

**А. С. Воронин, Н. Б. Медведева** (Челябинск, ЧелГУ). **Устойчивость монодромных особых точек плоских динамических систем с фиксированной диаграммой Ньютона.**

Определения, связанные с диаграммой Ньютона и используемые в докладе, даны в [1].  $\int_{-\infty}^b f(x) dx$  означает интеграл Адамара от функции  $f(x)$ .

**Теорема.** Пусть  $\Gamma$  — монодромная диаграмма Ньютона, состоящая из двух четных ребер с показателями  $\alpha = m/n$ ,  $\tilde{\alpha} = \tilde{m}/\tilde{n}$  ( $\tilde{\alpha} > \alpha$ ),  $m/n$  и  $\tilde{m}/\tilde{n}$  — несократимые дроби,  $V$  есть  $\Gamma$ -невырожденное векторное поле с монодромной особой точкой  $(0, 0)$ ,  $(c_1, c_2)$  — векторный коэффициент вершины диаграммы Ньютона, соединяющей ребра с показателями  $\alpha$  и  $\tilde{\alpha}$ ,  $(a_1, a_2), (b_1, b_2), (d_1, d_2)$  — векторные коэффициенты трех ближайших к ней целочисленных точек, и пусть  $\lambda = (nc_2 - mc_1)/(\tilde{n}c_2 - \tilde{m}c_1) = 1$ . Тогда

1) если  $d = \tilde{m}n - m\tilde{n} = 1$ , то преобразование монодромии особой точки  $(0, 0)$  векторного поля  $V$  имеет асимптотику вида

$$\Delta(\rho) = \rho(1 + F_2\rho \ln \rho + O(\rho)) \quad \text{при } \rho \rightarrow 0,$$

где уравнение  $F_2 = 0$  эквивалентно уравнению  $d_1 b_1 (2\tilde{m}^2 + \tilde{m}m - m^2) + d_1 b_2 (-2\tilde{m}\tilde{n} - \tilde{m}n + mn) + d_2 b_1 (-2\tilde{n}\tilde{m} - \tilde{n}m + mn) + d_2 b_2 (2\tilde{n}^2 + \tilde{n}n - n^2) - c_1 a_1 \tilde{m}(\tilde{m} + m) + c_1 a_2 \tilde{m}(\tilde{n} + n) + c_2 a_1 \tilde{n}(\tilde{m} + m) - c_2 a_2 \tilde{n}(\tilde{n} + n) = 0$ ;

2) если  $d > 1$ , то преобразование монодромии имеет асимптоту вида

$$\Delta(\rho) = \rho(1 + F_2\rho + o(\rho)) \quad \text{при } \rho \rightarrow 0,$$

где в случае нечетного  $m$  и четного  $\tilde{m}$  уравнение  $F_2 = 0$  эквивалентно уравнению

$$\begin{aligned} & \left(1 + \exp \left\{ v.p. \int_{+\infty}^{-\infty} \frac{\tilde{\Phi}_0(1, w)}{w} dw \right\}\right) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\Phi_1(w, 1)}{w} \exp \left\{ \left| \int_{+\infty}^w \frac{\Psi_0(\xi, 1)}{\xi} d\xi \right| \right\} dw \\ & + \left(1 + \exp \left\{ v.p. \int_{+\infty}^{-\infty} \frac{\Psi_0(w, 1)}{w} dw \right\}\right) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\tilde{\Phi}_1(1, w)}{w} \exp \left\{ \left| \int_{+\infty}^w \frac{\tilde{\Phi}_0(1, \xi)}{\xi} d\xi \right| \right\} dw = 0, \end{aligned}$$

а в случае, когда  $m$  и  $\tilde{m}$  нечетны, уравнение  $F_2 = 0$  эквивалентно уравнению

$$\begin{aligned} & 2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\Phi_1(w, 1)}{w} \exp \left\{ \left| \int_{+\infty}^w \frac{\Psi_0(\xi, 1)}{\xi} d\xi \right| \right\} dw \\ & = \exp \left\{ v.p. \int_{+\infty}^{-\infty} \frac{\Psi_0(w, 1)}{w} dw \right\} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\tilde{\Phi}_1(-1, w)}{w} \exp \left\{ \left| \int_{+\infty}^w \frac{\tilde{\Phi}_0(-1, \xi)}{\xi} d\xi \right| \right\} dw \\ & \quad - \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\tilde{\Phi}_1(1, w)}{w} \exp \left\{ \left| \int_{+\infty}^w \frac{\tilde{\Phi}_0(1, \xi)}{\xi} d\xi \right| \right\} dw. \end{aligned}$$

Случай  $\lambda \neq 1$  рассматривается в [1]. Уравнение  $F_2 = 0$  задает границу устойчивости в соответствующем классе монодромных ростков.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Воронин А. С., Медведева Н. Б. Асимптотика преобразования монодромии в случае двух четных ребер диаграммы Ньютона. — Вестник ЧелГУ, сер. 3. Математика, механика, информатика, 2006, в. 1, с. 36–48.