

**МЕТОД ОПРЕДЕЛЕНИЯ СОБСТВЕННЫХ ЗНАЧЕНИЙ
И СОБСТВЕННЫХ ФУНКЦИЙ ДЛЯ ОДНОГО КЛАССА ЛИНЕЙНЫХ
ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

В. С. Пугачев

(Москва)

Излагается метод определения собственных значений и собственных функций линейного интегрального уравнения Фредгольма с определенно положительным симметричным ядром, представляющим собой корреляционную функцию случайной функции, связанной с белым шумом линейным дифференциальным уравнением. Этот метод представляет собой видоизменение данного в [1] метода решения линейного интегрального уравнения первого рода, встречающегося в статистической теории оптимальных систем.

1. Краткое изложение метода решения интегрального уравнения первого рода. В [1] был дан метод решения интегрального уравнения первого рода с конечными пределами, которое всегда может быть приведено к виду

$$\int_0^T K(t, u) g(t) dt = f(u) \quad (0 \leq u \leq T) \quad (1.1)$$

в случае, когда действительное определенно положительное симметричное ядро $K(t, u)$ представляет собой корреляционную функцию случайной функции $X(t)$, связанной с белым шумом $V(t)$ линейным дифференциальным уравнением

$$FX = HV \quad \left(D = \frac{d}{dt} \right) \quad (1.2)$$

где F и H — полиномы относительно оператора D с произвольными действительными переменными коэффициентами

$$F = \sum_{k=0}^n a_k D^k, \quad H = \sum_{k=0}^m b_k D^k \quad (m < n) \quad (1.3)$$

В этом случае ядро уравнения (1.1) выражается формулой [2, 3]

$$K(t, u) = \int_{-\infty}^{\infty} w(t, \tau) w(u, \tau) d\tau \quad (1.4)$$

где $w(t, \tau)$ представляет собой интеграл дифференциального уравнения

$$F_t w(t, \tau) = H_t \delta(t - \tau) \quad (1.5)$$

равный нулю при $\tau > t$.

Решение уравнения (1.1), полученное в [1], выражается формулой

$$g(t) = F^* \eta(t) \quad (1.6)$$

где функция $\eta(t)$ и другая функция $\xi(t)$ определяются в интервале $0 \leq t \leq T$ линейными дифференциальными уравнениями

$$H^* \eta(t) = \xi(t) \quad (1.7)$$

$$H\xi(t) = F f(t) \quad (1.8)$$

Для отрицательных t функция $\eta(t)$ определяется линейным дифференциальным уравнением

$$F^* \eta(t) = 0 \quad (t < 0) \quad (1.9)$$

функция $\xi(t)$ — формулой (1.7), а функция $f(t)$ — дифференциальным уравнением (1.8). При всех значениях $t \leq T$, функции ξ и η представляют собой интегралы уравнений (1.8) и (1.7), определяемые формулами

$$\xi(t) = \int_{-\infty}^t w^-(t, \tau) f(\tau) d\tau, \quad \eta(t) = \int_t^T p(\lambda, t) \xi(\lambda) d\lambda \quad (1.10)$$

где $w^-(t, \tau)$ и $p(\lambda, t)$ — соответствующие весовые функции [1, 2]. Формулы (1.10) дают необходимые условия для определения всех постоянных интегрирования, после чего функции ξ и η и решение (1.6) уравнения (1.1) полностью определяются.

2. Применение метода для нахождения собственных значений и собственных функций. Изложенный метод можно применить, видоизменив его соответствующим образом, для нахождения собственных значений и собственных функций однородного линейного интегрального уравнения

$$\int_0^T K(u, t) \varphi(t) \rho(t) dt = \lambda \varphi(u) \quad (0 \leq u \leq T) \quad (2.1)$$

ядро которого определяется формулой (1.4) и уравнением (1.5). Уравнение (2.1) при любой заданной неотрицательной функции $\rho(t)$ формально отличается от уравнения (1.2) только тем, что его правая часть представляет собой произведение неизвестного собственного значения на неизвестную функцию. Поэтому, положив в формулах предыдущего пункта

$$g(t) = \varphi(t) \rho(t), \quad f(t) = \lambda \varphi(t) \quad (0 \leq t \leq T) \quad (2.2)$$

и произведя соответствующие изменения, мы можем получить алгоритм для определения собственных значений и собственных функций.

На основании равенств (2.2) формула (1.6) и уравнение (1.8) могут быть переписаны в виде

$$\varphi(t) = \frac{1}{\rho(t)} F^* \eta(t) \quad (2.3)$$

$$H\xi(t) = \lambda F \varphi(t) \quad (2.4)$$

Подставляя в уравнение (2.4) выражение (2.3) функции φ и выражение функции ξ из (1.7), получим следующее уравнение, определяющее функцию η в интервале $0 < t < T$:

$$F \left(\frac{1}{\rho} F^* \eta \right) - \frac{1}{\lambda} H H^* \eta = 0 \quad (0 < t < T) \quad (2.5)$$

Это — линейное дифференциальное уравнение порядка $2n$, содержащее неизвестный параметр λ . Обозначим через $v_1(t, \lambda), \dots, v_{2n}(t, \lambda)$ какие-нибудь $2n$ линейно независимых интегралов уравнения (2.5). Тогда общий интеграл уравнения (2.5) выразится формулой

$$\eta(t) = \sum_{\nu=1}^{2n} \gamma_{\nu} v_{\nu}(t, \lambda) \quad (0 < t < T) \quad (2.6)$$

Подставляя это выражение в (2.3), получим

$$\varphi(t) = \sum_{\nu=1}^{2n} \gamma_{\nu} \omega_{\nu}(t, \lambda) \quad (0 < t < T) \quad (2.7)$$

где

$$\omega_{\nu}(t, \lambda) = \frac{1}{\rho(t)} F_t^* v_{\nu}(t, \lambda) \quad (\nu = 1, \dots, 2n) \quad (2.8)$$

Для определения неизвестных постоянных $\gamma_1, \dots, \gamma_{2n}$ в формулах (2.6) и (2.7) следует определить функции η и f при $t < 0$ интегрированием уравнений (1.9) и (1.8) и после этого подчинить функции η и f соответствующим условиям на концах интервала $0 < t < T$, вытекающим из формул (1.10). Общий интеграл уравнения (1.9) и соответствующее выражение функции f при $t < 0$ определяются формулами [1]

$$\eta(t) = \sum_{r=1}^n c_r \eta_r(t), \quad f(t) = \sum_{r=1}^n c_r f_r(t) \quad (t < 0) \quad (2.9)$$

где η_1, \dots, η_n — какие-нибудь линейно независимые интегралы уравнения (1.9), а

$$f_r(t) = \int_{-\infty}^t w(t, \tau) H^* \eta_r(\tau) d\tau \quad (r = 1, \dots, n) \quad (2.10)$$

Для определения постоянных интегрирования $\gamma_1, \dots, \gamma_{2n}$, c_1, \dots, c_n имеем следующие условия.

Во-первых, решение интегрального уравнения (2.1) не может содержать δ -функций. Формула (2.3) показывает, что для этого необходимо, чтобы функции $\eta, \eta', \dots, \eta^{(n-1)}$ были непрерывны в точках $t = 0$ и $t = T$. Это условие дает $2n$ уравнений:

$$\sum_{\nu=1}^{2n} \gamma_{\nu} v_{\nu}^{(k)}(0, \lambda) - \sum_{r=1}^n c_r \eta_r^{(k)}(0) = 0 \quad (k = 0, 1, \dots, n-1) \quad (2.11)$$

$$\sum_{\nu=1}^{2n} \gamma_{\nu} v_{\nu}^{(k)}(T, \lambda) = 0 \quad (k = 0, 1, \dots, n-1) \quad (2.12)$$

Во-вторых, функция $f(t)$, определяемая второй формулой (2.2) при $0 \leq t \leq T$ и второй формулой (2.9) при $t < 0$, должна удовлетворять уравнению (1.8) в точке $t = 0$. Это условие вместе с уравнением (1.7) выражает разрывы функций $f, f', \dots, f^{(n-1)}$ в точке $t = 0$ через разрывы производных функции η , т. е. дает n уравнений. Однако эти уравнения мы выведем несколько иным путем. Заменим уравнение (1.8),

рассматриваемое как дифференциальное уравнение с неизвестной функцией $f(t)$, равноценной системой уравнений первого порядка, определив новые неизвестные функции z_1, \dots, z_n формулами

$$\begin{aligned} z_1 &= f, & z_{k+1} &= f^{(k)} & (k=1, \dots, n-m-1) \\ z_{k+1} &= f^{(k)} - \sum_{h=0}^{k-n+m} (q_k \xi)^{(h)} & (k=n-m, \dots, n-1) \end{aligned} \quad (2.13)$$

где

$$\begin{aligned} q_{n-m} &= \frac{b_m}{a_n} & (k=n-m+1, \dots, n) \\ q_k &= \frac{1}{a_n} \left[b_{n-k} - \sum_{h=n-m}^{k-1} \sum_{l=0}^h C_{n+l-k}^{n-k} a_{n+l+h-k} q_h^{(L)} \right] \end{aligned} \quad (2.14)$$

Тогда уравнение (1.8) заменится системой уравнений:

$$\begin{aligned} z_k' &= z_{k+1} & (k=1, \dots, n-m-1), & & z_k' &= z_{k+1} + q_k \xi & (k=n-m, \dots, n-1) \\ z_n' &= - \sum_{l=1}^n \frac{a_{l-1}}{a_n} z_l + q_n \xi \end{aligned} \quad (2.15)$$

В силу условия (2.11) и формулы (1.7) функция ξ непрерывна в точке $t=0$. Следовательно, и интеграл системы уравнений (2.15) непрерывен в точке $t=0$. Это условие на основании формул (2.13), (2.2), (2.7) и (2.9) дает следующие n уравнений:

$$\begin{aligned} \lambda \sum_{v=1}^{2n} \gamma_v \omega_v^{(k)}(0, \lambda) - \sum_{r=1}^n c_r f_r^{(k)}(0) &= 0 & (k=0, 1, \dots, n-m-1) \\ \lambda \sum_{v=1}^{2n} \gamma_v \left[\omega_v^{(k)}(0, \lambda) - \sum_{h=0}^{k-n+m} \sum_{l=0}^h C_h^l q_{k-h}^{(h-l)}(0) \omega_v^{(l)}(0, \lambda) \right] - \\ - \sum_{r=1}^n c_r \left[f_r^{(k)}(0) - \sum_{h=0}^{k-n+m} \sum_{l=0}^h C_h^l q_{k-h}^{(h-l)}(0) \xi_r^{(l)}(0) \right] &= 0 \\ & (k=n-m, \dots, n-1) \end{aligned} \quad (2.16)$$

где

$$\omega_v(t, \lambda) = H_t^* v_v(t, \lambda) \quad (v=1, \dots, 2n), \quad \xi_r(t) = H_t^* \eta_r(t) \quad (r=1, \dots, n)$$

Уравнения (2.11), (2.12) и (2.16) представляют собой систему $3n$ однородных линейных алгебраических уравнений относительно $\gamma_1, \dots, \gamma_{2n}$, c_1, \dots, c_n , коэффициенты которой зависят от неизвестного собственного значения λ . Для существования отличного от нуля решения этой системы уравнений необходимо, чтобы ее определитель $\Delta(\lambda)$ был равен нулю:

$$\Delta(\lambda) = 0 \quad (2.17)$$

Это уравнение определяет собственные значения. После определения собственных значений уравнения (2.11), (2.12) и (2.16) дадут возможность выразить величины $\gamma_1, \dots, \gamma_{2n}$, c_1, \dots, c_n , соответствующие каждому собственному значению λ , через какую-нибудь одну из них. Последняя

определится условием нормирования

$$\int_0^T |\varphi(t)|^2 \rho(t) dt = 1 \quad (2.18)$$

Если для какого-нибудь собственного значения λ ранг матрицы коэффициентов системы уравнений (2.11), (2.12) и (2.16) будет ниже $2n - 1$ и равен, например, $2n - s$, то это будет означать, что данное собственное значение λ является s -кратным. В этом случае уравнения (2.11), (2.12) и (2.16) дадут выражения всех коэффициентов γ_ν , c_r через какие-нибудь s из них, которые могут быть выбраны произвольно. Этим обстоятельством можно воспользоваться для того, чтобы определить такие s систем значений этих s коэффициентов, чтобы получить s ортонормированных собственных функций.

Изложенный метод легко распространяется на случай комплексного симметричного ядра (эрмитовского).

В случае, когда все коэффициенты операторов F и H постоянны и $\rho(t) \equiv 1$, уравнение (2.5) представляет собой линейное дифференциальное уравнение с постоянными коэффициентами. В этом случае легко находятся аналитические выражения функций η_r , v_ν и ω_ν , и задача до конца решается аналитически. Таким образом, в случае, когда ядром уравнения (2.1) является корреляционная функция стационарной случайной функции, имеющей дробно-рациональную спектральную плотность, изложенный метод дает полное аналитическое решение задачи определения собственных значений и собственных функций. Это решение ранее было получено другим методом в [5] и [6].

Пример 1. Найти собственные значения и собственные функции уравнения (2.1) в случае, когда F и H определяются формулами

$$F = a_1(t)D + a_0(t), \quad H = 1 \quad (2.19)$$

а $\rho(t) \equiv 1$. В этом случае уравнение (1.5), определяющее функцию $w(t, \tau)$, представляет собой уравнение первого порядка, которое легко интегрируется, после чего формула (1.4) дает

$$K(t, t') = \begin{cases} q_1(t) q_2(t') & \text{при } t > t' \\ q_1(t') q_2(t) & \text{при } t < t' \end{cases} \quad (2.20)$$

где

$$q_1(t) = \exp \left\{ - \int_0^t \frac{a_0(\tau)}{a_1(\tau)} d\tau \right\}, \quad q_2(t) = q_1(t) \int_{-\infty}^t \frac{d\tau}{a_1^2(\tau) q_1^2(\tau)} \quad (2.21)$$

Уравнение (2.5) имеет в данном случае вид:

$$(a_1^2 \eta')' - \left(a_0^2 + a_0' a_1 - a_0 a_1' - a_1 a_1'' - \frac{1}{\lambda} \right) \eta = 0 \quad (2.22)$$

Обозначим через $v_1(t, \lambda)$, $v_2(t, \lambda)$ какие-нибудь два линейно независимых интеграла уравнения (2.22). Тогда формула (2.8) даст

$$\omega_\nu(t, \lambda) = - \frac{d}{dt} [a_1(t) v_\nu(t, \lambda)] + a_0(t) v_\nu(t, \lambda) \quad (\nu = 1, 2) \quad (2.23)$$

Формула (2.7), выражающая неизвестные собственные функции, примет вид:

$$\varphi(t) = \gamma_1 \omega_1(t, \lambda) + \gamma_2 \omega_2(t, \lambda) \quad (2.24)$$

При $t < 0$ функции η и f выражаются, как и в примере 1 статьи [1], формулами

$$\eta(t) = \frac{c_1}{a_1(t) q_1(t)}, \quad f(t) = c_1 q_2(t) \quad (t < 0) \quad (2.25)$$

Так как в данном случае $n = 1$, $m = 0$, то для определения неизвестных постоянных γ_1 , γ_2 и c_1 имеем одно уравнение (2.16), одно уравнение (2.11) и одно уравнение (2.12):

$$\begin{aligned} \lambda [\gamma_1 \omega_1(0, \lambda) + \gamma_2 \omega_2(0, \lambda)] - c_1 q_2(0) &= 0 \\ \gamma_1 v_1(0, \lambda) + \gamma_2 v_2(0, \lambda) - \frac{c_1}{a_1(0) q_1(0)} &= 0 \end{aligned} \quad (2.26)$$

$$\gamma_1 v_1(T, \lambda) + \gamma_2 v_2(T, \lambda) = 0$$

Следовательно, уравнение (2.17), определяющее собственные значения, имеет в данном случае вид:

$$\Delta(\lambda) = \begin{vmatrix} \lambda \omega_1(0, \lambda) & \lambda \omega_2(0, \lambda) & q_2(0) \\ v_1(0, \lambda) & v_2(0, \lambda) & \frac{1}{a_1(0) q_2(0)} \\ v_1(T, \lambda) & v_2(T, \lambda) & 0 \end{vmatrix} = 0 \quad (2.27)$$

Определив собственные значения путем решения уравнения (2.27), мы выразим два из неизвестных коэффициентов γ_1 , γ_2 , c_1 через третий. Последний определится из условия нормирования (2.18).

Пример 2. Рассмотрим более подробно частный случай предыдущего примера, когда коэффициенты a_0 и a_1 постоянны и равны соответственно

$$a_0 = \sqrt{\frac{\alpha}{2}}, \quad a_1 = \frac{1}{\sqrt{2\alpha}}$$

В данном случае

$$q_1(t) = \frac{1}{q_2(t)} = e^{-\alpha t} \quad (2.28)$$

и формула (2.20) принимает вид:

$$K(t, t') = e^{-\alpha|t-t'|} \quad (2.29)$$

Уравнение (2.22) имеет в данном случае вид:

$$\eta'' + \left(\frac{2\alpha}{\lambda} - \alpha^2 \right) \eta = 0 \quad (2.30)$$

Это уравнение с постоянными коэффициентами имеет два линейно независимых интеграла вида

$$v_1(t, \lambda) = e^{i\omega t}, \quad v_2(t, \lambda) = e^{-i\omega t} \quad (2.31)$$

где

$$\omega = \sqrt{\frac{2\alpha}{\lambda} - \alpha^2} \quad (2.32)$$

Формулы (2.23) дают

$$\omega_1(t, \lambda) = \frac{\alpha - i\omega}{2\alpha} e^{i\omega t}, \quad \omega_2(t, \lambda) = \frac{\alpha + i\omega}{2\alpha} e^{-i\omega t} \quad (2.33)$$

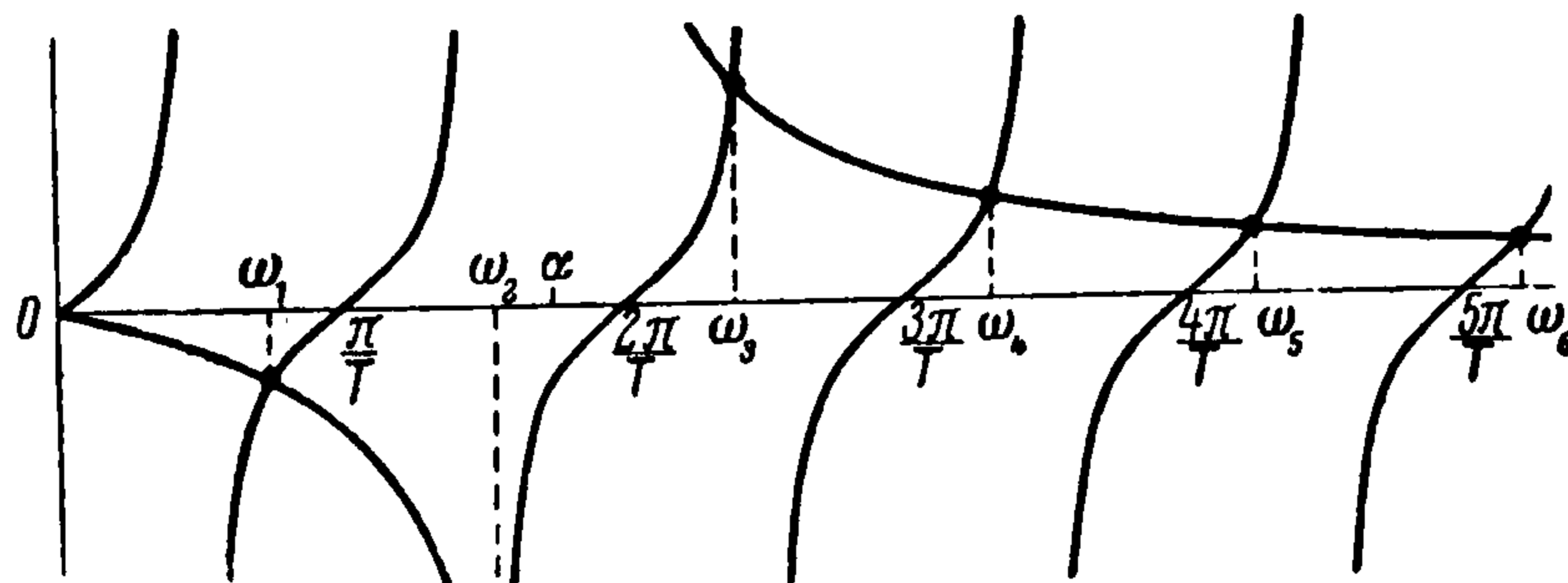
Уравнение (2.27) принимает вид:

$$\begin{vmatrix} \lambda \frac{\alpha - i\omega}{2\alpha} & \lambda \frac{\alpha + i\omega}{2\alpha} & 1 \\ 1 & 1 & \sqrt{2\alpha} \\ e^{i\omega T} & e^{-i\omega T} & 0 \end{vmatrix} = 0 \quad (2.34)$$

Раскрывая определитель, принимая во внимание (2.32) и производя элементарные преобразования, приведем уравнение (2.34) к виду

$$\operatorname{tg} \omega T = - \frac{2\alpha\omega}{\alpha^2 - \omega^2} \quad (2.35)$$

Это уравнение определяет неограниченную возрастающую последовательность значений $\omega = \omega_1, \omega_2, \dots$. На прилагаемой фигуре изображено графическое решение уравнения (2.35) для случая, когда $\alpha = \pi/4$.



Подставив значение $\omega = \omega_v$, определяемое уравнением (2.35), в (2.32) и решая полученное уравнение относительно λ , найдем соответствующее собственное значение

$$\lambda_v = \frac{2\alpha}{\alpha^2 + \omega_v^2} \quad (v=1,2,\dots) \quad (2.36)$$

Эта формула дает неограниченную убывающую последовательность собственных значений.

Система уравнений (2.26) имеет в данном случае вид:

$$\begin{aligned} \lambda [(\alpha - i\omega) \gamma_1 + (\alpha + i\omega) \gamma_2] - \sqrt{2\alpha} c_1 &= 0 \\ \gamma_1 + \gamma_2 - \sqrt{2\alpha} c_1 &= 0, \quad \gamma_1 e^{i\omega T} + \gamma_2 e^{-i\omega T} = 0 \end{aligned}$$

Последнее из этих уравнений дает $\gamma_2 = -\gamma_1 e^{2i\omega T}$. Подставляя это выражение в любое из двух оставшихся уравнений (2.37), можем также выразить c_1 через γ_1 . Однако в этом нет необходимости, поскольку постоянные c_r являются вспомогательными и в решение задачи непосредственно не входят.

Подставляя найденные выражения (2.33) и γ_2 в формулу (2.24), производя элементарные преобразования и определив после этого γ_1 из условия нормирования (2.18), найдем собственные функции:

$$\varphi_v(t) = \sqrt{\frac{2}{T + \lambda_v}} \sin \left[\omega_v \left(t - \frac{T}{2} \right) + \frac{v\pi}{2} \right] \quad (v=1,2,\dots) \quad (2.38)$$

Поступила 17 VII 1958

ЛИТЕРАТУРА

1. Пугачев В. С. Метод решения основного интегрального уравнения статистической теории оптимальных систем в конечной форме. ПММ, т. XXIII, вып. 1, 1959.
2. Пугачев В. С. Теория случайных функций и ее применение к задачам автоматического управления. Гостехиздат, 1968.
3. Пугачев В. С. Интегральные канонические представления случайных функций и их применение к определению оптимальных линейных систем. Автоматика и телемеханика, т. XVIII, № 11, стр. 971—984, 1957.
4. Сансоне Д. Обыкновенные дифференциальные уравнения, т. 1. ИЛ, 1953.
5. Slepian D. Estimation of signal parameters in the presence of noise. Trans. IRE, PGIT-3, pp. 68—89, 1954.