

ЭЛЕКТРОТЕХНИКА

Академик В. П. НИКИТИН, В. К. ТУРКИН и Н. П. КУНИЦКИЙ

О ПОСТРОЕНИИ ДИАГРАММЫ ЧАСТОТЫ КОЛЕБАНИЯ

В ряде наших работ (1-3) мы рассматривали вопрос о построении диаграмм устойчивости, иллюстрирующих зависимость быстроты, с которой рассматриваемая система стремится к некоторому стационарному состоянию, от различных коэффициентов, содержащихся в дифференциальных уравнениях, описывающих работу этой системы. В настоящей статье мы рассматриваем вопрос о построении диаграмм частоты колебания, иллюстрирующих зависимость от вышеупомянутых коэффициентов величины, которую можно принять за круговую частоту колебаний, испытываемых системой при стремлении к стационарному состоянию.

Как известно, Ляпунов (4) называет характеристическим числом функции $f(t)$ действительного переменного t такое действительное число λ_0 , что при $t \rightarrow \infty$ функция $e^{\lambda t} f(t)$ стремится к пределу 0, если $\lambda < \lambda_0$, и является неограниченной, если $\lambda > \lambda_0$.

Пусть

$$\begin{aligned}\frac{d\omega_1}{dt} &= f_1(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n), \\ \frac{d\omega_2}{dt} &= f_2(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n), \\ &\dots \\ \frac{d\omega_n}{dt} &= f_n(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n)\end{aligned}\tag{1}$$

есть система дифференциальных уравнений, описывающая процесс изменения переменных

$$\omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n,\tag{2}$$

значения которых определяют состояние рассматриваемой нами системы.

Пусть

$$\begin{aligned}\omega_1 &= \omega_1^*, \\ \omega_2 &= \omega_2^*, \\ &\dots \\ \omega_n &= \omega_n^*\end{aligned}\tag{3}$$

($\omega_1^*, \omega_2^*, \dots, \omega_n^*$ — некоторые функции времени или постоянные) есть некоторый интересующий нас процесс изменения состояния этой системы,

определяемый значениями (3) переменных (2). Пусть уравнения возмущенного процесса имеют вид:

$$\frac{d(\omega_1 - \omega_1^*)}{dt} = \varphi_1(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n) = \sum_{i=1}^n \alpha_{1i} (\omega_i - \omega_i^*) + F_1,$$

$$\frac{d(\omega_2 - \omega_2^*)}{dt} = \varphi_2(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n) = \sum_{i=1}^n \alpha_{2i} (\omega_i - \omega_i^*) + F_2,$$

$$\dots \dots \dots \dots \dots$$

$$\frac{d(\omega_n - \omega_n^*)}{dt} = \varphi_n(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n) = \sum_{i=1}^n \alpha_{ni} (\omega_i - \omega_i^*) + F_n,$$

где F_i ($i=1, 2, \dots, n$) — совокупность членов степени выше первой в разложении $\varphi_i(t, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n)$ в ряд по степеням величин

$$\omega_1 - \omega_1^*, \omega_2 - \omega_2^*, \dots, \omega_n - \omega_n^*.$$

Предположим, что система (1) правильная (4). Рассмотрим систему дифференциальных уравнений

$$\frac{dz_1}{dt} = \sum_{i=1}^n (\alpha_{1i} - \delta_{1i}q) z_i,$$

$$\frac{dz_2}{dt} = \sum_{i=1}^n (\alpha_{2i} - \delta_{2i}q) z_i, \quad (4)$$

$$\dots \dots \dots \dots$$

$$\frac{dz_n}{dt} = \sum_{i=1}^n (\alpha_{ni} - \delta_{ni}q) z_i,$$

где q — некоторая постоянная, а $\delta_{ik}=1$ при $i=k$ и $\delta_{ik}=0$ при $i \neq k$.

$$Z^{(1)} = z_1^{(1)}, z_2^{(1)}, \dots, z_n^{(1)},$$

$$Z^{(2)} = z_1^{(2)}, z_2^{(2)}, \dots, z_n^{(2)}, \quad (5)$$

$$\dots \dots \dots \dots$$

$$Z^{(n)} = z_1^{(n)}, z_2^{(n)}, \dots, z_n^{(n)},$$

— n линейно независимых решений системы (4). Как известно (4), характеристическим числом решения $Z^{(i)}$ ($i=1, 2, \dots, n$) называется наименьшее из характеристических чисел функций $z_1^{(i)}, z_2^{(i)}, \dots, z_n^{(i)}$; обозначим это число через $\lambda_{0i}(q)$. Диаграмма, иллюстрирующая зависимость при различных значениях q наименьшего из чисел $\lambda_{0i}(q)$ от коэффициентов, входящих в дифференциальные уравнения (1), есть диаграмма устойчивости процесса изменения (3) рассматриваемой системы.

Аналогично диаграммой частоты колебания мы назовем диаграмму, иллюстрирующую зависимость при различных значениях q от коэффициентов, входящих в дифференциальные уравнения (1), наименьшего из характеристических чисел функций $y_{\lambda \mu}(t)$, получаемых из функций, входящих в решения (5), по формуле:

$$y_{\lambda \mu}(t) = z_{\lambda}^{(\mu)} (-it).$$

Предположим, что правые части дифференциальных уравнений (1) не зависят явно от времени; тогда определение характеристических чисел функций $z_{\lambda}^{(u)}(t)$ сводится к решению алгебраического уравнения

$$\begin{vmatrix} \alpha_{11} - q - s & \alpha_{12} & \dots & \alpha_{1n} \\ \alpha_{21} & \alpha_{22} - q - s & \dots & \alpha_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_{n1} & \alpha_{n2} & \dots & \alpha_{nn} - q - s \end{vmatrix} = 0,$$

а определение характеристических чисел функций $y_{\lambda,u}(t)$ — к решению алгебраического уравнения

$$\begin{vmatrix} i\alpha_{11} - q - s & i\alpha_{12} & \dots & i\alpha_{1n} \\ i\alpha_{21} & i\alpha_{22} - q - s & \dots & i\alpha_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ i\alpha_{n1} & i\alpha_{n2} & \dots & i\alpha_{nn} - q - s \end{vmatrix} = 0. \quad (6)$$

Уравнение (6) может быть переписано в виде

$$s^n + c_1 s^{n-1} + c_2 s^{n-2} + \dots + c_{n-1} s + c_n = 0, \quad (7)$$

где коэффициенты c_k являются, вообще говоря, комплексными числами; пусть $c_k = a_k + ib_k$ ($k = 1, 2, \dots, n$).

В работе Франка (5) выведена новая форма необходимых и достаточных условий отрицательности действительных частей всех корней алгебраического уравнения с комплексными коэффициентами. Для уравнения (7) эти условия принимают следующий вид;

$$\begin{vmatrix} a_1 & a_3 & a_5 & \dots & a_{2k+1} & -b_2 & -b_4 & \dots & -b_{2k} \\ 1 & a_2 & a_4 & \dots & a_{2k} & -b_1 & -b_3 & \dots & -b_{2k-1} \\ 0 & a_1 & a_3 & \dots & a_{2k-1} & 0 & -b_2 & \dots & -b_{2k-2} \\ \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & a_{k+1} & 0 & 0 & \dots & -b_k \\ 0 & b_2 & b_4 & \dots & b_{2k} & a_1 & a_3 & \dots & a_{2k-1} \\ 0 & b_1 & b_3 & \dots & b_{2k-1} & 1 & a_2 & \dots & a_{2k-2} \\ \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & b_{k+1} & 0 & 0 & \dots & a_k \end{vmatrix} > 0 \quad (8)$$

$(k = 0, 1, 2, \dots, n-1; a_r = b_r = 0 \text{ при } r > n).$

Та область значений коэффициентов уравнения (7), в пределах которой удовлетворяются условия (8), является областью, в пределах которой наименьшее из характеристических чисел функций $y_{\lambda,u}(t)$ не меньше, чем q , а следовательно, и круговую частоту переходного процесса, имеющего место при стремлении рассматриваемой системы к процессу или состоянию (3), следует считать имеющей значение не меньшее, чем q .

В качестве примера рассмотрим установившуюся систему четвертого порядка; для нее уравнение (7) имеет вид

$$(s+q)^4 + iA_1(s+q)^3 + A_2(s+q)^2 + iA_3(s+q) + A_4 = 0, \quad (9)$$

где A_1, A_2, A_3, A_4 — действительные числа. Посредством преобразования

$$s = u - \frac{iA_1}{4}$$

уравнение (9) приводится к виду

$$(u+q)^4 + B_2(u+q)^2 + iB_3(u+q) + B_4 = 0, \quad (10)$$

где B_2, B_3, B_4 — действительные числа. Пусть $B_2 > 0$. Посредством преобразования

$$u = v\sqrt{B_2}$$

уравнение (10) приводится к виду

$$(v+q')^4 + (v+q')^2 + ix(v+q') + y = 0, \quad (11)$$

где x, y — действительные числа и

$$q' = q\sqrt{B_2}.$$

Для уравнения (11) условий (8) имеют следующий вид:

$$1) a_1 > 0,$$

$$2) a_1 a_2 - a_3 > 0,$$

$$3) \begin{vmatrix} a_1 & a_3 & 0 & 0 & -b_4 \\ 1 & a_2 & a_4 & 0 & -b_3 \\ 0 & a_1 & a_3 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & b_4 & a_1 & a_3 \\ 0 & 0 & b_3 & 1 & a_2 \end{vmatrix} > 0,$$

$$4) \begin{vmatrix} a_1 & a_3 & 0 & 0 & 0 & -b_4 & 0 \\ 1 & a_2 & a_4 & 0 & 0 & -b_3 & 0 \\ 0 & a_1 & a_3 & 0 & 0 & 0 & -b_4 \\ 0 & 1 & a_2 & a_4 & 0 & 0 & -b_3 \\ 0 & 0 & b_4 & 0 & a_1 & a_3 & 0 \\ 0 & 0 & b_3 & b_4 & 1 & a_2 & a_4 \\ 0 & 0 & 0 & b_3 & 0 & a_1 & a_3 \end{vmatrix} > 0.$$

Здесь $a_1 = 4q'$, $a_2 = 6q'^2 + 1$, $a_3 = 4q'^3 + 2q'$, $a_4 = q'^4 + q'^2 + y$, $b_3 = x$, $b_4 = q'x$.

Несмотря на высокий порядок написанных выше определителей, они могут быть вычислены легко благодаря большому числу нулей.

Поступило
6 XI 1947

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ В. П. Никитин, В. К. Туркин и Н. П. Куницкий, Электричество, № 4 (1946). ² В. П. Никитин, В. К. Туркин и Н. П. Куницкий, Изв. АН СССР, ОТН, № 11 (1946). ³ В. П. Никитин, В. К. Туркин и Н. П. Куницкий, ДАН, 58, № 4 (1947). ⁴ А. М. Ляпунов, Общая задача об устойчивости движения, 2 изд., 1935. ⁵ Е. Гранк, Bull. Amer. Math. Soc., 52, No. 2 (1946).