) &= \sum_k \text{Выч} \left[\eta \frac{1}{(\eta+\beta)} \frac{e^q e^{\xi\eta}}{e^q - e^\eta} \right]_{\eta=-\beta} = \\ &= \text{Выч} \left[\frac{e^q e^{\xi\eta}}{\eta(\eta+\beta)(e^q - e^\eta)} \right]_{\eta=0} + \text{Выч} \left[\frac{e^q e^{\xi\eta}}{\eta(\eta+\beta)(e^q - e^\eta)} \right]_{\eta=-\beta} = \\ &= \frac{e^q}{\beta(e^q - 1)} - \frac{e^q e^{-\xi\beta}}{\beta(e^q - e^{-\beta})}. \end{aligned}$$

Если замкнуть контур интегрирования с помощью дуги c_2 , то, записывая интеграл (3.12) в виде

$$X^*(q, \xi) = \frac{1}{2\pi j} \int_{c-j\infty}^{c+j\infty} x(\eta) \frac{e^q}{e^{q-\eta} - 1} e^{-(1-\xi)\eta} d\eta,$$

получим согласно лемме Жордан

$$\int_{c_2} \frac{e^q}{e^{q-\eta} - 1} e^{-(1-\xi)\eta} x(\eta) d\eta \rightarrow 0 \text{ при } R \rightarrow \infty$$

и

$$X^*(q, \xi) = - \sum_{r=-\infty}^{\infty} \text{Выч} \frac{e^q}{e^{q-\eta} - 1} e^{-(1-\xi)\eta} x(\eta) \Big|_{\eta=q+2\pi jr} = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr). \quad (3.14)$$

При $\xi = 0$ формула (3.14) имеет вид

$$X^*(q) \frac{1}{2} x[0] + \sum_{r=-\infty}^{\infty} X(q+2\pi jr),$$

где $x[0] = x(+0)$.

Найдем формулу, выражающую $x(q)$ через $X^*(q, \xi)$:

$$\begin{aligned} X(q) &= \int_0^{\infty} x(\tau) e^{-q\tau} d\tau = \sum_{n=0}^{\infty} \int_0^1 x[n, \xi] e^{-q(n+\xi)} d\xi = \\ &= \int_0^1 e^{-q\xi} \sum_{n=0}^{\infty} x[n, \xi] e^{-nq} d\xi = \int_0^1 e^{-q\xi} X^*(q, \xi) d\xi. \end{aligned} \quad (3.15)$$

Пример.

$$\text{Пусть } X^*(q, \xi) = \frac{e^q [e^q (e^{\alpha\xi} - 1) - (e^{\alpha\xi} - e^\alpha)]}{(e^q - e^\alpha)(e^q - 1)}.$$

Определим $X(q)$. Из соотношения (3.15)

$$\begin{aligned} X(q) &= \int_0^1 e^{-\xi q} X^*(q, \xi) d\xi = \frac{e^q}{(e^q - e^\alpha)(e^q - 1)} \int_0^1 [e^q (e^{\alpha\xi} - 1) - (e^{\alpha\xi} - e^\alpha)] e^{-\xi q} d\xi = \\ &= \frac{e^q}{(e^q - e^\alpha)(e^q - 1)} \left[\frac{e^{\alpha-q} - 1}{q - \alpha} - \frac{e^{\alpha-q} - e^\alpha}{q} + \frac{e^q - e^\alpha}{q - \alpha} - \frac{e^q - 1}{q} \right] = \frac{\alpha}{q(q - \alpha)}. \end{aligned}$$

Формулы (3.12) и (3.14), выражающие $X^*(q, \xi)$ через $X(q)$, и формулу (3.15), выражающую $X(q)$ через $X^*(q, \xi)$, можно рассматривать как некоторые операторы, устанавливающие связь между изображениями непрерывных и соответствующих дискретных функций. Эти соответствия обозначаются $X^*(q, \xi) = \bar{D}\{X(q)\}$ и $X(q) = \bar{D}^{-1}\{X^*(q, \xi)\}$. Само преобразование носит название преобразование \bar{D} .

Рассмотрим некоторые свойства преобразования \bar{D} .

1. Свойство линейности. Пусть $X(q) = \alpha_1 X_1(q) + \alpha_2 X_2(q)$.

Тогда $X^*(q, \xi) = \alpha_1 X_1^*(q, \xi) + \alpha_2 X_2^*(q, \xi)$.

Доказательство. Воспользуемся равенством (3.14):

$$\begin{aligned} \bar{D}\{X(q)\} &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} [\alpha_1 X_1(q) + \alpha_2 X_2(q)] = \\ &= \alpha_1 \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X_1(q) + \alpha_2 \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X_2(q) = \alpha_1 X_1^*(q, \xi) + \alpha_2 X_2^*(q, \xi) \end{aligned}$$

Пример. Найдем $X^*(q, \xi)$, если $X(q) = \frac{k}{(q + \beta_1)(q + \beta_2)}$.

Имеем

$$X(q) = \frac{k_1}{(q + \beta_1)} + \frac{k_2}{(q + \beta_2)} = k_1 X_1(q) + k_2 X_2(q),$$

где $X_1(q) = \frac{k_1}{q + \beta_1}$, $X_2(q) = \frac{k_2}{q + \beta_2}$, $k_1 = \frac{k}{\beta_2 - \beta_1}$, $k_2 = \frac{k}{\beta_1 - \beta_2}$.

Тогда

$$\bar{D}\{X_1(q)\} = \frac{e^q e^{-\xi\beta_1}}{e^q - e^{-\beta_1}}; \quad \bar{D}\{X_2(q)\} = \frac{e^q e^{-\xi\beta_2}}{e^q - e^{-\beta_2}};$$

и

$$X^*(q, \xi) = k_1 X_1^*(q, \xi) + k_2 X_2^*(q, \xi) = \frac{k_1 e^q e^{-\xi\beta_1}}{e^q - e^{-\beta_1}} + \frac{k_2 e^q e^{-\xi\beta_2}}{e^q - e^{-\beta_2}}.$$

2. Умножение $X(q)$ на e^{kq} (k -целое) соответствует умножению $X^*(q, \xi)$ на e^{kq} (k -целое).

Доказательство:

$$\bar{D}\{e^{kq} X(q)\} = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} e^{k(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} e^{kq} X(q+2\pi jr) = e^{kq} X^*(q, \xi).$$

3. Умножение $X(q)$ на $e^{-\gamma q}$ $0 < \gamma \leq 1$ соответствует при $0 \leq \xi \leq \gamma$ умножению $X^*(q, \xi)$ на e^{-q} с заменой ξ на $1 + \xi - \gamma$, а при $\gamma < \xi \leq 1$ - замене параметра ξ на $\xi - \gamma$.

Доказательство. Рассмотрим

$$\begin{aligned} \overline{D}\{e^{-\gamma q} X(q)\} &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} e^{-\gamma(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = \\ &= \begin{cases} \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{(\xi-\gamma)(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = X^*(q, \xi - \gamma); & \xi > \gamma, \\ \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{-(q+2\pi jr)} e^{(1+\xi-\gamma)(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = e^{-q} X^*(q, 1+\xi - \gamma); & \xi \leq \gamma \end{cases} \end{aligned}$$

Пример. Вычислить $X^*(q, \xi)$, если $X(q) = \frac{e^{-\gamma q}}{q + \beta}$.

Имеем

$$\overline{D}\left\{\frac{e^{-\gamma q}}{q + \beta}\right\} = \begin{cases} \frac{e^q e^{-(\xi-\gamma)\beta}}{e^q - e^{-\beta}}, & \text{если } \gamma < \xi; \\ \frac{e^{-(1+\xi-\gamma)\beta}}{e^q - e^{-\beta}}, & \text{если } \gamma \geq \xi. \end{cases}$$

4. Умножение $X(q)$ на $X_1^*(q, \xi)$ соответствует умножению $X^*(q, \xi)$ на $X_1^*(q, \xi)$.

Доказательство:

$$\begin{aligned} \overline{D}\{X(q)X_1^*(q, \xi)\} &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) X_1^*(q+2\pi jr, \xi) = \\ &= X_1^*(q, \xi) \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = X_1^*(q, \xi) X^*(q, \xi). \end{aligned}$$

5. Смещение переменной q на $\pm \lambda$ соответствует смещению переменной q на $\pm \lambda$ в $X^*(q, \xi)$ и умножению $X^*(q, \xi)$ на $e^{\pm \lambda \xi}$.

Доказательство:

$$\begin{aligned} \overline{D}\{X(q \pm \lambda)\} &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q \pm \lambda + 2\pi jr) = \\ &= e^{\pm \lambda \xi} \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q \pm \lambda + 2\pi jr)} X(q \pm \lambda + 2\pi jr) = e^{\pm \lambda \xi} X^*(q \pm \lambda, \xi). \end{aligned}$$

6. Умножение $X(q)$ на q соответствует дифференцированию $X^*(q, \xi)$ по ξ .

Доказательство:

$$\begin{aligned} \frac{\partial X^*(q, \xi)}{\partial \xi} &= \frac{\partial}{\partial \xi} \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = \\ &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} (q+2\pi jr) X(q+2\pi jr) = \overline{D}\{qX(q)\}. \end{aligned}$$

7. Деление $X(q)$ на q соответствует интегрированию $X^*(q, \xi)$ по ξ .

Доказательство:

Имеем

$$\overline{D}\left\{\frac{X(q)}{q}\right\} = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} \frac{X(q+2\pi jr)}{q+2\pi jr}.$$

но

$$\int_0^{\xi} e^{\xi(q+2\pi jr)} d\xi = \frac{e^{\xi(q+2\pi jr)} - 1}{q + 2\pi jr}.$$

Тогда

$$\overline{D} \left\{ \frac{X(q)}{q} \right\} = \int_0^{\xi} X^*(q, \xi) d\xi + \frac{1}{e^q - 1} \int_0^1 X^*(q, \xi) d\xi.$$

8. Дифференцирование $X(q)$ по q соответствует дифференцированию $X^*(q, \xi)$ по q и вычитанию $\xi X^*(q, \xi)$.

Доказательство:

$$\overline{D} \left\{ \frac{dX(q)}{dq} \right\} = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} \frac{dX(q+2\pi jr)}{d(q+2\pi jr)} = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} \frac{dX(q+2\pi jr)}{dq}.$$

но

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial q} X^*(q, \xi) &= \frac{\partial}{\partial q} \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr) = \\ &= \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{\xi(q+2\pi jr)} \frac{dX(q+2\pi jr)}{dq} + \sum_{r=-\infty}^{\infty} \xi e^{\xi(q+2\pi jr)} X(q+2\pi jr). \end{aligned}$$

Отсюда

$$\overline{D} \left\{ \frac{dX(q)}{dq} \right\} = \frac{\partial}{\partial q} X^*(q, \xi) - \xi X^*(q, \xi).$$

4. ПЕРЕДАТОЧНЫЕ ФУНКЦИИ И ЧАСТОТНЫЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ ДИСКРЕТНЫХ САУ

4.1. Передаточные функции

Дискретное преобразование Лапласа позволяет существенно упростить решение многих задач, связанных с исследованием и проектированием линейных импульсных систем с постоянными параметрами. Рассмотрим вначале разомкнутую импульсную систему с одним импульсным элементом, причем мы ее представим в виде последовательного соединения простейшего импульсного элемента, формирующего элемента и непрерывной части (рис. 10). Непрерывную часть и формирующий элемент обычно объединяют, называя их последовательное соединение ПНЧ импульсной системы.

Уравнение этой системы во временной области при нулевых начальных условиях имеет вид

$$x[n, \xi] = \sum_{m=0}^{\infty} g[m] k[n-m, \xi],$$

где $x[n, \xi]$ - импульсная переходная функция приведенной непрерывной части; $g[n]$ - воздействие, приложенное ко входу системы и измеренное в дискретные моменты времени; $k[n-m, \xi]$ - сигнал на выходе системы.

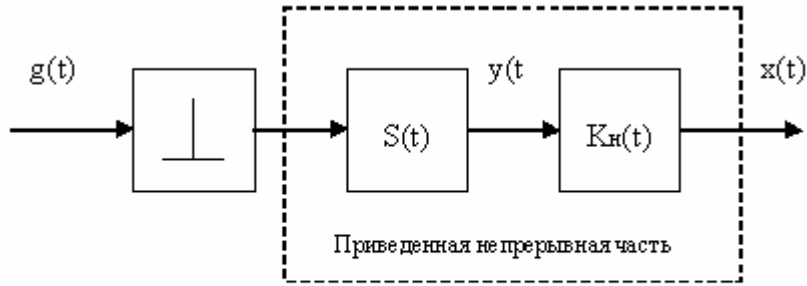


Рис. 10

Применим к обеим частям последнего равенства D - преобразование:

$$X^*(q, \xi) = G^*(q)W^*(q, \xi),$$

Где

$$X^*(q, \xi) = D\{x[n, \xi]\}, \quad G^*(q) = D\{g[n]\}, \quad W^*(q, \xi) = D\{k[n, \xi]\}.$$

Получено уравнение разомкнутой импульсной системы, связывающее изображение входного воздействия $G^*(q)$ выходного сигнала $X^*(q, \xi)$. Отношение изображения выходного сигнала $x[n, \xi]$ к изображению внешнего воздействия $G^*(q)$ при нулевых начальных условиях называется передаточной функцией импульсной системы. В данном случае

$$W^*(q, \xi) = \frac{X^*(q, \xi)}{G^*(q)}.$$

Выясним, как связаны изображения решетчатых функций $x[n, \xi]$ и $k[n, \xi]$ с изображениями по Лапласу соответствующих непрерывных функций $x(t)$ и $k(t)$. В частности, для $x(t)$ имеем

$$x(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} x(t) dt.$$

Выполняя замену переменной $t = \bar{t}T, q = sT$, получим

$$x(s) \int_0^{\infty} e^{-s\bar{t}T} x(\bar{t}T) T d\bar{t} = T \int_0^{\infty} x_T(\bar{t}) e^{-q\bar{t}} d\bar{t}.$$

Обозначим $x_T(q) = \int_0^{\infty} x_T(\bar{t}) e^{-q\bar{t}} d\bar{t}$, тогда

$$x_T(q) = \frac{1}{T} x(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}}.$$

Изображения $x_T(q)$ и $x^*(q, \xi)$ связаны \bar{D} - преобразованием:

$$x^*(q, \xi) = \bar{D}\{x_T(q)\} = \sum_{r=-\infty}^{r=\infty} x_T(q + 2\pi jr) e^{\xi(q + 2\pi jr)}.$$

Аналогично найдем

$$W^*(q, \xi) = \bar{D}\{W_T(q)\},$$

где

$$W_T(q) = \frac{1}{T} W(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}}; \quad W(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} k(t) dt.$$

Введем передаточные функции непрерывной части и формирующего устройства. Обозначая через $k_H(t)$ и $\omega(t)$ соответствующие весовые функции, получим

$$W(s) = L\{k_H(t)\}; \quad W_\phi(s) = L\{\omega(t)\}.$$

Передаточная функция приведенной непрерывной части

$$W(s) = W_H(s) \cdot W_\phi(s).$$

Таким образом,

$$W_T(s) = \frac{1}{T} W_\phi(s) W_H(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}}.$$

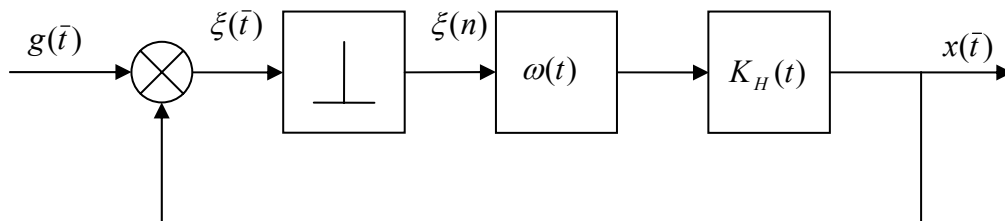
Если

$$W_\phi(s) = \frac{1}{T} W_\phi(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}} \quad \text{и} \quad \tilde{W}_H(q) = W_H(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}},$$

то $W_T(q) = W_\phi(q) \tilde{W}_H(q)$

Найдем теперь уравнение замкнутой импульсной системы в области изображений и определим ее передаточную функцию. Уравнение системы (рис. 11) имеет вид

$$x[q, \xi] = \sum_{m=0}^{\infty} g[m] k[n-m, \xi] - \sum_{m=0}^{\infty} x[m] k[n-m, \xi].$$



Применяя к обеим частям этого уравнения D -преобразование, будем иметь

$$X^*(q, \xi) = G^*(q) W^*(q, \xi) - X^*(q) W^*(q, \xi)$$

Положив $\xi = 0$, определим изображение

$$X^*(q) = \frac{G^*(q) W^*(q)}{1 + W^*(q)}.$$

Подставляя его в предыдущее соотношение, получим

$$X^*(q, \xi) = G^*(q) W^*(q, \xi) - \frac{G^*(q) W^*(q)}{1 + W^*(q)} W^*(q, \xi) = W^*(q, \xi) \frac{G^*(q)}{1 + W^*(q)}.$$

В соответствии с определением передаточная функция замкнутой импульсной системы:

$$\Phi^*(q, \xi) = \frac{X^*(q, \xi)}{G^*(q)} = \frac{W^*(q, \xi)}{1 + W^*(q)}.$$

Таким образом, с помощью D -преобразования найдена связь между изображением $X^*(q, \xi)$ выходной величины и изображением. Применяя обратное D -преобразование к обеим частям равенства

$$X^*(q, \xi) = G^*(q)\Phi^*(q, \xi),$$

Можно определить зависимость между входной величиной и выходной величинами системы во временной области:

$$x[n, \xi] = \sum_{m=0}^{\infty} g[m]K_3[n-m, \xi];$$

Здесь весовая функция замкнутой импульсной системы $K_3[n, \xi]$ определяется как обратное дискретное преобразование Лапласа передаточной функции замкнутой импульсной системы:

$$K_3[n, \xi] = D^{-1}\{\Phi^*(q, \xi)\}.$$

Пример. В разомкнутой импульсной системе (см. рис. 10) передаточная функция непрерывной части

$$W_H(s) = \frac{1}{T_1 s + 1},$$

А импульсный элемент осуществляет модуляцию с помощью последовательности кратковременных импульсов. Определим передаточную функцию импульсной системы. В рассматриваемом случае импульсная переходная функция непрерывной приведенной части определяется соотношением

$$K(\bar{t}) = K_H(\bar{t})K_S,$$

Где K_S - постоянный коэффициент; $K_H(\bar{t})$ - импульсная переходная функция приведенной непрерывной части. Следовательно, передаточная функция приведенной непрерывной части

$$W(q) = W_H(q)K_S,$$

Где

$$W_H(q) = \int_0^{\infty} e^{-q\bar{t}} K_H(\bar{t}) d\bar{t}; \quad W(q) = \int_0^{\infty} e^{-q\bar{t}} K(\bar{t}) d\bar{t}.$$

Тогда

$$W_H(q) = \frac{1}{T} W_H(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}} = \frac{1}{T} \frac{1}{\frac{T_1}{T} q + 1} = \frac{1}{T} \frac{\beta}{q + \beta},$$

Где

$$\beta = \frac{T}{T_1}; \quad W(q) = \frac{K_S \beta}{T} \frac{1}{q + \beta}.$$

Теперь определим передаточную функцию импульсной системы с помощью \bar{D} -преобразования:

$$W^*(q, \xi) = \bar{D}\{W(q)\} = \frac{K_S \beta}{T} \frac{e^q}{e^q + e^{-\beta}} e^{-\beta \xi}.$$

Пример. Определить передаточную функцию разомкнутой импульсной системы (см. рис. 10), имеющей ту же непрерывную часть, что и в предыдущем примере. ИЭ осуществляет амплитудно-

импульсную модуляцию с помощью последовательности прямоугольных импульсов высотой K_U и шириной γT ($\gamma \leq 1$).

Весовая функция ИЭ

$$s(t) = K_U (1(t) - 1(t - \gamma T)).$$

Преобразуя по Лапласу обе части этого равенства, получим

$$W_\Phi(t) = K_U \left(\frac{1}{s} - \frac{e^{-\gamma Ts}}{s} \right) = K_U \frac{1 - e^{-\gamma Ts}}{s}.$$

Передаточная функция ПНЧ

$$W(q) = \frac{1}{T} W_\Phi(t) W_H(s) \Big|_{s=\frac{q}{T}} = K_U \frac{1 - e^{-\gamma Ts}}{s} \frac{\beta}{\beta + q}.$$

Найдем передаточную функцию импульсной системы:

$$W^*(q, \xi) = \bar{D}\{W(q)\} = \bar{D}\left\{K_U \frac{1 - e^{-\gamma Ts}}{s} \frac{\beta}{\beta + q}\right\} = K_U \bar{D}\left\{\frac{\beta}{q(\beta + q)}\right\} - K_U \bar{D}\left\{\frac{\beta}{q(\beta + q)} e^{-\gamma Ts}\right\};$$

$$\bar{D}\left\{\frac{\beta}{q(\beta + q)}\right\} = \bar{D}\left\{\frac{1}{q}\right\} - \bar{D}\left\{\frac{1}{\beta + q}\right\} = \frac{e^q}{e^q - 1} - \frac{e^q}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta\xi};$$

$$\bar{D}\left\{\frac{e^{-\gamma q} \beta}{q(\beta + q)}\right\} = \begin{cases} \frac{e^q}{e^q - 1} - \frac{e^q}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta(\xi - \gamma)}, & \xi > \gamma \\ \frac{e^q}{e^q - 1} - \frac{1}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta(1 + \xi - \gamma)}, & \xi \leq \gamma \end{cases}$$

Суммируя эти соотношения, получим передаточную функцию импульсной системы с прямоугольными импульсами. Она описывается двумя различными выражениями в зависимости от параметра ξ :

$$W^*(q, \xi) = \begin{cases} \frac{K_U e^q}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta\xi} (e^{\beta\xi} - 1), & \gamma \leq \xi \leq 1 \\ K_U \left(1 - \frac{e^q - e^{-\beta(1-\gamma)}}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta\xi} \right), & 0 \leq \xi \leq \gamma \end{cases}$$

В частности, если ширина импульсов совпадает с периодом квантования, т.е. $\gamma = 1$, то

$$W^*(q, \xi) = K_U \left(1 - \frac{e^q - 1}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta\xi} \right).$$

Отметим свойства передаточных функций импульсных систем. Передаточная функция импульсных систем является дробно-рациональной функцией переменной $e^q = z$. Числитель этой функции зависит от ξ :

$$W^*(q, \xi) = \frac{P^*(q, \xi)}{Q^*(q)};$$

Здесь $P^*(q, \xi)$ и $Q^*(q, \xi)$ - полиномы от e^q ,

$$P^*(q, \xi) = a_0(\xi) e^{mq} + a_1(\xi) e^{(m-1)q} + \dots + a_{m-1}(\xi) e^q + a_m(\xi);$$

$$Q(q) = b_0 e^{kq} + b_1 e^{(k-1)q} + \dots + b_{k-1} e^q + b_k;$$

Также $k \geq m$.

В соответствии со свойствами D -преобразования передаточная функция импульсных систем периодична вдоль мнимой оси плоскости q с периодом 2π , т.е. $W^*(q + 2\pi jr, \xi) = W^*(q, \xi)$, где r - любое целое число. Передаточная функция полностью определена своими значениями в полосе шириной 2π ; $-\pi < \text{Im} q \leq \pi, -\infty < \text{Re} q < \infty$. Эта полоса называется основной. Внутри основной полосы функция $W^*(q, \xi)$ является аналитической, за исключением конечного числа полюсов.

Полюсы передаточной функции разомкнутой импульсной системы совпадают с полюсами приведенной непрерывной части $W(q)$ или отличаются от них на $2\pi jr; r = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

Выполнив в выражении передаточной функции $W^*(q, \xi)$ замену $e^q = z$, получим

$$W_z^*(z, \xi) = \frac{P_z^*(z, \xi)}{Q_z^*(z)},$$

Где

$$P_z^*(z, \xi) = a_0(\xi)z^m + a_1(\xi)z^{m-1} + \dots + a_m(\xi),$$

$$Q_z^*(z) = b_0 z^{kq} + b_1 z^{k-1} + \dots + b_k.$$

При такой замене передаточная функция импульсной системы становится дробно-рациональной функцией комплексной переменной z . Преобразование $z = e^q$ отображает мнимую ось плоскости q в окружность единичного радиуса $z = e^{j\bar{\omega}}$ с центром в начале координат на плоскости z ; $(-\pi < \bar{\omega} \leq \pi)$; правая полу полоса $\text{Re} q > 0$ при этом отображается на внешность единичного круга, а левая полу полоса $\text{Re} q < 0$ отображается на внутренность единичного круга. Следовательно, все полюсы $W^*(q, \xi)$, лежащие в левой полуплоскости, отображаются в полюсы $W_z^*(z, \xi)$, лежащие внутри единичного круга.

Таким образом, передаточная функция $W_z^*(z, \xi)$ определена на всей расширенной плоскости комплексной переменной z , причем во внешность единичного круга $z = e^{j\bar{\omega}}$ она является аналитической функцией. Внутри единичного круга передаточная функция $W_z^*(z, \xi)$ имеет полюсы $z_\nu = e^{q_\nu}; \nu = 1, 2, \dots$

4.2. Определение процессов в импульсных системах при типовых воздействиях

Если известна передаточная функция импульсной системы $W^*(q, \xi)$ и изображение входного сигнала $G^*(q)$, то процесс на выходе системы может быть найден с помощью формулы обратного D -преобразования (или обратного Z -преобразования):

$$x[n, \xi] = D^{-1}\{G^*(q)W^*(q, \xi)\} = Z^{-1}\{G_z^*(z)W_z^*(z, \xi)\}$$

Выполнить обратное D -преобразования можно с помощью вычетов:

$$x[n, \xi] = \sum_{\nu=0}^k \text{Выч} G^*(q)W^*(q, \xi) e^{q(n-1)} \Big|_{q=q_\nu} = \sum_{\nu=0}^k \text{Выч} G_z^*(z)W_z^*(z, \xi) z^{n-1} \Big|_{z=z_\nu},$$

Где $z_\nu = e^{q_\nu}$ - полюсы функций, стоящих под знаком обратного преобразования.

Определим реакцию импульсной системы на единичное ступенчатое воздействие $g(\bar{t}) = 1(\bar{t})$.
Принимая во внимание, что

$$D\{1(\bar{t})\} = \frac{e^q}{e^q - 1},$$

Будем иметь

$$x[n, \xi] = D^{-1} \left\{ W^*(q, \xi) \frac{e^q}{e^q - 1} \right\},$$

Используя формулу обращения, получим

$$x[n, \xi] = \sum_{\nu=0}^k \text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^q}{e^q - 1} e^{q(n-1)} \Big|_{q=q_\nu}$$

Вычеты берутся в полосе $q = 0$ и в полосах $q = q_\nu$ ($\nu = 1, 2, \dots, k$) передаточной функции $W^*(q, \xi)$.

Будем предполагать, что все полюсы $q = q_\nu$ ненулевые. Найдем вычет в точке $q_\nu = 0$:

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^q}{e^q - 1} e^{q(n-1)} \Big|_{q=0} = \text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - 1} \Big|_{q=0} = \lim_{q \rightarrow 0} W^*(q, \xi) e^{qn} = W^*(0, \xi).$$

Определим теперь вычеты в полюсах передаточной функции $W^*(q, \xi)$. Для простых полюсов

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - 1} \Big|_{q=q_\nu} = \lim_{q \rightarrow q_\nu} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn} (e^q - e^{q_\nu})}{e^q - 1}.$$

Учитывая, что $W^*(q, \xi)$ - дробно-рациональная функция по отношению к переменной e^q , и обозначая

$$W^*(q, \xi) = \frac{P^*(q, \xi)}{Q^*(q)},$$

Где $P^*(q, \xi), Q^*(q)$ - полиномы относительно переменной e^q , найдем, что

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - 1} \Big|_{q=q_\nu} = \lim_{q \rightarrow q_\nu} \frac{P^*(q, \xi)}{Q^*(q)} \frac{e^{qn} (e^q - e^{q_\nu})}{e^q - 1} = \frac{P^*(q_\nu, \xi)}{Q^*(q_\nu) (e^{q_\nu} - 1)} e^{q_\nu n}.$$

Если q_ν - полюс кратности r_ν , то соответствующий вычет, как известно, будет определяться по соотношению

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^q}{e^q - 1} \Big|_{q=q_\nu} = \frac{1}{(r_\nu - 1)!} \lim_{q \rightarrow q_\nu} \frac{d^{r_\nu - 1}}{de^{q(r_\nu - 1)}} \left[W^*(q, \xi) \frac{e^{qn} (e^q - e^{q_\nu})^{r_\nu}}{e^q - 1} \right].$$

Если полюсы q_ν ($\nu = 1, 2, \dots, r$) передаточной функции $W^*(q, \xi)$ имеют кратности соответственно r_ν , то

$$x[n, \xi] = W^*[0, \xi] + \sum_{\nu=1}^k \sum_{j=0}^{r_\nu - 1} c_{r_\nu - 1 - j}^\nu(\xi) \frac{n^{(j)} e^{q_\nu(n-j)}}{j!(r_\nu - 1 - j)!},$$

Где $n^{(j)} = n(n-1)(n-2)\dots(n-j+1)$ факториальная функция;

$$c_e^v(\xi) = \left. \frac{d^e W^*(q, \xi) (e^q - e^{q_v})^v}{de^{eq} (e^q - 1)} \right|_{q=q_v}.$$

В частности, если все полюсы простые, то последняя формула упростится:

$$x[n, \xi] = W^*(0, \xi) + \sum_{v=1}^k c_0^v(\xi) e^{q_v n},$$

$$\text{Где } c_0^v(\xi) = \frac{P^*(q_v, \xi)}{Q^*(q_v)(e^{q_v} - 1)}.$$

Мы получили выражение, характеризующее реакцию импульсной системы на единичное ступенчатое воздействие. Первое слагаемое $W^*(0, \xi)$ описывает установившийся процесс в системе, а второе характеризует переходный процесс. Из выражения для $x[n, \xi]$ следует, что, когда все полюсы имеют отрицательные вещественные части $\text{Re } q_v < 0 (v = 1, 2, \dots, k)$, второе слагаемое в правой части равенства будет с течением времени стремиться к нулю. При этом получим выражение для установившегося процесса в системе

$$x_{yem}[n, \xi] = \lim_{n \rightarrow \infty} x[n, \xi] = W^*(0, \xi).$$

Таким образом, установившийся процесс в импульсной системе можно определить непосредственно по ее передаточной функции.

Пример.

Найти реакцию на единичное ступенчатое воздействие для разомкнутой импульсной системы с кратковременными импульсами, если передаточная функция ПНЧ

$$W(q) = \frac{K_s \beta}{T} \frac{1}{q + \beta} = \frac{K_1}{q + \beta},$$

$$\text{Где } K_1 = \frac{K_s \beta}{T}$$

Передаточная функция рассматриваемой импульсной системы была найдена ранее:

$$W^*(q, \xi) = \frac{K_1 e^q}{e^q - e^{-\beta}} e^{-\beta \xi}$$

Или в z -символике

$$W_z^*(z, \xi) = \frac{K_1 z e^{-\beta \xi}}{z - e^{-\beta}}$$

Изображение искомой реакции

$$X_z^*(z, \xi) = W_z^*(z, \xi) \frac{z}{z-1} = \frac{K_1 z^2 e^{-\beta \xi}}{(z - e^{-\beta})(z-1)}.$$

Переходя к оригиналу, будем иметь

$$x[n, \xi] = W_z^*(1, \xi) + \text{Быч} X_z^*(z, \xi) z^{n-1} \Big|_{z=e^{-\beta}} =$$

$$= \frac{K_1 e^{-\beta \xi}}{1 - e^{-\beta}} + \frac{e^{-2\beta - \beta \xi - \beta(n-1)}}{e^{-\beta} - 1} = \frac{K_1 e^{-\beta \xi}}{1 - e^{-\beta}} [1 - e^{-\beta(1+n)}]$$

Этот процесс показан на рис. 12.

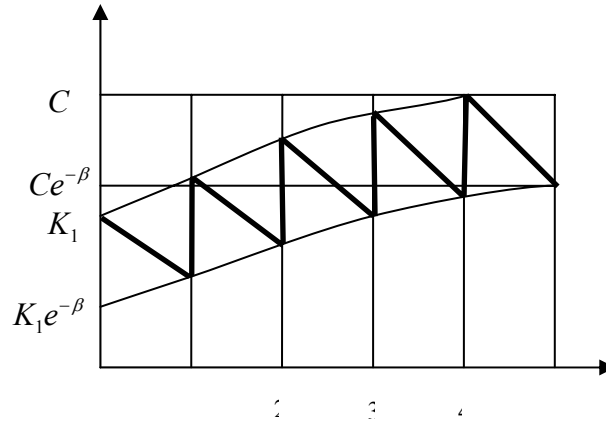


Рис. 12

Установившийся процесс в данном случае

$$W_z^*(1, \xi) = \frac{K_1 e^{-\beta \xi}}{1 - e^{-\beta}}.$$

Среднее значение установившегося процесса

$$\bar{x}_y[n, \xi] = \int_0^1 \frac{K_1 e^{-\beta \xi}}{1 - e^{-\beta}} d\xi = \frac{K_1}{\beta} = \frac{K_S}{T}.$$

Это же значение можно получить по-другому:

$$\bar{x}_y[n, \xi] = W(0) = \frac{K_S \beta}{(q + \beta)T} \Big|_{q=0} = \frac{K_S}{T}.$$

Применим теперь D - преобразование для того, чтобы определять реакцию импульсной системы с передаточной функцией $W^*(q, \xi)$ на гармоническое воздействие $g(n) = A_1 \cos(\bar{\omega}_1 n + \varphi)$.

Вначале найдем реакцию системы $z[n, \xi]$ на воздействие $f[n] = A_1 e^{j(\bar{\omega}_1 n + \varphi)}$, а затем рассмотрим вещественную часть $x[n, \xi] = \text{Re } z[n, \xi]$ полученного выражения.

Изображение входного воздействия

$$F^*(q) = D\{A_1 e^{j(\bar{\omega}_1 n + \varphi)}\} = A_1 e^{j\varphi} \frac{e^q}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}}.$$

Реакция системы $z[n, \xi]$ определяется соотношением

$$z[n, \xi] = D^{-1} \left\{ W^*(q, \xi) A_1 e^{j\varphi} \frac{e^q}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} \right\} = A_1 e^{j\varphi} \sum_{\nu=0}^k \text{Быч} W^*(q, \xi) \frac{e^q e^{q(n-1)}}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} \Big|_{q=q_\nu}.$$

Здесь вычеты берутся в полюсах q_1, q_2, \dots, q_k передаточной функции импульсной системы $W^*(q, \xi)$ и в точке $q_0 = j\bar{\omega}_1$.

Предполагаем, что функция $W^*(q, \xi)$ не имеет полюсов на мнимой оси плоскости комплексного переменного q . Тогда вычет в точке $q_0 = j\bar{\omega}_1$ равен

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} \Big|_{q=j\bar{\omega}_1} = \lim_{q \rightarrow j\bar{\omega}_1} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn} (e^q - e^{j\bar{\omega}_1})}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} = W^*(j\bar{\omega}_1, \xi) e^{j\bar{\omega}_1 n}.$$

Вычет в простом полюсе q_v функции $W^*(q, \xi)$ определяется по соотношению

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} \Big|_{q=q_v} = \lim_{q \rightarrow q_v} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn} (e^q - e^{q_v})}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} = \frac{P^*(q_v, \xi) e^{q_v n}}{Q^*(q_v) (e^{q_v} - e^{j\bar{\omega}_1})}.$$

В случае полюса кратности

$$\text{Выч} W^*(q, \xi) \frac{e^{qn}}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}} \Big|_{q=q_v} = \sum_{i=0}^{r_v-1} c_{r_v-1-i}^v(\bar{\omega}_1, \xi) \frac{n^{(j)} e^{q_v (n-i)}}{j! (r_v - 1 - i)!},$$

Где $n^{(j)} = n(n-1)(n-2)\dots(n-j+1)$ факториальная функция;

$$c_l^v(\xi) = \frac{d^l W^*(q, \xi) \frac{(e^q - e^{q_v})^{r_v}}{e^q - e^{j\bar{\omega}_1}}}{d^l} \Big|_{q=q_v}.$$

В частности, простого полюса q :

$$c_0^v(\bar{\omega}_1, \xi) = \frac{P^*(q_v, \xi)}{Q^*(q_v) (e^{q_v} - e^{j\bar{\omega}_1})}.$$

Предполагая, что полюс q_v функции $W^*(q, \xi)$ имеет кратность r_v ($v = 1, 2, \dots, k$), можно записать выражение, определяющее реакцию импульсной системы на воздействие $f[n]$, следующим образом:

$$z[n, \xi] = A_1 e^{j(\varphi + \bar{\omega}_1 n)} W^*[j\bar{\omega}_1, \xi] + A_1 e^{j\varphi} \sum_{v=1}^k \sum_{i=0}^{r_v-1} c_{r_v-1-i}^v(\bar{\omega}_1, \xi) \frac{n^{(i)} e^{q_v (n-1)}}{i! (r_v - 1 - i)!},$$

В частности, если все полюсы функции $W^*(q, \xi)$ простые, то

$$z[n, \xi] = A_1 e^{j(\varphi + \bar{\omega}_1 n)} W^*[j\bar{\omega}_1, \xi] + A_1 e^{j\varphi} \sum_{v=1}^k c_0^v(\bar{\omega}_1, \xi) e^{q_v n}.$$

Если действительные части всех полюсов q_v отрицательна, то второе слагаемое в двух последних выражениях с течением времени будет стремиться к нулю, а первое слагаемое будет характеризовать установившийся процесс в системе:

$$z_y[n, \xi] = \lim_{n \rightarrow \infty} z[n, \xi] = A_1 e^{j(\varphi + \bar{\omega}n)} W^*[j\bar{\omega}_1, \xi].$$

Рассматривая действительную часть комплексной решетчатой функции $z[n, \xi]$, определим реакцию импульсной системы $x[n, \xi]$ на заданное гармоническое воздействие. В частности, установившийся процесс в импульсной системе определяется выражением

$$x_y[n, \xi] = \operatorname{Re} z_y[n, \xi] = A_1 |W^*(j\bar{\omega}_1, \xi)| \cos(\bar{\omega}_1 n + \varphi + \arg W^*(j\bar{\omega}_1, \xi)).$$

4.3. Частотные характеристики

Амплитудно-фазовая частотная характеристика импульсной системы $W^*(j\bar{\omega}, \xi)$ может быть получена из передаточной функции

$$W^*(q, \xi) \text{ при } q = j\bar{\omega}; 0 \leq \xi \leq \pi$$

Функция $|W^*(j\bar{\omega}, \xi)| = A^*(\bar{\omega}, \xi)$ называется амплитудно-частотной характеристикой, а функция $\arg W^*(j\bar{\omega}, \xi) = \varphi^*(\bar{\omega}, \xi)$ - фазочастотной характеристикой импульсной системы. Частотные характеристики импульсной системы имеют тот же физический смысл, что и частотные характеристики непрерывной системы: амплитудно-частотная характеристика (АЧХ) определяет изменение амплитуда гармонического воздействия при прохождении через импульсную систему; фазочастотная характеристика (ФЧХ) определяет сдвиг по фазе приложенного гармонического воздействия в установившемся режиме. Частотные характеристики позволяют найти установившуюся реакцию на гармоническое входное воздействие.

Амплитудно-базовая частотная характеристика может быть определена по следующим соотношениям:

$$W^*(j\bar{\omega}, \xi) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-j\bar{\omega}n} k_T[n, \xi],$$

$$W^*(j\bar{\omega}, \xi) = \sum_{r=-\infty}^{\infty} e^{-j(\bar{\omega}+2\pi r)\xi} W_T(j(\bar{\omega} + 2\pi r)),$$

Где

$$k_T[n, \xi] = D^{-1} \{W^*(q, \xi)\},$$

$$W_T(q) = \bar{D}^{-1} \{W^*(q, \xi)\}.$$

Если, в частности, рассматривается разомкнутая импульсная система, то функция $k_T[n, \xi] = k(\bar{t}T)|_{\bar{t}=n+\xi}$ - импульсная характеристика приведенной непрерывной части, а функция $W_T(j\bar{\omega})$ - амплитудно-фазовая характеристика ПНЧ при измерении частот в относительных единицах. В этом случае приведенные выше соотношения позволяют определить частотные характеристики импульсной системы непосредственно по заданным характеристикам приведенной непрерывной части.

Рассмотрим свойства частотных характеристик импульсных систем.

1. Импульсная система в отличие от непрерывной описывается не одной амплитудно-фазовой частотной характеристикой, а семейством частотных характеристик $W^*(j\bar{\omega}, \xi)$, в силу того, что она зависит еще и от ξ ($0 \leq \xi < 1$). Однако при исследовании импульсных систем часто достаточно звать частотную характеристику только при одном значении $\xi = 0$.

2. Частотные характеристики импульсных систем являются периодическими функциями с периодом 2π . Это следует из периодичности D -преобразований:

$$W^*(j\bar{\omega}, \xi) = W^*(j(\bar{\omega} + 2\pi r), \xi), \quad r = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

Поэтому частотная характеристика $W^*(j\bar{\omega}, \xi)$ полностью определяется своими значениями в интервале шириной 2π . Как правило, рассматривается интервал, лежащий в основной полосе $-\pi < \omega \leq \pi$.

Выясним физический смысл периодичности частотных характеристик импульсных систем. Пусть на вход ИИЭ приложено гармоническое воздействие $f(t) = \cos \omega_1 t$. На выходе будем иметь

$$x(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \delta(t - nT) \cos \omega_1 nT.$$

Пусть теперь приложено другое воздействие

$$f(t) = \cos(\omega_1 + \omega_0)t,$$

Где $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$ - частота квантования.

Тогда

$$\cos(\omega_1 + \omega_0)nT = \cos \omega_1 nT$$

И

$$x(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \delta(t - nT) \cos \omega_1 nT,$$

т.е. оба воздействия дают одну и ту же реакцию на выходе ИЭ.

Нетрудно показать, что реакция не изменится, если ко входу ИЭ приложить воздействие $f(t) = \cos(\omega_1 + r\omega_0)t$, $r = 0, 1, 2, \dots$ - любое целое число, или, в относительном времени, $f_T(\bar{t}) = \cos(\omega_1 + r\omega_0)\bar{t}T = \cos(\bar{\omega}_1 + 2\pi r)\bar{t}$; $\bar{\omega}_1 = \omega_1 T$. При $\bar{t} = n$ по-прежнему

$f_T[n] = \cos \bar{\omega}_1 n$. Поэтому и реакция системы на гармоническое воздействие с частотой $\bar{\omega}_1 + 2\pi r$ будет такой же, как и на воздействие с частотой $\bar{\omega}_1$

3. Действительная часть амплитудно-фазовой частотной характеристики $W^*(j\bar{\omega}, \xi)$ является четной функцией, а мнимая часть - нечетной, что следует из соотношения

$$W^*(j\bar{\omega}, \xi) = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-j\bar{\omega}n} k_T[n, \xi] = \sum_{n=0}^{\infty} k_T[n, \xi] \cos \bar{\omega}n - j \sum_{n=0}^{\infty} k_T[n, \xi] \sin \bar{\omega}n.$$

Следовательно $W^*(j\bar{\omega}, \xi) = \overline{W^*(-j\bar{\omega}, \xi)}$. Благодаря этому свойству частотная характеристика $W^*(j\bar{\omega}, \xi)$ определяется своими значениями при $0 \leq \bar{\omega} < \pi$.

4. При $\bar{\omega} = 0$ и $\bar{\omega} = \pi$ амплитудно-фазовая частотная характеристика принимает следующие вещественные значения:

$$W^*(0, \xi) = \sum_{n=0}^{\infty} k_T[n, \xi]; \quad W^*(j\pi, \xi) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n k_T[n, \xi].$$

4.4. Логарифмические амплитудно- и фазочастотные характеристики

При исследовании непрерывных систем широко применяются логарифмические частотные характеристики (ЛЧХ), позволяющие судить о качестве работы автоматической системы, причем

строятся они значительно проще, чем годографы. Но для импульсных систем нельзя построить ЛЧХ по амплитудно-фазовой частотной характеристике $W^*(j\bar{\omega})$ теми же приемами, что и для непрерывных систем.

Это объясняется тем, что $W^*(j\bar{\omega})$ не является дробно-рациональной функцией по отношению к $j\bar{\omega}$ и кроме того, переменная меняется на конечном интервале $0 \leq \bar{\omega} < \pi$. Для использования обычной методики построения ЛЧХ, необходимо выполнить отображение отрезка мнимой оси $-\pi \leq \bar{\omega} < \pi$ на всю мнимую ось, причем так, чтобы функция $W^*(j\bar{\omega})$ стала дробно-рациональной. Указанное отображение выполняется с помощью так называемого W -преобразование:

$$\omega = \frac{2}{T} \frac{e^q - 1}{e^q + 1};$$

W -преобразование можно представить себе как последовательное преобразование сначала переменной q в переменную $z = e^q$. Это преобразование отображает отрезок мнимой оси длиной 2π в окружность единичного радиуса $z = e^{j\bar{\omega}}$. Затем следует преобразование переменной z в переменную ω :

$$\omega = \frac{2}{T} \frac{z - 1}{z + 1},$$

которое является дробно-линейным. В соответствии со свойствами дробно-линейных преобразований оно взаимно-однозначно во всех точках расширенной плоскости комплексной переменной z , за исключением точки $z = -1$. Единичная окружность $|z| = 1$, проходящая через эту точку, отображается в прямую:

$$\omega = \frac{2}{T} \frac{e^{j\bar{\omega}} - 1}{e^{j\bar{\omega}} + 1} = \frac{2}{T} j \frac{\sin \bar{\omega}}{1 + \cos \bar{\omega}} = \frac{2}{T} j \operatorname{tg} \frac{\bar{\omega}}{2}.$$

При изменении $\bar{\omega}$ от $-\pi$ до $+\pi$ значения переменной ω изменяются от $-j\infty$ до $+j\infty$, т.е. отображением единичной окружности в плоскости ω является мнимая ось. Обозначим значения переменной ω на мнимой оси через $j\omega^*$. Таким образом,

$$j\omega^* = \frac{2}{T} j \operatorname{tg} \frac{\bar{\omega}}{2}$$

Или

$$\omega^* = \frac{2}{T} \operatorname{tg} \frac{\bar{\omega}}{2}$$

Величина ω^* имеет размерность частоты c^{-1} и называется псевдочастотой ω . При изменении $\bar{\omega}$ от $-\pi$ до $+\pi$ псевдочастота меняется от $-\infty$ до $+\infty$ причем при малых значениях $\bar{\omega}$

$$\omega^* \approx \frac{2}{T} \operatorname{tg} \frac{\omega T}{2} \approx \omega.$$

Рассмотрим отображение одной из точек плоскости z на плоскость ω , а именно, точки $z = 0$; $\omega = -\frac{2}{T}$. С учетом свойств дробно-линейных преобразований отсюда следует, что внутренность

единичного круга плоскости z отображается в левую полуплоскость переменной ω , а внешность единичного круга -

на правую полуплоскость ω .

Передаточные функции импульсных систем в плоскости ω получают заменой переменной q (или z):

$$W_{\omega}^*(\omega, \xi) = W^*(q, \xi) \Big|_{e^q = z = \frac{1 + \omega \frac{T}{2}}{1 + \omega \frac{T}{2}}}$$

Например, для системы с кратковременными импульсами при $\xi = 0$

передаточная функция имеет вид

$$W^*(q) = \frac{k_1 e^q}{e^q - e^{-\beta}},$$

$$W_{\omega}^*(\omega) = \frac{k_1 \left(1 + \frac{\omega T}{2}\right)}{\left(1 + \frac{\omega T}{2}\right) - e^{-\beta} \left(1 - \frac{\omega T}{2}\right)} = \frac{k_1 \left(1 + \frac{\omega T}{2}\right)}{(1 - e^{-\beta}) \left(1 + \omega \frac{T}{2} \frac{1 + e^{-\beta}}{1 - e^{-\beta}}\right)} = k \frac{1 + \frac{\omega T}{2}}{1 + \omega T_1'}$$

где

$$k = \frac{k_1}{1 - e^{-\beta}}; \quad T_1' = \frac{T}{2} \frac{1 + e^{-\beta}}{1 - e^{-\beta}};$$

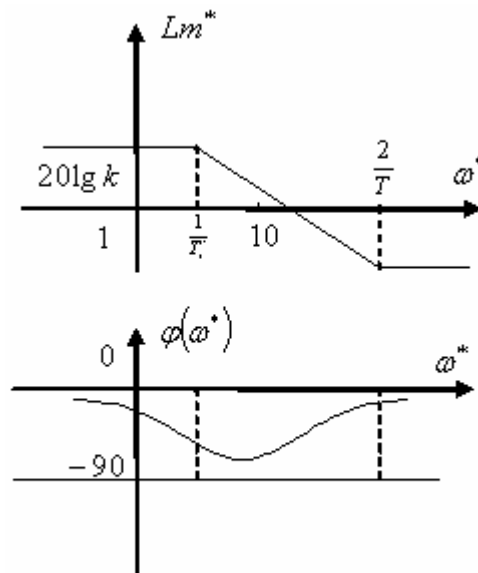


Рис. 13

Тогда ЛАЧХ

$$Lm^* = 20 \lg k + 20 \lg \sqrt{1 + \frac{T^2}{4} (\omega^*)^2} - 20 \lg \sqrt{1 + (T_1')^2 (\omega^*)^2};$$

А ЛФЧХ

$$\varphi^*(W^*) = \operatorname{arctg} \frac{T}{2} \omega^* - \operatorname{arctg} T_1' \omega^* .$$

Их графики приведены на рис. 13.