

В. М. ВОЛОСОВ, Г. Н. МЕДВЕДЕВ, Б. И. МОРГУНОВ

## РАСЧЕТ НЕКОТОРЫХ КВАЗИЛИНЕЙНЫХ СИСТЕМ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С ЗАПАЗДЫВАНИЕМ

Рассматривается система дифференциальных уравнений с запаздыванием следующего вида:

$$\begin{aligned}
 & y^{(n)} \mp \alpha_1(\mu) y^{(n-1)} \mp \dots \mp \alpha_n(\mu) y = g(\mu, \theta, t) \mp \\
 & \mp \varepsilon f[\mu, \mu(t-\Delta), y, y(t-\Delta), \dots, y^{(n-1)}, y^{(n-1)}(t-\Delta), \theta, \theta(t-\Delta), \varepsilon], \quad (1) \\
 & \dot{\theta} = v(\mu) \mp \varepsilon \theta[\mu, \mu(t-\Delta), y, y(t-\Delta), \dots, y^{(n-1)}, y^{(n-1)}(t-\Delta), \theta, \theta(t-\Delta), \varepsilon], \\
 & \dot{\mu} = \varepsilon M[\mu, \mu(t-\Delta), y, y(t-\Delta), \dots, y^{(n-1)}, y^{(n-1)}(t-\Delta), \theta, \theta(t-\Delta), \varepsilon],
 \end{aligned}$$

где  $y$  — скаляр,  $\theta$  и  $\mu$  — векторы,  $\Delta$  (запаздывание) — постоянная положительная величина,  $\varepsilon > 0$  — малый параметр.

Предполагается, что при  $\varepsilon = 0$  характеристическое уравнение, соответствующее первому из уравнений системы (1), может иметь корни вида  $\pm i\omega_j(\mu)$  (простые),  $\eta_k(\mu)$  и  $\eta_k(\mu) \pm i\sigma_k(\mu)$  (возможно кратные), причем  $\operatorname{Re}\eta_k < 0$  в некоторой области переменных  $\mu$  (кратность корней в этой области предполагается постоянной).

Системы уравнений, сходные с (1) и не содержащие запаздывания, рассматриваются в работе [1] (см. также [6]).

Система (1) при  $\Delta \neq 0$  может быть преобразована к виду, удобному для исследования с помощью метода усреднения. Мы ограничимся случаем простых корней и рассмотрим замену переменных:

$$y = U \mp \sum_j F_j \cos \psi_j \mp \sum_k K_k \mp \sum_k (G_k \mp H_k), \quad (2)$$

где  $U$  — решение неоднородного уравнения  $n$ -го порядка при  $\varepsilon = 0$ , а  $K_k$ ,  $G_k$  и  $H_k$  — решения однородного уравнения  $n$ -го порядка при  $\varepsilon = 0$ , соответствующие корням  $\eta_k(\mu)$  и  $\eta_k(\mu) \pm i\sigma_k(\mu)$  характеристического многочлена.

С помощью замены (2) система (1) приводится к виду

$$\begin{aligned}
 \dot{x} &= \varepsilon X[x, x(t-\Delta), p, p(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon], \\
 \dot{p} &= \omega(x) \mp \varepsilon P[x, x(t-\Delta), p, p(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon], \quad (3) \\
 \dot{q} &= \kappa(x) q \mp \varepsilon Q[x, x(t-\Delta), p, p(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon],
 \end{aligned}$$

где  $x = \{\mu, F\}$ ,  $p = \{\psi, \theta, t\}$ ,  $q = \{K, G, H\}$ . Система (3) является частным случаем систем, изучавшихся в случае  $\Delta = 0$  в работе [2] и при наличии запаздывания в работе [3].

Усреднение производится вдоль траекторий вырожденной системы, в которую переходит (3) при  $\varepsilon = 0$ :

$$\dot{x} = 0, \quad \dot{p} = \omega(x), \quad \dot{q} = \kappa(x) q. \quad (4)$$

Решение системы (4) в дальнейшем используем в виде

$$x = \text{const}, \quad p = \omega(x) t \mp p_0, \quad q = \varphi(x, q_0, t).$$

Специальный вид вырожденной системы (4), а также условие  $\operatorname{Re}\eta_k < 0$  позволяют отказаться от ряда требований к семейству интегральных кривых системы (4) (см. [2]). При этом остаются справедливыми результаты теорем о первом и втором приближениях, аналогичные результатам работы [3], утверждающие близость решений основной системы (3) и усредненных систем первого и второго приближений на асимптотически большом промежутке времени. Например, решение системы первого приближения  $\dot{\xi} = \varepsilon \bar{X}(\xi)$ ,

где

$$\bar{X}(\xi) \equiv \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T X[\xi, \xi, \omega t \mp p_0, \omega t \mp p_0 - \omega \Delta, \varphi(\xi, q_0, t), \varphi(\xi, q_0, t - \Delta), 0] dt$$

на интервале  $\sim \frac{1}{\varepsilon}$  удовлетворяет оценке  $|x - \xi| = 0(1)$ , если  $x, p, q$  — решение системы (3).

Резонансом в системе (3) назовем случай, когда для некоторого значения  $x_0$  найдется отличный от нуля целочисленный вектор  $N$  такой, что

$$N\omega(x_0) = 0, \quad \omega(x_0) \neq 0.$$

Вводя переменные  $\varphi_j = N_j p$  и  $\beta_j$  так, как это делается в работах [4] и [5], приведем систему (3) к виду

$$\begin{aligned} \dot{x} &= \varepsilon X[x, x(t-\Delta), \varphi, \varphi(t-\Delta), \beta, \beta(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon], \\ \dot{\varphi} &= \lambda(x) + \varepsilon \Phi[x, x(t-\Delta), \varphi, \varphi(t-\Delta), \beta, \beta(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon], \\ \dot{\beta} &= \Omega(x) + \varepsilon B[x, x(t-\Delta), \varphi, \varphi(t-\Delta), \beta, \beta(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon], \\ \dot{q} &= \kappa(x) q + \varepsilon Q[x, x(t-\Delta), \varphi, \varphi(t-\Delta), \beta, \beta(t-\Delta), q, q(t-\Delta), \varepsilon] \end{aligned} \quad (5)$$

здесь  $\lambda(x_0) = 0, \Omega(x_0) \neq 0$ .

Резонансные явления исследуются, как и в работе [5], с помощью схемы усреднения, аналогичной той, которая была предложена в работе [4] с учетом тождественного преобразования переменных  $q$  при переходе от системы (3) к системе (5). Эта схема усреднения использует средние значения вида

$$\begin{aligned} \bar{X}(x, \xi, \varphi, \zeta, 0) &\equiv \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T X[x, \xi, \varphi, \zeta, \Omega t + \beta_0, \Omega t + \beta_0 - \Omega \Delta, \\ &\quad \varphi(x, q_0, t), \varphi(x, q_0, t - \Delta), 0] dt. \end{aligned} \quad (6)$$

Устойчивость стационарного резонансного режима

$$\bar{X}(x_0, x_0, \varphi_0, \varphi_0, 0) = 0, \quad \lambda(x_0) = 0,$$

где  $\bar{X}$  определяется формулой (6), обеспечивается достаточными условиями типа условий (5) работы [5].

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Волосов В. М., Моргунов Б. И. «Вестн. Моск. ун-та», физ., астроном., № 4, 1969.
2. Волосов В. М. «Успехи матем. наук», 17, вып. 6, 108, 1962.
3. Волосов В. М., Медведев Г. Н., Моргунов Б. И. «Вестн. Моск. ун-та», физ., астроном., № 2, 1968.
4. Волосов В. М., Моргунов Б. И. «Журн. вычислит. матем. и матем. физика», 8, № 2, 1968.
5. Медведев Г. Н., Моргунов Б. И. «Вестн. Моск. ун-та», физ., астроном., № 3, 1969.
6. Байнов Д. «Математични вестник», 5 (20), вып. 2, 198—204, 1968.

Поступила в редакцию  
6,1 1969 г.

Кафедра  
математики

УДК 621.3.032.269.1

Ф. А. КОРОЛЕВ, А. Ф. КУРИН

### НЕСИММЕТРИЧНАЯ ЭЛЕКТРОННАЯ ПУШКА ДЛЯ ФОРМИРОВАНИЯ ВИНТОВОГО ПУЧКА

В связи с созданием мазеров на циклотронном резонансе (МЦР)<sup>1</sup> возникла проблема получения хорошо закрученных винтовых электронных потоков в магнитном поле, имеющих по возможности малый разброс по продольным скоростям в области взаимодействия с высокочастотным полем волновода или резонатора.

<sup>1</sup> См. А. В. Гапонов, А. А. Гольденберг и др. Письма ЖЭТФ, 2, 430, 1965.