УЛК 517.9

ПРОМЕЖУТОЧНЫЕ АСИМПТОТИКИ РЕШЕНИЙ УРАВНЕНИЙ ТИПА ЭМДЕНА—ФАУЛЕРА

© 2024 г. С. А. Степин^{1,*}, член-корреспондент РАН А. И. Шафаревич¹

Представлено академиком РАН Д. В. Трещевым Получено 09.07.2024 г. После доработки 18.09.2024 г. Принято к публикации 30.10.2024 г.

Для класса дифференциальных уравнений типа Эмдена—Фаулера исследуется структура семейства субдоминантных и сингулярных непродолжаемых решений, имеющих промежуточные ВКБ-асимптотики.

Ключевые слова: уравнение типа Эмдена—Фаулера, обобщенное преобразование Лиувилля, субдоминантные и сингулярные решения, промежуточная асимптотика.

DOI: 10.31857/S2686954324060048, EDN: KLPZRI

1. ВВЕДЕНИЕ

В работе изучается асимптотическое поведение решений уравнений типа Эмдена—Фаулера (см. [1])

$$y''(x) - Q(x)|y(x)|^{\lambda} \operatorname{sign} y(x) = 0,$$
 (1)

где коэффициент Q(x) > 0 при $x \in \mathbb{R}_+$ и параметр $\lambda > 1$. Всюду в дальнейшем будем рассматривать класс уравнений (1), для которых выполняется условие

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left\{ |Q''(x)| Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)} + Q'(x)^{2} Q(x)^{-(2\lambda+8)/(\lambda+3)} \right\} dx < \infty,$$
 (2)

и, как следствие этого,

$$\int_{x\to\infty}^{\infty} Q(x)^{2/(\lambda+3)} dx = \infty$$

$$\lim_{x\to\infty} Q'(x) Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)} = 0.$$

Сходимость интеграла (2) в случае $\lambda = 1$ — известное условие существования у соответствующего уравнения (1) ВКБ-решений (см. [2, 3]) с асимптотиками $Q(x)^{-1/4} \exp\left(\pm \int_0^x \sqrt{Q(t)} \, dt\right)$ при $x \to \infty$.

Согласно [4] (теоремы 1 и 4), если $\liminf_{x\to\infty} Q(x) \, x^{\lambda+1} > 0$, то при фиксированном y(0) > 0 уравнение (1) имеет единственное определенное на \mathbb{R}_+ ограниченное и монотонно убывающее решение $y_0(x) > 0$. При этом любое другое решение

y(x) > 0 уравнения (1) — непродолжаемое на \mathbb{R}_+ и сингулярное, то есть существует c > 0 такое, что $y(x) \to \infty$ при $x \to c - 0$. В соответствии с этим решение $y_0(x)$ будет называться субдоминантным.

2. ФОРМУЛИРОВКА ОСНОВНЫХ РЕЗУЛЬТАТОВ

Введем следующие обозначения

$$q(x) = Q(x)^{-1/(\lambda+3)}, \quad \xi(x) = \int_0^x q(t)^{-2} dt,$$

 $A(x) = q''(x)q(x)^3 \xi(x)^2$

и, кроме того, положим $\gamma = \frac{2(1+\lambda)}{(\lambda-1)^2}$ и $\alpha = \frac{3+\lambda}{\lambda-1}$.

Теорема 1. Пусть выполнено условие (2). Если

$$C_1 = \liminf_{x \to \infty} A(x) + \gamma > 0$$
, $C_2 = \limsup_{x \to \infty} A(x) + \gamma < \infty$,

то любое субдоминантное решение $y_0(x) > 0$ уравнения (1) имеет вид

$$y_0(x) = Q(x)^{-1/(\lambda+3)} \left(\int_0^x Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right)^{2/(1-\lambda)} v(x),$$
 (3)

где $\liminf_{x\to\infty}v(x)\geqslant C_1^{1/(\lambda-1)}\ u\ \limsup_{x\to\infty}v(x)\leqslant C_2^{1/(\lambda-1)}.$ Если $C=A(\infty)+\gamma>0$, то $v(\infty)=C^{1/(\lambda-1)}$, причем для произвольного $\mu\in(1,\lambda)$

$$v(x(\xi))C^{1/(1-\lambda)} - 1 = O\left(\xi^{k_1} + \int_0^1 |A(x(t\xi)) - A(\infty)|t^{-k_1-1}dt + \int_1^\infty |A(x(t\xi)) - A(\infty)|t^{-k_2-1}dt\right),$$

$$e \partial e \ k_{1,2} = \alpha/2 \mp (\alpha^2/4 + (\mu - 1)C)^{1/2}.$$

¹ Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова, механико-математический факультет, Москва, Россия

^{*}E-mail: ststepin@mail.ru

Условие существования предела $A(\infty)$ инвариантно относительно масштабирующих преобразований Q(x). Если $Q(x) \sim x^{\kappa}$, где $\kappa > -(\lambda + 3)/2$, и эту асимптотику можно два раза дифференцировать, то выполнено условие (2) и

$$A(\infty) = \frac{\kappa^2 + \kappa\lambda + 3\kappa}{(2\kappa + \lambda + 3)^2} < \frac{1}{4},$$

а значение $A(\infty) = 1/4$, реализуется в случае $Q(x) \sim e^x$. Отметим, что все условия теоремы 1 выполнены, если $Q(x) \sim x^{\kappa}$ и $\kappa > -2$, причем

$$C = \frac{(\kappa+2)(\kappa+\lambda+1)(\lambda+3)^2}{(\lambda-1)^2(2\kappa+\lambda+3)^2}.$$

Теорема 2. Если выполнено условие (2) и $\sup_{x \in \mathbb{R}_+} |A(x)| < \infty$, то для произвольного $x^* > 0$ уравнение (1) имеет сингулярное, непродолжаемое правее вертикальной асимптоты $x = x^*$, решение вида

$$y(x) = \gamma^{1/(\lambda - 1)} Q(x)^{-1/(\lambda + 3)} \left[\int_{x}^{x^{*}} Q(t)^{2/(\lambda + 3)} dt \right]^{2/(1 - \lambda)} \times \left\{ 1 + O((x^{*} - x)^{2}) \right\}$$
(4)

c оценкой остатка при $x \to x^* - 0$.

По сравнению с известными результатами (см. [5] и [6], а также имеющуюся там библиографию) теоремы 1 и 2 дают квалифицированные оценки точности полученных асимптотических приближений для решений уравнения (1) и позволяют построить для них промежуточные асимптотики типа ВКБ.

3. ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ЛИУВИЛЛЯ И ЭТАЛОННОЕ УРАВНЕНИЕ

Замена независимой переменной $x = \varphi(\xi)$ и подстановка $y = \sqrt{\varphi'(\xi)}z$ приводят уравнение (1) к следующей форме

$$\frac{d^2z}{d\xi^2} - Q(\varphi(\xi)) \varphi'(\xi)^{(\lambda+3)/2} |z|^{\lambda} \operatorname{sign} z + \frac{1}{2} (S\varphi) (\xi) z = 0,$$

где $(S\phi)(\xi) = \frac{\phi'''(\xi)}{\phi'(\xi)} - \frac{3}{2} \frac{\phi''(\xi)^2}{\phi'(\xi)^2}$ — производная Шварца. Если $\phi(\xi)$ выбирается так, что

$$Q(\varphi(\xi))\varphi'(\xi)^{(\lambda+3)/2}=1$$

и $\varphi(0) = 0$, то соответствующее преобразование

$$y = Q(x)^{-1/(\lambda+3)}z$$
, $\xi = \int_0^x Q(t)^{2/(\lambda+3)}dt$

представляет собой обобщение известного преобразования Лиувилля, используемого в случае

 $\lambda = 1$. Новая независимая переменная $\xi = \xi(x)$ играет роль фазового интеграла (см. [2]), а преобразованное уравнение принимает вид

$$\frac{d^2z}{d\xi^2} - |z|^{\lambda} \operatorname{sign} z + \frac{A(x(\xi))}{\xi^2} z = 0.$$
 (5)

При фиксированном z(0) > 0 среди всех решений эталонного уравнения

$$\frac{d^2z}{d\xi^2} - |z|^{\lambda} \operatorname{sign} z = 0,$$

обладающего первым интегралом $I(z,z')=z'(\xi)^2-2/(\lambda+1)|z(\xi)|^{\lambda+1}$, имеется ровно одно, определенное на всем \mathbb{R}_+ , которое стремится к нулю и получается надлежащим сдвигом решения

$$z_0(\xi) = \gamma^{1/(\lambda-1)} \xi^{2/(1-\lambda)},$$

а любое другое положительное решение из указанного семейства неограничено и продолжается вправо лишь до некоторой вертикальной асимптоты $\xi = c$, причем

$$z(\xi) \sim \gamma^{1/(\lambda-1)} (c-\xi)^{2/(1-\lambda)}, \quad \xi \to c-0.$$

4. ФАЗОВЫЙ ИНТЕГРАЛ И УСЛОВИЕ РЕГУЛЯРНОСТИ

Утверждение 1. При выполнении условия (2) имеем $\int_{-\infty}^{\infty} Q(x)^{2/(\lambda+3)} dx = \infty$ и, кроме того, $Q'(x)Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)} \to 0$ при $x \to \infty$.

В самом деле, интегрируя по частям, будем иметь

$$\int_0^x Q''(t)Q(t)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)}dt = Q'(x)Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)} - Q'(0)Q(0)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)} + \frac{\lambda+5}{\lambda+3}\int_0^x Q'(t)^2Q(t)^{-(2\lambda+8)/(\lambda+3)}dt$$

и, следовательно, при условии (2) существует $\lim_{x\to\infty}Q'(x)Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)}<\infty$. Допустим, что $\int_{-\infty}^{\infty}Q(x)^{2/(\lambda+3)}dx<\infty$, тогда $Q'/Q\in L_1(\mathbb{R}_+)$ и, стало быть, существует $\lim_{x\to\infty}Q(x)>0$, что противоречит сделанному допущению. Допустим теперь, что $\lim_{x\to\infty}Q'(x)Q(x)^{-(\lambda+5)/(\lambda+3)}\neq 0$, тогда ввиду доказанного $Q'^2Q^{-(2\lambda+8)/(\lambda+3)}\notin L_1(\mathbb{R}_+)$ и мы приходим к противоречию с (2).

Условие ограниченности величины A(x) означает определенную регулярность поведения на бесконечности коэффициента Q(x) уравнения (1). Иногда накладывается требование существования конечного предела $A(\infty) = \lim_{x \to \infty} A(x)$. Достаточное условие этого дает

Утверждение 2. Пусть выполнено условие (2) и существует $\lim_{x\to\infty} \frac{Q''(x)\,Q(x)}{Q'(x)^2} = \eta$. Тогда $A(\infty) = \frac{\rho}{(1+\rho)^2}$, где $\rho = 1 + (\lambda+3)(1-\eta)$. Действительно, имеем

$$A(x) = \frac{q''(x) q(x)}{q'(x)^2} \left(q(x) q'(x) \int_0^x q(t)^{-2} dt \right)^2,$$

где $q(x) \, q'(x) \to 0$ и $\int_0^x q(t)^{-2} dt \to \infty$ согласно утверждению 1, и кроме того,

$$\frac{q''(x)\,q(x)}{q'(x)^2} = 1 + (\lambda + 3) \left\{ 1 - \frac{Q''(x)\,Q(x)}{Q'(x)^2} \right\} \to \rho$$

при $x \to \infty$. С учетом этого вычисляется предел

$$\lim_{x \to \infty} q(x)q'(x) \int_0^x q(t)^{-2} dt =$$

$$= -\lim_{x \to \infty} \left\{ 1 + \frac{q''(x)q(x)}{q'(x)^2} \right\}^{-1} = -\frac{1}{1+\rho}.$$

5. АСИМПТОТИКА СУБДОМИНАНТНОГО РЕШЕНИЯ

В рассматриваемом случае, когда y(x) > 0, с помощью замены Лиувилля преобразуем (1) к виду (5) и, сделав подстановку $z(\xi) = \xi^{2/(1-\lambda)}u(\xi)$, в результате будем иметь

$$\frac{d^2u}{d\xi^2} + \frac{4}{1-\lambda}\xi^{-1}\frac{du}{d\xi} + \{\gamma + A(x(\xi))\}\xi^{-2}u - \xi^{-2}u^{\lambda} = 0.$$

Вводя новую независимую переменную $s = \ln \xi$, получим уравнение

$$\frac{d^2u}{ds^2} - \alpha \frac{du}{ds} + a(s)u - u^{\lambda} = 0, \tag{6}$$

где $a(s) = \gamma + A(x(e^s))$, причем решению $y_0(x)$ уравнения (1) соответствует определенное на всем \mathbb{R}_+ решение $u_0(s) > 0$ уравнения (6).

Предложение 1. Пусть $u_0(s) > 0$ — определенное на \mathbb{R}_+ решение уравнения (6), где $\lambda > 1$, $\alpha \geqslant 0$ и $0 < \widetilde{C}_1 \leqslant a(s) \leqslant \widetilde{C}_2 < \infty$. Тогда

$$\liminf_{s\to\infty} u_0(s) \geqslant \widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)}, \quad \limsup_{s\to\infty} u_0(s) \leqslant \widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}.$$

В самом деле, при достаточно больших s интегральная кривая, отвечающая решению $u_0(s)$, не пересекает прямые $y=\widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)}$ и $y=\widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}$. В случае, когда рассматриваемая интегральная кривая расположена выше прямой $y=\widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}$ или ниже прямой $y=\widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)}$, решение $u_0(s)$ монотонно начиная с некоторого s и, стало быть, существует предел $\lim_{s\to\infty}u_0(s)=T$. Если $T>\widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}$, то

$$u_0''(s) - \alpha u_0'(s) \geqslant \frac{1}{2} \left(T^{\lambda} - \widetilde{C}_2 T \right) > 0$$

при достаточно больших s и, как следствие, $u_0(s)$ неограниченно возрастает. При этом

$$\left(u_0'(s)^2 - \frac{1}{\lambda+1}u_0(s)^{\lambda+1}\right)' \ge 0,$$

что исключает возможность $T=\infty$. Если $0 < T < < \widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)}$, то

$$u_0''(s) - \alpha u_0'(s) \leqslant \frac{1}{2} \left(T^{\lambda} - \widetilde{C}_1 T \right) < 0$$

при достаточно больших s; если же T=0, то $u_0''(s)=$ = $\alpha u_0'(s)+u_0(s)\left(u_0(s)^{\lambda-1}-a(s)\right)<0$ начиная с некоторого s. В обоих случаях $u_0(s)$ неограниченно убывает, что невозможно, поскольку $u_0(s)>0$. Таким образом приходим к следующему заключению: либо

$$\widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)} \leqslant u_0(s) \leqslant \widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}$$

при достаточно больших s, либо $u_0(s)\downarrow\widetilde{C}_2^{1/(\lambda-1)}$ или $u_0(s)\uparrow\widetilde{C}_1^{1/(\lambda-1)}$, что завершает доказательство. Замечание 1. В случае $\lambda=3$ и $\alpha=0$ уравнение (6)

Замечание 1. В случае $\lambda = 3$ и $\alpha = 0$ уравнение (6) с коэффициентом

$$a(s) = (b + \cos s)^2 + \frac{\cos s}{b + \cos s}, \quad b > 2,$$

осциллирующим между $\widetilde{C}_2 = (b+1)^2 + \frac{1}{b+1}$ и $\widetilde{C}_1 = (b-1)^2 - \frac{1}{b-1} > 0$, имеет решение $u_0(s) = b + \cos s$. Данный пример показывает, насколько границы изменения $u_0(s)$, установленные в предложении 1, точны.

Первое утверждение теоремы 1 вытекает из предложения 1. В случае $C_1 = C_2 = C > 0$ после подстановки $u(s) = C^{1/(\lambda-1)}(1+w(s))$ уравнение (6) для произвольного значения параметра $\mu \in (1,\lambda)$ принимает вид

$$\frac{d^2w}{ds^2} - \alpha \frac{dw}{ds} + (1 - \mu)Cw = f[w], \tag{7}$$

где

$$f[w] = (C - a(s))(1 + w) + C[(1 + w)^{\lambda} - 1 - \mu w].$$

Поскольку $w(s) \downarrow 0$ или $w(s) \uparrow 0$ при $s \to \infty$, то знак выражения $(1 + w(s))^{\lambda} - 1 - \mu w(s)$ совпадает со знаком w(s), если $s \ge s_0$ и s_0 достаточно велико. С учетом этого редукция (7) к интегральному уравнению

$$w(s) = \left(w(s_0) - \frac{1}{k_1 - k_2} \int_{s_0}^{\infty} f[w](t) e^{k_2(s_0 - t)} dt\right) \times e^{k_1(s - s_0)} + \frac{1}{k_1 - k_2} \left(\int_{s_0}^{s} f[w](t) e^{k_1(s - t)} dt + \int_{s}^{\infty} f[w](t) e^{k_2(s - t)} dt\right)$$

дает искомую оценку скорости стабилизации v(x) из теоремы 1.

6. НЕЛИНЕЙНОЕ УРАВНЕНИЕ С РЕГУЛЯРНОЙ ОСОБЕННОСТЬЮ

Предложение 2. Если $\sup_{x \in \mathbb{R}_+} |A(x)| < \infty$, то для про-извольного c > 0 уравнение (5) имеет непродолжаемое правее вертикальной асимптоты $\xi = c$ решение вида

$$z(\xi) = \gamma^{1/(\lambda-1)} \left(c-\xi\right)^{2/(1-\lambda)} \left(1+w(\xi)\right),\,$$

 $e\partial e \ w(\xi) = O((c-\xi)^2).$

В самом деле, в результате подстановки

$$z(\xi) = \gamma^{1/(\lambda-1)} (c-\xi)^{2/(1-\lambda)} v(\xi),$$

где $v(\xi) > 0$, уравнение (5) преобразуется к виду

$$\frac{d^2v}{d\xi^2} + \frac{4}{\lambda-1} \left(c-\xi\right)^{-1} \frac{dv}{d\xi} + \gamma \left(c-\xi\right)^{-2} \left(v-v^{\lambda}\right) + \frac{A(x(\xi))}{\xi^2} v = 0,$$

которое, в свою очередь, после замены $v(\xi) = 1 + w(\xi)$ записывается в форме

$$\frac{d^{2}w}{d\xi^{2}} + \frac{4}{\lambda - 1} (c - \xi)^{-1} \frac{dw}{d\xi} - \frac{2(\lambda + 1)}{\lambda - 1} \times \times (c - \xi)^{-2} w = F_{0}(\xi) + F[w](\xi),$$
(8)

где

$$F_0(\xi) = -A(x(\xi))\xi^{-2},$$

$$F[w](\xi) = F_0(\xi)w + \gamma(c-\xi)^{-2}[(1+w)^{\lambda} - 1 - \lambda w].$$

Отметим, что соответствующее (8) уравнение Эйлера с регулярной особой точкой $\xi = c$ имеет фундаментальную систему решений $(c - \xi)^{-1}$ и $(c - \xi)^{\alpha+1}$. Положим $\beta = \frac{\lambda-1}{3\lambda+1}$ и определим интегральные операторы K и \widehat{K} формулами

$$Ku(\xi) = \beta \left((c - \xi)^{-1} \int_{\xi}^{c} (c - t)^{2} u(t) dt - (c - \xi)^{\alpha + 1} \int_{\xi}^{c} (c - t)^{-\alpha} u(t) dt \right),$$

$$\widehat{K}u(\xi) = \beta \left((c - \xi)^{-1} \int_{\xi}^{c} (c - t)^{2} u(t) dt + (c - \xi)^{\alpha + 1} \int_{c/2}^{\xi} (c - t)^{-\alpha} u(t) dt \right).$$

Решение уравнения (8) может быть построено методом итераций с использованием последовательных приближений, которые задаются рекуррентными формулами:

$$w_n = w_0 + \widehat{K}F[w_{n-1}], \quad n \le \nu = \max\{0, [\alpha] - 2\},\$$

 $w_n = w_\nu + K[F[w_{n-1}] - F[w_{\nu-1}]], \quad n > \nu,$

где $w_0 = \widehat{K} F_0$ и $w_{-1} \equiv 0$. При этом для произвольного c > 0 существует такое $\delta = \delta(\lambda, c) > 0$, что

$$|w_n(\xi) - w_{n-1}(\xi)| \le (c - \xi)^{n+2}$$

при $\xi \in (c - \delta, c)$. Таким образом приходим к заключению, что для решения

$$w(\xi) = w_0(\xi) + \sum_{n=1}^{\infty} (w_n(\xi) - w_{n-1}(\xi))$$

уравнения (8) выполнена оценка $w(\xi) = O((c-\xi)^2)$, что завершает схему доказательства.

Под действием преобразования Лиувилля решение, построенное в предложении 3, превращается в сингулярное решение y(x) исходного уравнения (1) из теоремы 2, причем в качестве естественного параметра выбирается $x^* = x^*(c)$ такое, что

$$\int_0^{x^*} Q(x)^{2/(\lambda+3)} dx = c.$$
 (9)

Замечание 2. Если $\lambda \in \mathbb{N}$, то в предположении гладкости функции A(x) решение уравнения (8) в случае $\alpha \notin \mathbb{N}$, можно построить в виде формального ряда

$$w(\xi) = \sum_{n=2}^{\infty} a_n (c - \xi)^n$$

и найти рекуррентно все коэффициенты a_n .

В резонансном случае, когда $\alpha \in \mathbb{N}$ (это реализуется при $\lambda = 2, 3$ и 5), решение уравнения (8) имеет вил

$$w(\xi) = \sum_{n=2}^{\alpha} a_n (c - \xi)^n + \sum_{n=n+1}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} a_{n,m} (c - \xi)^n \left(\ln(c - \xi) \right)^m,$$

однако, если $a_{\alpha+1,1} = 0$, то решение $w(\xi)$ не содержит логарифмических слагаемых и выглядит как в нерезонансном случае. Так, например, уравнение

$$y''(x) - x^{-3}y(x)^3 = 0$$

после замены Лиувилля $y = \sqrt{x} z$ и $\xi = \ln x$ преобразуется к форме

$$\frac{d^2z}{d\xi^2} - z^3 - \frac{z}{4} = 0.$$

При этом $\alpha=3$, а соответствующее решение имеет вид $z(\xi)=\frac{\sqrt{2}}{\xi}\,\upsilon(\xi)$, где $\upsilon(\xi)=\frac{\xi/2}{{\rm sh}(\xi/2)}$.

7. ПРОМЕЖУТОЧНЫЕ АСИМПТОТИКИ

В случае, когда $Q(x) \sim x^{\kappa}$ и $\kappa > -2$, с учетом утверждения 1 выберем $x_0 = x_0(\lambda)$ такое, что

$$\int_0^{x_0} Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt = C^{1/2}.$$

Если $\lambda \to 1$, то $C^{1/2} \sim 2/(\lambda - 1)$ и $x_0(\lambda) \sim (\kappa + 2)^{2/(\kappa + 2)} (\lambda - 1)^{-2/(\kappa + 2)}$, а построенное в теореме 1, субдоминантное решение $y_0(x)$ имеет

промежуточную (в смысле [7, 8]) асимптотику типа ВКБ.

Предложение 3. Пусть $Q(x) \sim x^{\kappa}, \kappa > -2$. Тогда для x таких, что $\xi(x) = C^{1/2} + o((\lambda - 1)^{-1/2})$ при $\lambda \to 1$, справедлива асимптотика

$$C^{1/(\lambda-1)}Q(x)^{-1/(\lambda+3)} \left(\int_0^x Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right)^{2/(1-\lambda)} \sim \sim Q(x)^{-1/4} \exp\left(-\int_{x_0}^x \sqrt{Q(t)} dt\right).$$

В самом деле, для рассматриваемых значений x имеем

$$C^{1/(\lambda-1)}\xi(x)^{2/(1-\lambda)} =$$

$$= \exp\left(\frac{2}{1-\lambda}\ln\left[1 + C^{-1/2}\int_{x_0}^x Q(t)^{2/(\lambda+3)}dt\right]\right) \sim$$

$$\sim \exp\left(\frac{2}{1-\lambda}C^{-1/2}\int_{x_0}^x Q(t)^{2/(\lambda+3)}dt\right) \sim$$

$$\sim \exp\left(-\int_{x_0}^x \sqrt{Q(t)}dt\right),$$

так что в пределе при $\lambda \to 1$ главный член (3) превращается в известную (см., например, [2]) ВКБ-асимптотику.

Если положить $c = \gamma^{1/2}$ в (9), то построенное в теореме 2, сингулярное решение y(x) на удалении от асимптоты $x^* = x^*(c)$ также имеет при $\lambda \to 1$ промежуточную асимптотику типа ВКБ.

Предложение 4. Пусть $Q(x) \sim x^{\kappa}$, $\kappa > -2$. Тогда в случае $x^* = x^*(\gamma^{1/2})$ для больших x таких, что $\xi(x) = o\left((\lambda - 1)^{-1/2}\right)$ при $\lambda \to 1$, справедлива асимптотика

$$\gamma^{1/(\lambda-1)} Q(x)^{-1/(\lambda+3)} \left[\int_{x}^{x^{*}} Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right]^{2/(1-\lambda)} \sim$$
$$\sim Q(x)^{-1/4} \exp\left(\int_{0}^{x} \sqrt{Q(t)} dt \right).$$

В самом деле, для рассматриваемых значений x при $\lambda \to 1$ имеем

$$\gamma^{1/(\lambda-1)} \left[\int_{x}^{x^{*}} Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right]^{2/(1-\lambda)} =$$

$$= \exp\left(\frac{2}{1-\lambda} \ln\left[1 - \gamma^{-1/2} \int_{0}^{x} Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right] \right) \sim$$

$$\sim \exp\left(\frac{2}{\lambda-1} \gamma^{-1/2} \int_{0}^{x} Q(t)^{2/(\lambda+3)} dt \right) \sim$$

$$\sim \exp\left(\int_{0}^{x} \sqrt{Q(t)} dt \right).$$

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Беллман Р. Теория устойчивости решений дифференциальных уравнений. М.: ИЛ, 1954.
- 2. *Хединг Дж*. Введение в метод фазовых интегралов (метод ВКБ). М.: Мир, 1965.
- 3. *Федорюк М. В.* Асимптотические методы для линейных обыкновенных дифференциальных уравнений. М.: Наука, 1983.
- 4. *Кигурадзе И. Т.* Асимптотические свойства решений одного нелинейного дифференциального уравнения типа Эмдена—Фаулера // Изв. АН СССР. Сер. матем. 1965. Т. 29. Вып. 5. С. 965—986.
- 5. *Кигурадзе И. Т., Чантурия Т. А.* Асимптотические свойства решений неавтономных обыкновенных дифференциальных уравнений. М.: Наука, 1990.
- 6. *Коньков А.А.* О решениях обыкновенных дифференциальных уравнений, имеющих вертикальную асимптоту // Матем. сб. 2008. Т. 199. № 1. С. 3—14.
- 7. *Баренблатт Г. И.*, *Зельдович Я. Б.* Промежуточные асимптотики в математической физике // УМН. 1971. Т. 26. № 2. С. 115—129.
- 8. *Ильин А. М.* Согласование асимптотических разложений решений краевых задач. М.: Наука, 1989.

INTERMEDIATE ASYMPTOTICS FOR SOLUTIONS TO EQUATIONS OF EMDEN-FOWLER TYPE

S. A. Stepin^a, Corresponding Member of the RAS A. I. Shafarevich^a

^a Lomonosov Moscow State University, Faculty of Mechanics and Mathematics, Moscow, Russia Presented by Academician of the RAS D. V. Treschev

For a class of Emden-Fowler type differential equations we investigate the structure of the family of subdominant and singular non-extendable solutions possessing intermediate WKB-asymptotics.

Keywords: equation of Emden-Fowler type, generalized Liouville transform, subdominant and singular solutions, intermediate asymptotics.