



УДК 517.9

ОБ АСИМПТОТИЧЕСКОМ ПОВЕДЕНИИ РЕШЕНИЙ НЕЛИНЕЙНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С КОМПЛЕКСНЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ

И.В. Асташова ⁴⁾

Московский государственный университет им. М.В.Ломоносова,
Ленинские горы, ГСП-1, Москва, 119991, Россия, e-mail: ast@diffiety.ac.ru

Аннотация. Для нелинейных дифференциальных уравнений типа Эмдена-Фаулера с комплексными коэффициентами получены асимптотические формулы для модуля и аргумента решений и равномерные оценки решений.

Ключевые слова: асимптотические формулы, равномерные оценки решений, комплексные коэффициенты.

1. Введение. Рассматривается дифференциальное уравнение

$$y''(x) = p(x)|y(x)|^m y(x), \tag{1}$$

где $m > 0$, $x \in \mathbb{R}$, а $p(x)$ – непрерывная комплекснозначная функция. Если $p(x)$ – действительнoзначная функция, то это уравнение превращается в хорошо известное уравнение типа Эмдена-Фаулера, асимптотические свойства которого детально исследовались в работах Ф.Аткинсона, Р.Беллмана, И.Кигурадзе, А.Кнезера, В.Кондратьева, А.Мышкиса, Дж.Сансоне и других авторов. Подробную библиографию см. в [1]. С другой стороны, (1) – это одномерное уравнение Шредингера. Качественные свойства решений различных задач, связанных с этим уравнением в n -мерном случае ($n \geq 2$), были описаны М.Ф.Бидо-Верон, Х.Брезисом, Л.Вероном, Б.Гершем, С.Дои, Т.Като, В.Кондратьевым, П.Константином, Н.Хаяси, М.Шубиным и другими авторами, см. [2, 3, 4, 5, 6, 7, 8, 9, 10].

В настоящей работе получены асимптотические формулы для модуля и аргумента решений и равномерные оценки решений.

2. Основные результаты. При $p(x) = p_0 \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$ существует решение $Y(x)$, определенное на $(0, +\infty)$, которое имеет вид

$$|Y(x)| = C_1 x^{-2/m}, \quad \arg Y(x) = C_2 \ln x$$

⁴Работа выполнена при поддержке РФФИ (грант № 11-01-00989).



с постоянными

$$C_1 = m \sqrt{Q \left(\frac{1 + 4/m}{\operatorname{Im} p_0} \right)^2},$$

$$C_2 = -Q \frac{1 + 4/m}{\operatorname{Im} p_0},$$

$$Q = \frac{-\operatorname{Re} p_0 + \sqrt{(\operatorname{Re} p_0)^2 + \frac{8(m+2)}{(m+4)^2} (\operatorname{Im} p_0)^2}}{2}.$$

Теорема 1. Пусть $m > 0$ и $p(x) \equiv p_0 = \operatorname{const} \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$. Тогда все нетривиальные решения уравнения (1) исчерпывающе описываются следующим образом:

1. Все непродолжаемые решения, определенные на полуоси $(-\infty, x_0)$ или $(x_0, +\infty)$, которые имеют точный вид:

$$|y(x)| = |Y(|x - x_0|)|,$$

$$\arg y(x) = \arg Y(|x - x_0|) + \varphi_0$$

с произвольными вещественными x_0 и φ_0 .

2. Для любого непродолжаемого решения, определенного на ограниченном интервале (x_1, x_2) , справедливо представление

$$|y(x)| = |Y(|x - x_k|)| (1 + o(1)),$$

$$\arg y(x) = \arg Y(|x - x_k|) (1 + o(1)),$$

где $x \rightarrow x_k$, $k = 1, 2$.

Теорема 2. Пусть $p(x)$ – непрерывная комплекснозначная функция, $m > 0$ и $p(x_0) = p_0 \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$. Пусть $y(x)$ – непродолжаемое решение уравнения (1), определенное на (x_1, x_0) или (x_0, x_2) при $-\infty \leq x_1 < x_0 < x_2 \leq +\infty$. Тогда

$$|y(x)| = |Y(|x - x_0|)| (1 + o(1)),$$

$$\arg y(x) = \arg Y(|x - x_0|) (1 + o(1)),$$

при $x \rightarrow x_0$.

Теорема 3. Пусть $p(x)$ – непрерывная комплекснозначная функция, $\varepsilon = \pm 1$, $m > 0$, $p(x) \rightarrow p_0 \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$ при $x \rightarrow \varepsilon \infty$. Пусть, далее, $y(x)$ – решение уравнения (1), определенное в окрестности $\varepsilon \infty$. Тогда

$$|y(x)| = |Y(|x|)| (1 + o(1)),$$

$$\arg y(x) = \arg Y(|x|) (1 + o(1)),$$



при $x \rightarrow \infty$.

Теорема 4. Пусть $\operatorname{Re} p(x) > p_* > 0$. Тогда для любого решения $y(x)$ уравнения (1), определенного на $(x_0 - \varepsilon, x_0 + \varepsilon)$ и такого, что $y(x_0) \neq 0$, справедлива оценка

$$\varepsilon^2 < \frac{C}{p_*} |y(x_0)|^{-m}$$

с постоянной $C > 0$, зависящей только от m .

Следствие. Пусть для функции $p(x)$ выполняются условия теоремы 4. Тогда для любого решения $y(x)$ уравнения (1), определенного на $[a, b]$, выполнено

$$|y(x)| < m \sqrt{\frac{C}{\varepsilon^2 p_*}}$$

для всех $x \in [a + \varepsilon, b - \varepsilon]$.

Следствие. Пусть для функции $p(x)$ выполняются условия теоремы 4. Тогда для любого решения $y(x)$ уравнения (1), определенного на $(-\infty, x_0)$ или $(x_0, +\infty)$, на всей области определения выполняется неравенство

$$|y(x)| < |x - x_0|^{-2/m} \sqrt[m]{C/p_*} .$$

Следствие. Если $\operatorname{Re} p(x) > q_* x^{-r}$, $q_* > 0$, $r > 0$, то для любого решения $y(x)$ уравнения (1), определенного на $(0, +\infty)$, для всех $x > 0$ выполнено

$$|y(x)| < x^{(r-2)/m} \sqrt[m]{C/q_*} .$$

Во всех случаях C зависит только от m и совпадает с соответствующей постоянной из теоремы 4.

Следствие. Если функция $p(x)$ удовлетворяет условиям теоремы 4, то единственным решением уравнения (1), определенным на $(-\infty, +\infty)$, является тривиальное решение $y(x) \equiv 0$.

3. Доказательство основных результатов. Всюду ниже для уменьшения количества дробей в формулах вместо $m/4$ используется μ .

3.1. Фазовое пространство. Заметим, что если функция $p(x)$ является постоянной и $y(x)$ является решением (1), то и функция $z(x) = A y(|A|^{2\mu}(x - x_0))$ при произвольных константах $A \in \mathbb{C}$ и $x_0 \in \mathbb{R}$ также является решением этого уравнения. Это позволяет понизить размерность задачи, отождествляя решения, связанные приведенным соотношением.

Пара функций $(y(x), y'(x))$ порождает кривую в \mathbb{C}^2 . Кривые, порожденные нетривиальными решениями, лежат в $\mathbb{C}^2 \setminus \{0\}$. Решения $y(x)$ и $y(x - x_0)$ порождают одну и ту же кривую (с точностью до параметризации).



Рассмотрим отношение эквивалентности в $\mathbb{C}^2 \setminus \{0\}$, при котором решения $y_1(x)$ и $y_2(x) = Ay_1(|A|^{2\mu}x)$ порождают одну и ту же кривую в факторпространстве. Это отношение может быть задано формулой

$$(z_0, z_1) \sim (Az_0, A|A|^{2\mu}z_1)$$

для произвольного комплексного $A \neq 0$.

Обозначим через Φ факторпространство $\mathbb{C}^2 \setminus \{0\}$ по этому отношению эквивалентности. Его можно снабдить структурой действительного двумерного многообразия класса C^1 с помощью атласа, состоящего из двух карт. Обе карты являются биекциями подмножеств Φ на \mathbb{C} .

Первая карта определена на классах эквивалентности комплексных пар (z_0, z_1) , для которых $z_0 \neq 0$, то есть на всем Φ , кроме точки-классе эквивалентности пары $(0, 1)$. Биекция определяется комплекснозначной функцией

$$u : [(z_0, z_1)] \mapsto \frac{z_1}{z_0|z_0|^{2\mu}}.$$

Вторая карта определена для классов пар (z_0, z_1) , $z_1 \neq 0$, следующим образом:

$$U : [(z_0, z_1)] \mapsto \frac{z_0|z_1|^{2\mu/(2\mu+1)}}{z_1}.$$

Непосредственно проверяется, что эти функции корректно определены и являются биекциями. Замены координат задаются соотношениями

$$u = \frac{1}{U|U|^{2\mu}}, \quad U = \frac{|u|^{2\mu/(2\mu+1)}}{u}$$

и принадлежат классу C^1 как отображения $\mathbb{R}^2 \setminus \{0\} \rightarrow \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$.

Полученное многообразие гомеоморфно двумерной сфере и поэтому компактно. Его даже можно вложить в \mathbb{R}^3 так, чтобы u и U стали стереографическими проекциями (см. рис. 1).

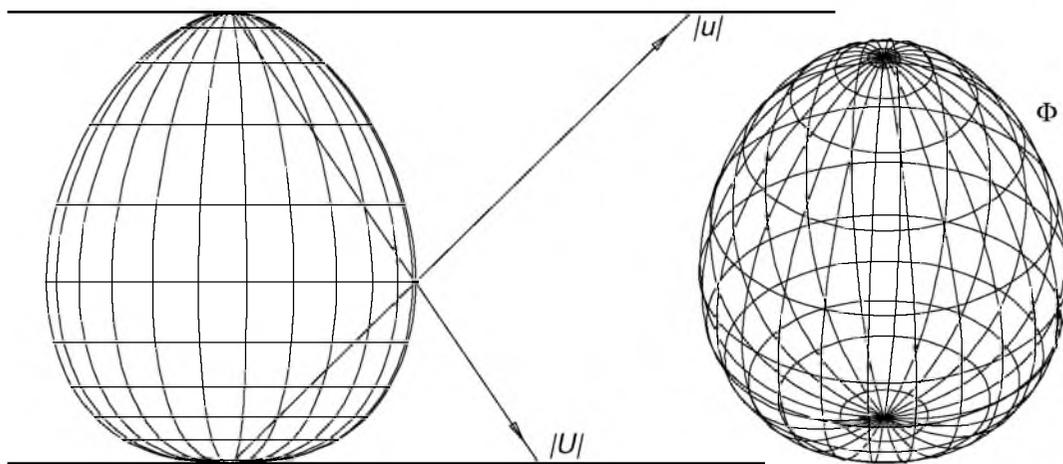


Рис. 1.



3.2. Динамическая система на фазовом пространстве для постоянной $p(x)$. Опишем в координатах кривые, порождаемые на Φ решениями (1) с постоянной $p(x) \equiv p_0$.

На первой карте имеем

$$u = \frac{y'}{y|y|^{2\mu}},$$

откуда непосредственными вычислениями получаем

$$u' = |y|^{2\mu} (p_0 - (\mu + 1)u^2 - \mu|u|^2).$$

Следовательно, выбирая в качестве параметра переменную t , для которой $dt = |y|^{2\mu} dx$, получим внутреннее описание кривой:

$$\dot{u} = \frac{du}{dt} = p_0 - (\mu + 1)u^2 - \mu|u|^2.$$

Аналогично, на второй карте кривые, порождаемые решениями (1), описываются уравнением

$$\frac{dU}{d\tau} = 1 + \frac{|U|^{4\mu}}{2\mu + 1} \left(\mu \bar{p}_0 |U|^2 - (\mu + 1) p_0 U^2 \right)$$

с другим параметром τ , для которого $d\tau = |y'|^{2\mu/(2\mu+1)} dx$.

Правые части обоих уравнений принадлежат классу C^1 в действительном смысле. Из двух параметров с помощью разбиения единицы можно сделать один так, чтобы все кривые, порожденные на Φ решениями (1), были траекториями автономной динамической системы с новым параметром в качестве независимой переменной. Ввиду компактности Φ , любая траектория системы продолжена на всю ось $(-\infty, +\infty)$, причем именно такие полные траектории, а не их части порождаются непродолжаемыми решениями (1).

У системы есть ровно две неподвижные точки (при условии, что $p_0 \neq 0$). Они обе находятся в первой карте и отличаются только знаком. Уравнение $\dot{u} = 0$, записанное в терминах $v = \text{Re } u_0$ и $w = \text{Im } u_0$:

$$\begin{cases} (2\mu + 1)v_0^2 - w_0^2 = \text{Re } p_0, \\ 2(\mu + 1)v_0 w_0 = \text{Im } p_0, \end{cases}$$

можно легко решить, получив два решения: $u_0 = v_0 + w_0 i$, где

$$v_0 = \sqrt{\frac{\text{Re } p_0 + \sqrt{(\text{Re } p_0)^2 + \frac{2\mu + 1}{(\mu + 1)^2} (\text{Im } p_0)^2}}{4\mu + 2}}, \tag{2}$$

$$w_0 = \frac{\text{Im } p_0}{2(\mu + 1) v_0}.$$

и второе решение $-u_0 = -v_0 - w_0 i$.



Иногда удобнее записывать систему в терминах неподвижной точки u_0 , а не p_0 :

$$\dot{u} = (\mu + 1)(u_0^2 - u^2) + \mu(|u_0|^2 - |u|^2). \quad (3)$$

3.3. Случай $u_0 = \pm i$. Замкнутые траектории. Хотя случай $u_0 = \pm i$ соответствует действительному значению p_0 , его исследование помогает понять поведение траекторий и для комплексных p_0 .

В этом случае система записывается следующим образом:

$$\dot{u} = -1 - (\mu + 1)u^2 - \mu|u|^2. \quad (4)$$

Среди ее решений легко находится одно действительное, меняющееся от $+\infty$ до $-\infty$. На самом деле, это только часть замкнутой траектории на Φ , проходящей через единственную не покрытую первой картой точку. Так как другие траектории не могут проходить через эту же точку, они все полностью лежат в первой карте. Точнее, в полуплоскости $\text{Im } u > 0$ или $\text{Im } u < 0$. Ввиду инвариантности системы относительно комплексного сопряжения достаточно рассмотреть только первый случай. Для любой такой траектории, не являющейся неподвижной точкой, исследуем поведение $\arg(u - i)$, используя обозначения $v = \text{Re } u$, $w = \text{Im } u$:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \arg(u - i) &= \text{Im} \frac{\dot{u}}{u - i} = \\ &= \text{Im} \frac{(-1 - (\mu + 1)u^2 - \mu|u|^2)(\bar{u} + i)}{|u - i|^2} = \\ &= -\frac{-w + |u|^2 w + 1 + (\mu + 1) \text{Re}(u^2) + \mu|u|^2}{|u - i|^2} = \\ &= \frac{-w(w^2 - 1) - v^2(w + 1) - 2\mu v^2 + w^2 - 1}{v^2 + (w - 1)^2} = \\ &= \frac{-(w^2 - 1)(w - 1) - v^2(w + 1) - 2\mu v^2}{v^2 + (w - 1)^2} = \\ &= -w - 1 - 2\mu \left(\frac{v}{|u - i|} \right)^2 < -1. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что траектория обходит точку i по часовой стрелке, регулярно меняя знак $\text{Re } u$.

Из (4) также вытекает, что все траектории симметричны относительно мнимой оси. Значит, все они, кроме действительной оси и двух неподвижных точек, представляют собой овалы, окружающие одну из неподвижных точек, причем обход i происходит по, а $-i$ — против часовой стрелки.

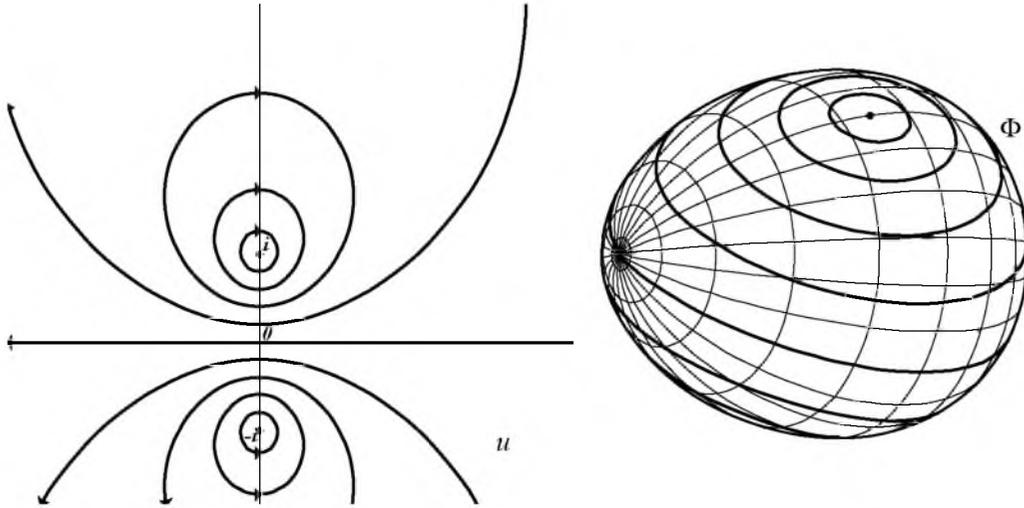


Рис. 2.

Глобально Φ , покрытое траекториями, выглядит, как глобус с двумя полюсами и множеством параллелей (см. рис. 2).

3.4. **Случай комплексных p_0 .** Перейдем к случаю p_0 с ненулевой мнимой частью, при этом u_0 будет иметь и ненулевую действительную часть. Для использования предыдущего результата повернем и сожмем/растянем картину траекторий так, чтобы неподвижная точка, для которой $\text{Re } u_0 > 0$, попала в i . Это преобразование записывается в первой карте в виде $u \mapsto iu/u_0$ и легко продолжается до глобального диффеоморфизма пространства Φ .

Непосредственные вычисления приводят к уравнению для такой модифицированной системы:

$$\dot{u} = i \left((\mu + 1) (1 + u^2) u_0 + \mu (1 - |u|^2) \bar{u}_0 \right). \tag{5}$$

То, как ее траектории проходят через описанные выше овалы, можно выяснить, оценив знак мнимой части произведения \dot{u} из (2) на \bar{u} из (5).

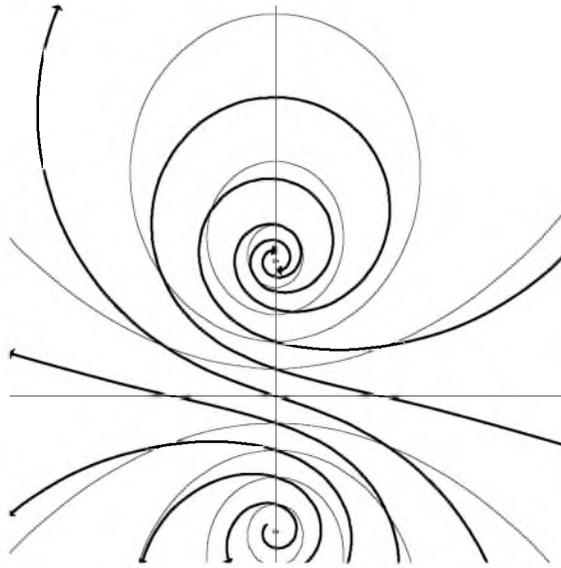


Рис. 3.

Это произведение равно

$$i \left((\mu + 1)^2 |1 + u^2|^2 \bar{u}_0 - \mu^2 (1 - |u|^2)^2 u_0 + \right. \\ \left. + (\mu^2 + \mu) (1 - |u|^2) \left((1 + u^2) u_0 - (1 + \bar{u}^2) \bar{u}_0 \right) \right).$$

Его мнимая часть выглядит менее громоздко

$$\left((\mu + 1)^2 |1 + u^2|^2 - \mu^2 (1 - |u|^2)^2 \right) \operatorname{Re} u_0.$$

Согласно неравенству треугольника для векторов -1 и u^2 , последнее выражение строго положительно для всех $u \in \mathbb{C}$, кроме $\pm i$. Это значит, что вне неподвижных точек все траектории системы (5) последовательно покидают все овалы, лежащие в полуплоскости $\operatorname{Im} u < 0$, пересекают действительную ось, после чего последовательно проникают в овалы из полуплоскости $\operatorname{Im} u > 0$ (см. рис. 3). Эти траектории не могут иметь предельную точку, отличную от $-i$ при $t \rightarrow -\infty$ и отличную от i при $t \rightarrow +\infty$. Поэтому, ввиду компактности многообразия Φ , для всех нетривиальных траекторий эти точки являются пределами.

Таким образом, траектории системы (3) – это две неподвижные точки и траектории, стремящиеся от одной из них к другой.

Зная неподвижные точки системы, можно явно выписать семейство решений уравнения (1). Используя полярную форму для $y = \rho e^{i\varphi}$, можно записать уравнение $u = u_0$ в виде

$$\frac{y'}{y|y|^{2\mu}} = \frac{(\rho' + i\rho\varphi')}{\rho^{2\mu+1}} = \operatorname{Re} u_0 + i \operatorname{Im} u_0.$$



Решая его отдельно для действительной и мнимой частей, получим

$$\rho^{-2\mu} = -2\mu \operatorname{Re} u_0 (x - x_0),$$

а затем

$$\varphi = -\frac{\operatorname{Im} u_0}{2\mu \operatorname{Re} u_0} \ln |x - x_0| + \varphi_0.$$

Из неотрицательности ρ следует, что это решение определено на $(-\infty, x_0)$. Аналогичные формулы для $-u_0$ описывают решение, заданное на $(x_0, +\infty)$.

Для остальных траекторий имеют место соотношения $u \sim u_0$ при $t \rightarrow +\infty$ и $u \sim -u_0$ при $t \rightarrow -\infty$, приводящие к асимптотическим формулам для соответствующих решений уравнения (1), определенным на конечных интервалах (x_1, x_2) .

Учитывая (2) и возвращаясь в обозначениях к $m = 4\mu$, получим следующее описание решений.

В рассматриваемом случае $p(x) \equiv p_0 = \operatorname{const} \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$ точное решение $Y(x)$, определенное на $(0, +\infty)$, имеет вид

$$|Y(x)| = C_1 x^{-2/m}, \quad \arg Y(x) = C_2 \ln x$$

с постоянными

$$C_1 = m \sqrt{Q \left(\frac{1 + 4/m}{\operatorname{Im} p_0} \right)^2},$$

$$C_2 = -Q \frac{1 + 4/m}{\operatorname{Im} p_0},$$

$$Q = \frac{-\operatorname{Re} p_0 + \sqrt{(\operatorname{Re} p_0)^2 + \frac{8(m+2)}{(m+4)^2} (\operatorname{Im} p_0)^2}}{2}.$$

Оказывается, что все решения уравнения (1) за исключением тривиального $y \equiv 0$ имеют такую же асимптотику, как $Y(x)$.

Таким образом, доказана Теорема 1 (см. также рис. 4).

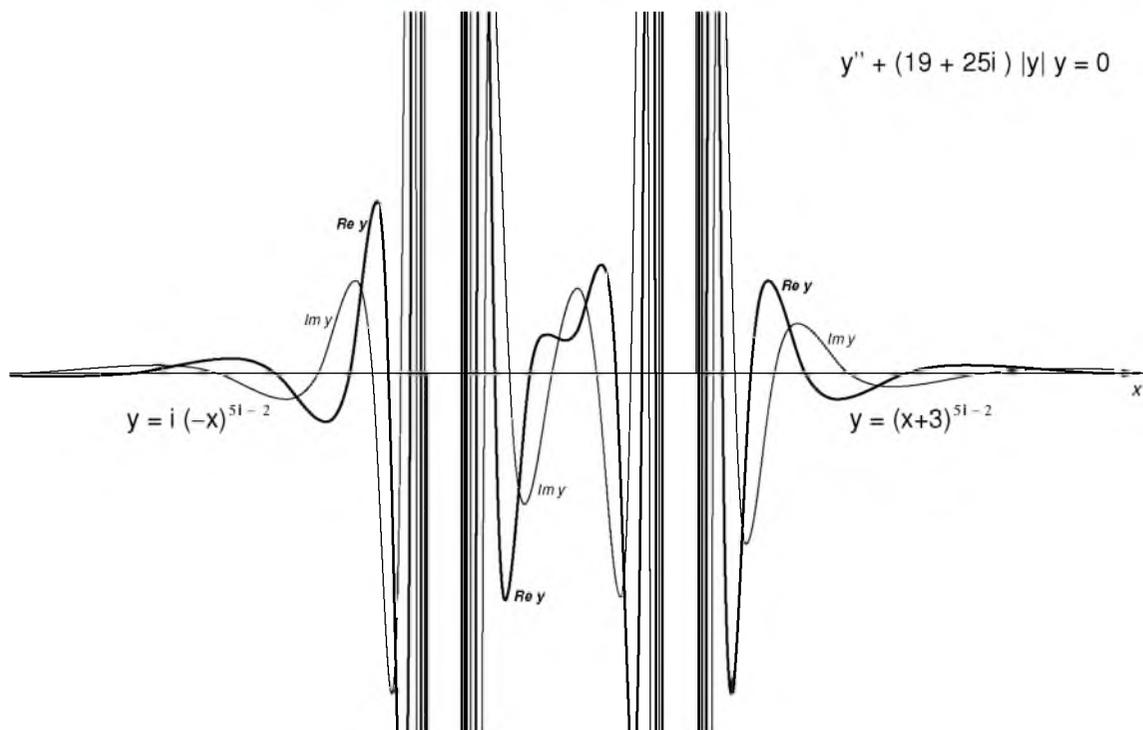


Рис. 4.

3.5. Случай непостоянной $p(x)$. Рассмотрим теперь случай, когда p зависит от x . Нетривиальные решения уравнения (1) по-прежнему порождают кривые на Φ , однако эти кривые не являются траекториями общей динамической системы. В первой карте кривые описываются уравнением

$$\dot{u} = \tilde{p}(t) - (\mu + 1)u^2 - \mu|u|^2$$

с различными функциями $\tilde{p}(t)$ для разных $y(x)$. Однако, некоторые свойства $p(x)$ наследуются $\tilde{p}(t)$, что помогает исследовать асимптотическое поведение траекторий на Φ и решений (1).

Пусть $y(x)$ – непродолжаемое решение уравнения (1), определенное на интервале (x_1, x_2) (возможно, неограниченном). Поскольку уравнение не изменяется при преобразовании $x \mapsto -x$, достаточно исследовать поведение решения $y(x)$ только вблизи x_2 . Пусть $p(x) \rightarrow p_0$ при $x \rightarrow x_2$ (этот предел автоматически существует при $x_2 < +\infty$). Рассмотрим кривую, порождаемую $y(x)$ на Φ и преобразуем Φ (как и в случае $p(x) \equiv p_0$) таким образом, чтобы точка $u_0 = v_0 + w_0i$, определяемая (2), перешла в i .

Преобразованная кривая не является траекторией (5). Но вне сколь угодно малых окрестностей точек $\pm i$ при $\tilde{p}(t)$ близких к p_0 с учетом непрерывности эта кривая пересекает овалы описанные для $u_0 = i$ в том же порядке, что и траектории (5). Таким образом, единственной возможной причиной для кривой не стремиться к $\pm i$ (или к $\pm u_0$



перед преобразованием Φ) является ограниченность t и τ при $x \rightarrow x_2$. Докажем, что этого не может быть.

Пусть $x_2 < +\infty$. Тогда, в силу непродолжаемости, хотя бы одна из функций $y(x)$ или $y'(x)$ должна быть неограниченной. Но это невозможно если t ограничено:

$$\begin{aligned} & \left| \frac{d}{dt} \ln (|y'|^2 + |y|^{4\mu+2}) \right| \\ & \leq \frac{dx}{dt} \cdot \frac{2|y'| |y''| + (4\mu + 2) |y|^{4\mu+1} |y'|}{|y'|^2 + |y|^{4\mu+2}} \\ & \leq \frac{2|y'| |y|^{4\mu+1} (\sup |p(x)| + 2\mu + 1)}{|y|^{2\mu} (|y'|^2 + |y|^{4\mu+2})} \\ & \leq \frac{2|y'| |y|^{2\mu+1} (\sup |p(x)| + 2\mu + 1)}{|y'|^2 + |y|^{4\mu+2}} \\ & \leq \sup |p(x)| + 2\mu + 1. \end{aligned}$$

Докажем, что случай $x_2 = +\infty$ также невозможен. Пусть $s \in \Phi$ – предел траектории при $x \rightarrow +\infty$. Рассмотрим произвольное решение уравнения (1) с $p(x) \equiv p_0$ и начальными условиями (y_3, y'_3) при $x_3 \in (x_1, x_2)$ порождающим s . Поскольку $s \neq \pm u_0$, существует $x_4 > x_3$ такое, что $(y(x_4), y'(x_4))$ порождает другую точку в Φ . Так как окрестность V точки s может быть выбрана так, что для любого решения (1) с $p(x)$ достаточно близкой к p_0 и начальными данными достаточно близкими к (y_3, y'_3) соответствующая кривая в Φ будет покидать V перед $x = x_4$. Из этого множества решений, используя подстановку $z(x) = A y (|A|^{2\mu} (x - x'))$, можно получить любое решение (1) с $p(x)$ достаточно близкой к p_0 и начальными данными (для всех x) порождающими точку в Φ , достаточно близкую к s . Следовательно, любая кривая в Φ , порождаемая решением (1) и определенная в окрестности $+\infty$ не может иметь предела, отличного от $\pm u_0$. Это доказывает Теорему 2 и Теорему 3.

3.6. Оценки. Докажем Теорему 4.

Рассмотрим вещественнозначную непрерывную функцию, связанную с решением соотношением

$$V(x) = 2|y(x)'| |y(x)|^{-2\mu-1}$$

и определенную на максимальном интервале $(x_0 - \delta_*, x_0 + \delta^*)$, где определено и отлично от нуля $y(x)$.

Воспользовавшись очевидным соотношением

$$2|y'| = (|y|^2)' |y|^{-1} = (y' \bar{y} + y \bar{y}') |y|^{-1},$$

можно представить функцию $V(x)$ в виде

$$V(x) = (y' \bar{y} + y \bar{y}') |y|^{-2\mu-2}.$$



Дифференцируя это соотношение, получаем

$$\begin{aligned} V'(x) &= \\ &= 2|y|^{2\mu} \operatorname{Re} p(x) + 2|y'|^2 |y|^{-2\mu-2} - \\ &- (\mu + 1)V(x)^2 |y|^{2\mu} > \\ &> |y|^{2\mu} (2p_* - (\mu + 1)V(x)^2). \end{aligned}$$

Вначале рассмотрим случай $V(x_0) \geq 0$. В этом случае, поскольку $V'|_{V=0} > 0$, функция $V(x)$ остается положительной для всех $x \in (x_0, x_0 + \delta^*)$. Из определения V следует, что $|y(x)|$ возрастает на этом интервале. Следовательно, $|y(x)| > |y(x_0)| \neq 0$ для $x \in (x_0, x_0 + \delta^*)$ и функция $V(x)$ определена для всех $x \in (x_0, x_0 + \varepsilon)$.

Обозначим $\sqrt{p_*/(\mu + 1)}$ через V_* . Предположим, что $V(x_0) \in [0, V_*]$. Пока $V(x)$ остается на этом отрезке, для $x > x_0$ выполняется:

$$\begin{aligned} V'(x) &> |y|^{2\mu} (2p_* - (\mu + 1)V_*^2) = \\ &= |y|^{2\mu} p_* > |y(x_0)|^{2\mu} p_*. \end{aligned}$$

Следовательно, $V(x_1)$ становится равной V_* для некоторых $x_1 \in (x_0, x_0 + \varepsilon)$ таких что

$$x_1 - x_0 < \frac{V_*}{|y(x_0)|^{2\mu} p_*} = \frac{|y(x_0)|^{-2\mu}}{(\mu + 1)V_*}. \quad (6)$$

и поэтому $|y(x_1)| > |y(x_0)|$.

Теперь предположим, что $V(x_0) \geq V_*$. Поскольку $V'|_{V=V_*} > |y(x_0)|^{2\mu} p_* > 0$, неравенство $V(x) > V_*$ остается справедливым $x \in (x_0, x_0 + \varepsilon)$. Поэтому для таких x получаем

$$(|y|^{-2\mu})' = -\mu V < -\mu V_*$$

и следовательно $|y(x)|^{-2\mu} < |y(x_0)|^{-2\mu} - \mu V_*(x - x_0)$. Таким образом,

$$x - x_0 < \frac{|y(x_0)|^{-2\mu}}{\mu V_*}. \quad (7)$$

Оценки (6) и (7) показывают что ни одна из функций $V(x)$ и $y(x)$ не может быть определена при $x > x_0 + \varepsilon$ для

$$\varepsilon^2 \geq \frac{|y(x_0)|^{-4\mu}}{V_*^2} \left(\frac{1}{\mu + 1} + \frac{1}{\mu} \right)^2 = \frac{16(m + 2)^2}{m^2(m + 4)p_*} |y(x_0)|^{-m}. \quad (8)$$

Случай $V(x_0) < 0$ исследуется аналогичным образом, но левее x_0 . А именно, для отрицательной $V(x_0)$ ни одна из функций $V(x)$ и $y(x)$ не может быть определена при $x > x_0 + \varepsilon$ для ε , удовлетворяющих (8). Это завершает доказательство.



Из доказанной теоремы немедленно вытекают все четыре следствия.

Замечание. Результаты об асимптотическом поведении решений уравнения с действительными коэффициентами содержатся в [11] (см. также библиографию), об асимптотическом поведении решений уравнения (1) с постоянным комплексным коэффициентом содержатся в [12], [13], о равномерных оценках положительных решений уравнений с действительными коэффициентами – в [14], некоторые результаты об оценках решений для уравнения (1) были опубликованы в [15], см. также [16].

Литература

1. Кигурадзе И.Т., Чантурия Т.А. Асимптотические свойства решений неавтономных обыкновенных дифференциальных уравнений // М.: Наука, 1990. – 432 с.
2. Bidaut-Véron M.F. Local and global behaviour of solutions of quasilinear elliptic equations of Emden-Fowler type // Arch. Rat. Mech. Anal. – 1989. – 107. – P.293-324.
3. Brezis H., Kato T. Remarks on the Schrödinger operator with singular complex potential // J.Math. pures et appl. – 1979. – 58. – P.137-151.
4. Constantin P. Decay estimates of Schrödinger equations // Commun. Math. Phys. – 1990. – 127. – P.101-108.
5. Doi S. On the Cauchy problem for Schrödinger type equations and the regularity of solutions // J. Math. Kyoto Univ. – 1994. – 34. – P.319-328.
6. Guerch B., Véron L. Local properties of stationary solutions of some nonlinear singular Schrödinger equation // Rev. Mat. Iberoamericana. – 1991. – 7. – P.65-114.
7. Hayashi N. Global existence of small solutions to quadratic nonlinear Schrödinger equations // Comm. P.D.E.. – 1993. – 18. – P.1109-1124.
8. Kato T. Schrödinger operators with singular potentials // Israël J. Math. – 1972. – 13. – P.135-148.
9. Kato T. On some Schrödinger operators with a singular complex potential // Ann. Sc. Norm. Sup. Pisa, Ser. IV. – 1978. – 5. – P.105-114.
10. Kondrat'ev V., Shubin M. Discreteness of spectrum for the Schrödinger operators on manifolds of bounded geometry / Operator Theory: Advances and Applications, Vol. 110 / Birkhäuser Verlag: Basel/Switzerland, 1999.
11. Астапова И. В. Применение динамических систем к исследованию асимптотических свойств решений нелинейных дифференциальных уравнений высоких порядков // Современная математика и ее приложения. – 2003. – 8. – С.3-33.
12. Астапова И. В. Об асимптотическом поведении решений уравнения типа Эмдена-Фаулера с комплексным коэффициентом // Современная математика и ее приложения. – 2005. – 29. – С.14-18.
13. Astashova I.V. On asymptotic properties of the one-dimensional Schrödinger equation / Operator Theory: Advances and Applications, Vol. 114 / Birkhäuser Verlag: Basel/Switzerland, 2000. – P.15-19.
14. Астапова И.В. Равномерные оценки положительных решений квазилинейных дифференциальных уравнений // Известия РАН. – 2008. – 72;6. – С.103-124.

15. Astashova I.V. Estimates of Solutions to One-dimensional Schrödinger Equation / World Scientific: Progress in Analysis, v. II / Proceedings of the 3rd International ISAAC Congress. – Singapore, 2003. – P.955-960.
16. Асташова И.В. Качественные свойства решений квазилинейных обыкновенных дифференциальных уравнений / М: МЭСИ, 2010. – 242 с. (ISBN 978-5-7764-0647-8)

ON ASYMPTOTIC BEHAVIOR OF SOLUTIONS TO NONLINEAR EQUATIONS WITH COMPLEX COEFFICIENTS

I.V. Astashova

Moscow Lomonosov State University,
Leninskie gory, GSP-1, Moscow, 119991, Russia, e-mail: ast@diffiety.ac.ru

Abstract. Asymptotic formulas for modulus and argument of solutions and uniform estimates of solutions are obtained to nonlinear differential equations of Emden-Fowler's type with complex coefficients.

Key words: asymptotic behavior, uniform estimates of solutions, complex coefficients.