

## О РЕЗОНАНСЕ В КВАЗИГАРМОНИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ

И. Г. Малкин

(Свердловск)

В настоящей работе устанавливаются необходимые и достаточные условия существования почти периодических решений систем линейных неоднородных уравнений с периодическими коэффициентами и с почти периодическими правыми частями.

Рассмотрим систему линейных неоднородных дифференциальных уравнений

$$\frac{dx_s}{dt} = p_{s1}x_1 + \dots + p_{sn}x_n + f_s(t) \quad (s = 1, \dots, n) \quad (1)$$

где  $p_{sj}$  — непрерывные периодические функции  $t$  с периодом  $\omega$ , а  $f_s$  — почти периодические функции  $t$ . В зависимости от спектра частот функций  $f_s$  и корней характеристического уравнения однородной системы

$$\frac{dx_s}{dt} = p_{s1}x_1 + \dots + p_{sn}x_n \quad (2)$$

для системы (1) могут представиться два случая. В одном случае для системы (1) существует почти периодическое решение при любом выборе функций  $f_s$ , имеющих заданный спектр частот. Этот случай будем называть нерезонансным. В другом случае система (1) не имеет почти периодических решений, но имеет решения в виде полиномов относительно  $t$  с почти периодическими коэффициентами. Второй случай мы будем называть резонансным. В резонанском случае система (1) также может иметь почти периодические решения, но для этого необходимо, чтобы функции  $f_s$  удовлетворяли некоторым дополнительным условиям. Мы ставим себе задачей выяснить, при каких условиях имеет место резонансный, или нерезонансный случай, и при каких условиях в резонанском случае система (1) все же допускает почти периодические решения. Другими словами, мы ставим себе цель установить необходимые и достаточные условия существования почти периодических решений для системы (1). Этой задачей занимались многие авторы. Однако во всех известных нам работах задача решается при весьма частных предположениях. В настоящей работе мы даем решение задачи в общем виде.

Рассмотрим характеристическое уравнение системы (2). Мы будем предполагать, что это уравнение может иметь как простые, так и кратные корни, что каждому кратному корню может отвечать как одна, так и несколько групп решений. Обозначим через  $\lambda_1, \dots, \lambda_k$  все корни характеристического уравнения, имеющие модуль, равный единице, а через  $\mu_1, \dots, \mu_m$  — все корни, имеющие модуль, отличный от единицы. При этом каждый кратный корень мы выписываем столько раз, сколько групп решений ему соответствует. Поэтому  $k + m \leq n$  и среди величин  $\lambda_i, \mu_\alpha$  могут быть и равные, но каждой из них отвечает только одна группа решений. При этих условиях система (2) имеет  $k$  и только  $k$  квазипериодических решений  $\varphi_{s1}(t), \dots, \varphi_{sk}(t)$ . При этом каждая из функций  $\varphi_{sj}$

равна произведению периодической функции периода  $\omega$ , разлагающейся в равномерно сходящийся ряд Фурье, и периодической функции  $e^{\alpha t} / t$ , где  $\alpha_j = \omega^{-1} \ln \lambda_j$ .

Наряду с системой (2) рассмотрим систему

$$\frac{dy_s}{dt} + p_{1s}y_1 + \dots + p_{ns}y_n = 0 \quad (3)$$

с ней сопряженную. Согласно теореме Ляпунова характеристическое уравнение системы (3) имеет корни  $1/\lambda_1, \dots, 1/\lambda_k, 1/\mu_1, \dots, 1/\mu_m$ , причем соответствующим корням в системах (3) и (2) отвечают одинаковое число решений этих систем. Отсюда, в частности, вытекает, что система (3) имеет  $k$  и только  $k$  квазипериодических решений, которые мы обозначим через  $\psi_{s1}(t), \dots, \psi_{sk}(t)$ .

Допустим сначала, что функции  $f_s(t)$  являются конечными тригонометрическими суммами, и докажем следующую теорему.

**Теорема 1.** Если в уравнениях (1) функции  $f_s$  являются конечными тригонометрическими суммами, то, для того чтобы эти уравнения допускали почти периодические решения, необходимо и достаточно, чтобы выполнялись  $k$  следующих условий:

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \int_0^t \sum_{s=1}^n \psi_{si} f_s dt = 0 \quad (i = 1, \dots, k) \quad (4)$$

*Доказательство.* Обозначим через  $p_i$  и  $q_\alpha$  число решений, отвечающих в (2) и (3) корням  $\lambda_i$  и  $\mu_\alpha$ , так что  $p_1 + \dots + p_k + q_1 + \dots + q_m = n$ . Тогда система (3) будет иметь  $n$  частных решений вида

$$\begin{aligned} y_{s1}^{(i)} &= \psi_{si} \\ y_{s2}^{(i)} &= t\psi_{si} + \psi_{si}^{(2)} \quad (i = 1, \dots, k; s = 1, \dots, n) \\ &\dots \\ y_{sp_i}^{(i)} &= \frac{t^{p_i-1}}{(p_i-1)!} \psi_{si} + \frac{t^{p_i-2}}{(p_i-2)!} \psi_{si}^{(2)} + \dots + \psi_{si}^{(p_i)} \\ y_{s1}^{(k+\alpha)} &= e^{-\omega_\alpha t} F_{s\alpha} \\ y_{s2}^{(k+\alpha)} &= e^{-\omega_\alpha t} (tF_{s\alpha} + F_{s\alpha}^{(2)}) \quad (\alpha = 1, \dots, m; s = 1, \dots, n) \\ &\dots \\ y_{sq_\alpha}^{(k+\alpha)} &= e^{-\omega_\alpha t} \left( \frac{t^{q_\alpha-1}}{(q_\alpha-1)!} F_{s\alpha} + \frac{t^{q_\alpha-2}}{(q_\alpha-2)!} F_{s\alpha}^{(2)} + \dots + F_{s\alpha}^{(q_\alpha)} \right) \end{aligned} \quad (5)$$

где  $\omega_\alpha = \frac{1}{\omega} \ln \mu_\alpha$  — характеристический показатель,  $\psi_{si}^{(j)}$  — квазипериодические, а  $F_{s\alpha}^{(j)}$  — просто периодические функции времени периода  $\omega$ . Введем теперь в уравнения (1) вместо переменных  $x_1, \dots, x_n$  переменные  $u_1^{(i)}, \dots, u_{p_i}^{(i)}$ ,  $v_1^{(\alpha)}, \dots, v_{q_\alpha}^{(\alpha)}$  при помощи подстановки

$$\begin{aligned} u_1^{(i)} &= \sum_{s=1}^n \psi_{si} x_s, & u_\beta &= \sum_{s=1}^n \psi_{si}^{(\beta)} x_s \\ v_1^{(\alpha)} &= \sum_{s=1}^n F_{s\alpha} x_s, & v_\gamma &= \sum_{s=1}^n F_{s\alpha}^{(\gamma)} x_s \end{aligned} \quad (6)$$

$$(i = 1, \dots, k; \alpha = 1, \dots, m; \beta = 2, \dots, p_i; \gamma = 2, \dots, q_\alpha)$$

Тогда, учитывая, что выражения

$$u_1^{(i)}, \quad t u_1^{(i)} + u_2^{(i)}, \dots, \quad \frac{t^{p_i-1}}{(p_i-1)!} u_1^{(i)} + \dots + u_{p_i}^{(i)}$$

и

$$e^{-\omega_\alpha t} v_1^{(\alpha)}, \quad e^{-\omega_\alpha t} (t v_1^{(\alpha)} + v_2^{(\alpha)}), \dots, \quad e^{-\omega_\alpha t} \left( \frac{t^{q_\alpha-1}}{(q_\alpha-1)!} v_1^{(\alpha)} + \dots + v_{q_\alpha}^{(\alpha)} \right)$$

являются первыми интегралами уравнений (2), получим

$$\frac{du_1^{(i)}}{dt} = \sum_{s=1}^n \psi_{si} f_s, \quad \frac{du_\beta^{(i)}}{dt} = -u_{\beta-1}^{(i)} + \sum_{s=1}^n \psi_{si} f_s \quad (\beta = 1, \dots, k) \quad (7)$$

$$\frac{dv_1^{(\alpha)}}{dt} = \omega_\alpha v_1^{(\alpha)} + \sum_{s=1}^n F_{sa} f_s, \quad \frac{dv_\gamma^{(\alpha)}}{dt} = \omega_\alpha v_\gamma^{(\alpha)} - v_{\gamma-1}^{(\alpha)} + \sum_{s=1}^n F_{sa} f_s \quad (8)$$

Определитель подстановки (6) отличается не обращающимся в нуль множителем

$$e^{(q_1 \omega_1 + \dots + q_m \omega_m)t}$$

от определителя Бронского фундаментальной системы решений (5), и поэтому подстановка (6) ни при каких значениях  $t$  не является особенной. Кроме того, она, очевидно, обладает тем свойством, что задача о почти периодических решениях для системы (1) эквивалентна той же задаче для систем (7) и (8).

Обращаясь к последней задаче, заметим прежде всего, что уравнения (8) допускают почти периодические решения при любом выборе функций  $f_s$ . Действительно, так как по предположению  $\operatorname{Re}(\omega_\alpha) \neq 0$ , то первое уравнение (8) имеет частное решение

$$v_1^{(\alpha)} = e^{\omega_\alpha t} \int_a^t e^{-\omega_\alpha t} \sum_{s=1}^n F_{sa} f_s dt$$

где  $a = -\infty$  при  $\operatorname{Re}(\omega_\alpha) < 0$  и  $a = +\infty$  при  $\operatorname{Re}(\omega_\alpha) > 0$ . Это решение, очевидно, ограничено при  $-\infty < t < +\infty$ , и, следовательно, на основании известной теоремы Бора и Нейгебауера оно будет почти периодическим. Подставляя это решение во второе уравнение группы (8), мы получим для определения  $v_2^{(\alpha)}$  уравнение такого же типа, как и для  $v_1^{(\alpha)}$ , которое, следовательно, также допускает почти периодическое решение. Продолжая аналогичным образом дальше, убеждаемся, что уравнения (8) допускают почти периодическое решение при любом выборе функций  $f_s$ .

Переходим теперь к уравнениям (7). По условию относительно  $f_s$  правая часть уравнения для  $u_1^{(i)}$  представляет собой конечную сумму членов вида  $\exp(i\lambda t) \varphi(t)$ , где  $\lambda$  — вещественно, а  $\varphi(t)$  — периодическая функция периода  $\omega$ , разлагающаяся в равномерно сходящийся ряд Фурье. Поэтому для того чтобы неопределенный интеграл этой правой части и, следовательно, функция  $u_1^{(i)}$  вышли почти периодическими, необходимо и достаточно, чтобы разложение Фурье этой правой части не содержало свободного члена, т. е. чтобы выполнялось  $i$ -е условие (4). Допустим, что это условие действительно выполнено. Тогда будем иметь

$$u_1^{(i)} = \int_0^t \sum_{s=1}^n \psi_{si} f_s dt + c_1^{(i)}$$

где  $c_1^{(i)}$  — произвольная постоянная. Этой постоянной можно распорядиться таким образом, чтобы решение для  $u_2^{(i)}$  вышло также почти периодическим.

Для этого достаточно положить

$$c_1^{(i)} = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \int_0^t \sum_{s=1}^n \left\{ \psi_{si}^{(2)} f_s - \int_0^t \psi_{si} f_s dt \right\} dt$$

Продолжая таким же образом дальше, мы приедем к заключению, что при выполнении  $i$ -го условия (4)  $i$ -я группа уравнений (7) допускает почти периодическое решение, что, очевидно, и доказывает теорему.

Пусть  $\nu_1, \dots, \nu_p$  — спектр частот функций  $f_s$ . Из доказанной теоремы непосредственно вытекает, что если характеристическое уравнение системы (2) не имеет корней с модулями, равными единице, то система (1) при любом выборе функций  $f_s$  будет допускать почти периодическое решение. При этом таких решений у системы (1) будет только одно. Действительно, если бы таких решений было два, то их разность являлась бы почти периодическим решением однородной системы (2), что при отсутствии у ее характеристического уравнения корней с модулями, равными единице, невозможно. Если характеристическое уравнение системы (2) имеет корни с модулями, равными единице, то условия (4) будут все же тождественно удовлетворяться при любом выборе функций  $f_s$  с заданным спектром частот, если не выполняется ни одно соотношение вида

$$\frac{2r\pi}{\omega} \pm \frac{1}{\omega} \sqrt{-1} \ln \lambda_i + \nu_q = 0 \quad (i = 1, \dots, k; q = 1, \dots, p; r = 1, 2, \dots) \quad (9)$$

Если же существуют соотношения вида (9), то имеет место резонанс. Почти периодические решения будут существовать лишь для таких функций  $f_s$ , для которых выполняются соотношения (4).

Если характеристическое уравнение системы (2) имеет корни с модулями, равными единице, и система (1) имеет почти периодические решения, то таких решений будет бесчисленное множество и все они определяются формулой

$$x_s = x_s^*(t) + A_1 \varphi_{s1} + \dots + A_k \varphi_{sk}$$

где  $x_s^*$  — какое-нибудь частное почти периодическое решение, а  $A_1, \dots, A_k$  — произвольные постоянные.

Допустим, что мы имеем дело с резонансным случаем и условия (4) не выполняются для каких-нибудь значений индекса  $i$ . Тогда система (1) будет допускать решения в виде полиномов с почти периодическими коэффициентами. Степень этих полиномов равна  $p_j - 1$ , где  $j$  — то значение индекса  $i$ , для которого условия (4) не выполняются и для которого величина  $p_j$  наибольшая. К этому заключению легко приходим из рассмотрения уравнений (7) при выполнении условий (4).

Отметим частный случай. Допустим, что функции  $f_s$  являются периодическими того же периода  $\omega$ , что и коэффициенты  $p_{si}$ . Тогда если характеристическое уравнение системы (2) не имеет корня, равного единице, то уравнение (1) будет допускать одно и только одно периодическое решение при любом выборе функций  $f_s$ . Если же указанное характеристическое уравнение имеет единичный корень какой-нибудь кратности, то, для того чтобы уравнения (1) допускали периодическое решение, необходимо выполнение некоторых добавочных условий. А именно, пусть единичному корню отвечает  $k$  групп решений. Тогда система (3) будет допускать  $k$  и только  $k$  периодических решений, которые мы попрежнему обозначим через  $\psi_{s1}, \dots, \psi_{sk}$ . Для того чтобы система (1) допускала периодические решения, необходимо и достаточно, чтобы попрежнему выполнялись условия (4), которые в рассматриваемом случае могут быть записаны в более простой форме:

$$\int_0^\omega \sum_{s=1}^n f_s \psi_{si} dt = 0 \quad (i = 1, \dots, k)$$

При этом функции  $f_s$  могут быть произвольными периодическими функциями периода  $\omega$ , в частности и такими, для которых ряды Фурье расходятся.

Допустим теперь, что  $f_s$  являются произвольными почти периодическими функциями. В этом случае можно также получить необходимые и достаточные условия существования почти периодических решений системы (1), но при некоторых более частных предположениях о характеристическом уравнении. А именно мы будем предполагать, что каждому кратному корню характеристического уравнения, модуль которого равен единице, отвечает столько групп решений, какова его кратность. Докажем следующую теорему.

**Теорема 2.** Если число групп решений, отвечающих каждому кратному корню  $\lambda_i$  с модулем, равным единице, характеристического уравнения системы (2) равно его кратности, то, каковы бы ни были почти периодические функции  $f_s$ , система (1) тогда и только тогда допускает почти периодические решения, когда

$$\int_0^t \sum_{s=1}^n \psi_{si} f_s dt \quad (i = 1, \dots, k)$$

ограничены.

**Доказательство.** В рассматриваемом случае каждая группа уравнений (7) будет состоять только из одного первого уравнения. Поэтому для того чтобы эти уравнения допускали почти периодические решения, необходимо и достаточно, чтобы неопределенные интегралы правых частей этих уравнений были почти периодическими, для чего, как известно, необходимо и достаточно, чтобы они были ограниченными.

Поступила  
19 IV 1954

Уральский государственный  
университет