

Главная страница содержит общие сведения о кафедре и новости.

Ссылки на внешние ресурсы ведут на официальный сайт КемГУ и сайт математического факультета.

Главное меню расположено слева и содержит в себе следующие пункты:

- *о кафедре*: история создания и важнейшие этапы в жизни кафедры;
 - *состав кафедры*: открывает страницу ссылок на персональные страницы штатных сотрудников;
 - *научная деятельность*: включает список специальностей аспирантуры, перечень направлений научной работы;
 - *учебная деятельность*: содержит перечень дисциплин кафедры по каждому из факультетов, на которых ведутся занятия;
 - *методический семинар*: здесь представлен план работ научно-методического семинара кафедры на текущий учебный год;
 - *студентам*: полезная информация для студентов, объявления, требования курсовых и дипломных работ;
 - *лаборатория*: содержит информацию о лаборатории, организованной при кафедре;
 - *научные труды*: список научных трудов, общий для всей кафедры;
 - *достижения кафедры*: патенты, полученные по результатам научных исследований и прочие достижения.
- Меню пользователя – горизонтальное меню, расположенное в верхней части экрана. Этот управляющий элемент включает разделы, приведенные ниже:

- *главная страница*: ссылка для возврата на главную страницу из любого места сайта;
- *новости*: динамически обновляемая колонка наиболее важных кафедральных событий;
- *контакты*: контактная информация;
- *архив*: содержит архив новостей;
- *e-mail*: форма для отправки электронных сообщений на почтовый ящик администратора сайта;
- *авторы*: информация и фото авторов сайта;
- *гостевая книга*: предназначена для отзывов посетителей.

Проект сайта кафедры несет в себе двойную смысловую нагрузку. Во-первых, это средство приложения полученных теоретических знаний по языкам PHP и SQL. Во-вторых, грамотно сделанный сайт послужит информационным ресурсом кафедральной деятельности и позволит разместить нужную информацию в сети Интернет.

Литература

1. Кузнецов, М. PHP 5. Практика создания Web-сайтов / М. Кузнецов. – Петербург, 2005. – 952 с.
2. Кузнецов, М. Введение в PHP 5 / М. Кузнецов. – Петербург, 2005. – 924 с.
3. Мальчук, Е. HTML и CSS: самоучитель / Е. Мальчук. – С-Петербург: Вильямс, 2007. – 408 с.
4. <http://ru2.php.net/>.
5. <http://phpclub.ru>.
6. <http://softtime.ru>.

УДК 517.9

ОБ АСИМПТОТИКЕ В ЦЕЛОМ БЫСТРО ОСЦИЛИРУЮЩИХ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ ДИРИХЛЕ С МАЛЫМ ПАРАМЕТРОМ

В. А. Шалаумов

В работе на примере задачи Дирихле, сингулярно зависящей от малого параметра, предлагается метод построения асимптотических разложений в целом для быстро осциллирующих решений

В работе [1] предложен метод построения асимптотических разложений решений краевых задач, сингулярно зависящих от малого параметра в целом – на всей области задания краевой задачи. В отличие от широко известного метода пограничного слоя, имеющего принципиально локальный характер, этот метод позволяет, в частности, изучать асимптотическое поведение экспоненциально малых решений, их производных и их логарифмических производных. В данной статье этот приём распространяется на быстро осциллирующие решения одной задачи Дирихле.

Пусть $y = y(x, \varepsilon)$ – классическое решение краевой задачи:

$$\begin{cases} \mathcal{L}[y] = \varepsilon^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + \gamma^2(x)y = 0, \\ \mathcal{Y}(a, \varepsilon) = \alpha, \quad \mathcal{Y}(b, \varepsilon) = 0, \quad a \leq x \leq b, \quad \gamma(x) \geq \gamma_0 > 0. \end{cases} \quad (1)$$

Так же как в [1], представим решение (1) в виде:

$$y = e^{-P_0} \sum_{k=0}^{+\infty} (R_{2k} + R_{2k+1} e^{-P_1}) e^{-k(P_1+P_2)}. \quad (2)$$

Подставим (2) в (1). Если положить (см. (14) из [1]):

$P_0' = P_0'(x, \varepsilon) = \frac{\gamma(x)}{\varepsilon} \equiv i \frac{\gamma}{\varepsilon}, P_0(a, \varepsilon) = 0;$
 $P_1' = -2P_0', P_1(b, \varepsilon) = 0; P_2 = P_2(x, \varepsilon) = 2P_0(x, \varepsilon),$
 i – мнимая единица, то функции $R_k = R_k(x, \varepsilon)$ удовлетворяют следующей рекуррентной системе краевых задач (с одним краевым условием):

$$\begin{cases} L_0^{\varepsilon}[R_{2k}] \equiv \varepsilon \frac{d^2 R_{2k}}{dx^2} - i2\gamma \frac{dR_{2k}}{dx} - \gamma i R_{2k} = 0, \\ R_0(a, \varepsilon) = \alpha, R_{2k}(a, \varepsilon) = -R_{2k-1}(a, \varepsilon), k=1, 2, \dots \end{cases} \quad (3)$$

$$\begin{cases} L_0^{\varepsilon}[R_{2k+1}] \equiv \varepsilon \frac{d^2 R_{2k+1}}{dx^2} + i2\gamma \frac{dR_{2k+1}}{dx} + \gamma i R_{2k+1} = 0, \\ R_{2k+1}(b, \varepsilon) = -R_{2k}(b, \varepsilon), k=0, 1, 2, \dots \end{cases} \quad (4)$$

Краевые условия в (3), (4) найдены из следующих соображений: граничные условия для R_k находим последовательно (учитывая то, что $P_0(a, \varepsilon) = 0, P_1(b, \varepsilon) = 0, P_2(a, \varepsilon) = 0,$

$$\begin{aligned} \delta &= y(a, \varepsilon) = \exp\{-P_0(a, \varepsilon)\}(R_0(a, \varepsilon) + \dots) \Rightarrow R_0(a, \varepsilon) = \delta; \\ 0 &= y(b, \varepsilon) = \exp\{-P_0(b, \varepsilon)\}(R_0(b, \varepsilon) + \\ &+ \exp\{-P_1(b, \varepsilon)\}R_1(b, \varepsilon) + \dots) \Rightarrow R_1(b, \varepsilon) = -R_0(b, \varepsilon); \\ \delta &= y(a, \varepsilon) = R_0(a, \varepsilon) + \exp\{-P_1(a, \varepsilon)\}(R_1(a, \varepsilon) + \\ &+ \exp\{-P_2(a, \varepsilon)\}R_2(a, \varepsilon)) + \dots \Rightarrow 0 = R_1(a, \varepsilon) + \\ &+ \exp\{-P_2(a, \varepsilon)\}R_2(a, \varepsilon) \Rightarrow R_2(a, \varepsilon) = -R_1(a, \varepsilon). \end{aligned}$$

Абсолютно аналогично: $R_3(b, \varepsilon) = -R_2(b, \varepsilon), R_4(a, \varepsilon) = -R_3(a, \varepsilon)$ и т. д.

Представим R_k в виде формальных асимптотических рядов $R_k(x, \varepsilon) = \sum_{p=0}^{+\infty} \varepsilon^p \varphi_p^k(x)$. Подставляя их в (2), получим:

$$y = e^{-P_0} \sum_{p=0}^{+\infty} \varepsilon^p \left(\sum_{k=0}^{+\infty} (\varphi_p^{2k} + \varphi_p^{2k+1} e^{-P_1}) e^{-k(P_1+P_2)} \right). \quad (5)$$

Учитывая специальный вид операторов в (3) и (4), процедуру последовательного нахождения φ_k^p представим в виде следующей схемы:

$$L_0[\cdot] = -2\gamma i \frac{d}{dx} - i\gamma'; \quad L_1[\cdot] = 2\gamma i \frac{d}{dx} + i\gamma'. \quad (6)$$

L_0	L_1	L_0	L_1	\dots
ε^0	φ_0^0	φ_0^1	φ_0^2	$\varphi_0^3 \dots$
ε^1	φ_1^0	φ_1^1	φ_1^2	$\varphi_1^3 \dots$
ε^2	φ_2^0	φ_2^1	φ_2^2	$\varphi_2^3 \dots$

Из (3), (4) и (6) имеем:
 $\begin{cases} L_0[\varphi_0^0] = 0, & L_1[\varphi_0^1] = 0, \\ \varphi_0^0(a) = \alpha; & \varphi_0^1(b) = -\varphi_0^0(b); \end{cases} \quad (7)$

$$\begin{cases} L_0[\varphi_0^2] = 0, & L_1[\varphi_0^3] = 0, \\ \varphi_0^2(a) = -\varphi_0^1(a); & \varphi_0^3(b) = -\varphi_0^2(b). \end{cases}$$

Так как $L_0[\cdot] = -L_1[\cdot]$, то отсюда вытекает, что имеет место следующая рекуррентная система краевых задач:

$$\begin{cases} \bar{L}_1[\varphi_0^{2k}] \equiv 2\gamma \frac{d\varphi_0^{2k}}{dx} + \gamma' \varphi_0^{2k} = 0, \\ \varphi_0^{2k}(a) = \alpha, \varphi_0^{2k}(a) = -\varphi_0^{2k-1}(a), k=1, 2, \dots; \\ \bar{L}_1[\varphi_0^{2k+1}] \equiv 2\gamma \frac{d\varphi_0^{2k+1}}{dx} + \gamma' \varphi_0^{2k+1} = 0, \\ \varphi_0^{2k+1}(b) = -\varphi_0^{2k}(b), k=0, 1, 2, \dots \end{cases} \quad (8)$$

Но тогда:
 $\varphi_0^{2k}(x) = \varphi_0^0(x) = \alpha \sqrt{\frac{\gamma(a)}{\gamma(x)}}; \quad \varphi_0^{2k-1}(x) = -\varphi_0^0(x)$

и, следовательно, нулевое приближение в (5) имеет вид:

$$\begin{aligned} y &= y(x, \varepsilon) = \exp\{-P_0\} \left[\sum_{k=0}^{+\infty} (\varphi_0^{2k} + \right. \\ &+ \varphi_0^{2k} \cdot \exp\{-P_1\}) \exp\{-k(P_1 + P_2)\} (1 + O(\varepsilon)) \Big] = \\ &= \exp\{-P_0\} \varphi_0^0(x) (1 - \exp\{-P_1\}) \cdot \\ &\sum_{k=0}^{+\infty} \exp\{-k(P_1 + P_2)\} (1 + O(\varepsilon)) = \\ &= \varphi_0^0 \frac{\exp\{-P_0\} (1 - \exp\{-P_1\})}{1 - \exp\{-(P_1 + P_2)\}} \\ &(1 + O(\varepsilon)) \equiv \varphi_0^0 J(1 + O(\varepsilon)). \end{aligned}$$

Вычислим в явном виде J, учитывая, что:

$$\begin{aligned} P_0(x) &= i \frac{1}{\varepsilon} \int_a^x \gamma(u) du \equiv i \bar{P}_0; \\ P_1(x) &= i \frac{2}{\varepsilon} \int_x^b \gamma(u) du \equiv i \bar{P}_1; \\ P_2(x) &= i \frac{2}{\varepsilon} \int_a^x \gamma(u) du \equiv i \bar{P}_2; \\ P_1(x) + P_2(x) &= \\ &= i \frac{2}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du \equiv i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2) = i \bar{P}_1(a) = i \bar{P}_2(b). \end{aligned}$$

Имеем:

$$J = \frac{\exp\{-i\bar{P}_0\}(1 - \exp\{-i\bar{P}_1\})}{1 - \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\}} =$$

$$= \frac{\cos\bar{P}_0 - \cos(\bar{P}_0 + \bar{P}_1) + i(\sin(\bar{P}_0 + \bar{P}_1) - \sin\bar{P}_0)}{1 - \cos(\bar{P}_2 + \bar{P}_1) + i\sin(\bar{P}_2 + \bar{P}_1)} =$$

$$= \frac{\sin\frac{\bar{P}_1}{2} \cdot \sin(\bar{P}_0 + \frac{\bar{P}_1}{2}) + i\cos(\bar{P}_0 + \frac{\bar{P}_1}{2})}{\sin\frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2} \cdot \sin\frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2} + i\cos\frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}} =$$

$$= \frac{\sin\frac{\bar{P}_1}{2}}{\sin\frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}} (\cos(\frac{\bar{P}_2}{2} - \bar{P}_0) + i\sin(\frac{\bar{P}_2}{2} - \bar{P}_0)) =$$

$$= \frac{\sin\frac{\bar{P}_1}{2}}{\sin\frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}} \cdot \quad (9)$$

Таким образом, в первом приближении:

$$y = y(x, \varepsilon) = \alpha \frac{\sqrt{\gamma(a)}}{\sqrt{\gamma(x)}} \cdot \frac{\sin(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^x \gamma(u) du)}{\sin(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)} \cdot (1 + O(\varepsilon)),$$

$$\varepsilon \neq \frac{1}{\pi k} \int_a^b \gamma(u) du, k = 1, 2, 3, \dots \quad (10)$$

Отметим, что при $x = a$ это выражение равно α и равно нулю при $x = b$, что согласуется с крайними условиями для $y = y(x, \varepsilon)$.

Следующее по порядку приближение для $y = y(x, \varepsilon)$ имеет вид:

$$I_1 = \exp(-P_0),$$

$$\left[\sum_{k=0}^{+\infty} (\varphi_1^{2k} + \varphi_1^{2k+1} \cdot \exp\{-P_1\}) \exp\{-k(P_1 + P_2)\} \right]. \quad (11)$$

Из (5), (6), (7) и (8) имеем:

$$\begin{cases} L_0[\varphi_1^0] \equiv -2\gamma i \frac{d\varphi_1^0}{dx} - \gamma' i \varphi_1^0 = -(\varphi_1^0)'' \equiv -G_0, \\ \varphi_1^0(a) = 0; \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \bar{L}_1[\varphi_1^0] \equiv 2\gamma \frac{d\varphi_1^0}{dx} + \gamma' \varphi_1^0 = -iG_0, \\ \varphi_1^0(a) = 0; \end{cases} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \varphi_1^0(x) = -\frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du =$$

$$= -\frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du - \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du.$$

$$\begin{cases} L_1[\varphi_1^1] \equiv 2\gamma i \frac{d\varphi_1^1}{dx} + \gamma' i \varphi_1^1 = (\varphi_1^1)'' \equiv G_0, \\ \varphi_1^1(b) = -\varphi_1^0(b); \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \bar{L}_1[\varphi_1^1] \equiv 2\gamma \frac{d\varphi_1^1}{dx} + \gamma' \varphi_1^1 = -iG_0, \\ \varphi_1^1(b) = -\varphi_1^0(b); \end{cases} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \varphi_1^1(x) = \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du -$$

$$- \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du.$$

Абсолютно аналогично для φ_1^2 и φ_1^3 имеем:

$$\begin{cases} \bar{L}_1[\varphi_1^2] = -iG_0, & \bar{L}_1[\varphi_1^3] = -iG_0, \\ \varphi_1^2(a) = -\varphi_1^1(a); & \varphi_1^3(b) = -\varphi_1^2(b). \end{cases} \Rightarrow$$

$$\varphi_1^2(x) = \frac{2i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du - \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du,$$

$$\varphi_1^3(x) = \frac{2i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du - \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du$$

И так как

$$\begin{cases} \bar{L}_1[\varphi_1^{2k}] = -iG_0, & \bar{L}_1[\varphi_1^{2k+1}] = -iG_0, \\ \varphi_1^{2k}(a) = -\varphi_1^{2k-1}(a); & \varphi_1^{2k+1}(b) = -\varphi_1^{2k}(b), k=2,3,\dots \end{cases}$$

то индукцией имеем для $k = 2, 3, \dots$

$$\varphi_1^{2k}(x) = -\frac{(2k+1)i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du - \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du \equiv (2k+1)D_0 + D_1;$$

$$\varphi_1^{2k+1}(x) = \frac{(2k+1)i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du - \frac{i}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0(u)}{\sqrt{\gamma(u)}} du \equiv -(2k+1)D_0 + D_1.$$

Таким образом для (11) имеем:

$$I_1 = \exp\{-P_0\}(1 - \exp\{-P_1\}) \cdot D_0 \cdot \sum_{k=0}^{+\infty} (2k+1) \exp\{-k(P_1+P_2)\} + \exp\{-P_0\} \cdot D_1 \cdot (1 + \exp\{-P_1\}) \sum_{k=0}^{+\infty} \exp\{-k(P_1+P_2)\} =$$

$$= D_0 \frac{\exp\{-P_0\}(1 - \exp\{-P_1\})}{1 - \exp\{-(P_1+P_2)\}} \times \frac{(1 + \exp\{-(P_1+P_2)\})}{(1 - \exp\{-(P_1+P_2)\})} + D_1 \frac{\exp\{-P_0\}(1 + \exp\{-P_1\})}{1 - \exp\{-(P_1+P_2)\}} = D_0 \cdot I \cdot \frac{(1 + \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\})}{(1 - \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\})} +$$

$$+ D_1 \frac{\exp\{-i\bar{P}_0\}(1 + \exp\{-i\bar{P}_1\})}{1 - \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\}}.$$

Вычислим выражения, входящие в правую часть последнего равенства.

Учитывая (6) и выражения для \bar{P}_0 , \bar{P}_1 и \bar{P}_2 (см. выше) имеем:

$$D_0 \cdot I \cdot \frac{(1 + \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\})}{(1 - \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\})} = -iD_0 \cdot I \cdot \frac{\cos \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}}{\sin \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}} = -\frac{\sin \frac{\bar{P}_1}{2}}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_a^b \frac{G_0}{\sqrt{\gamma}} du \cdot \frac{\cos \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}}{\sin^2 \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}};$$

$$D_1 \frac{\exp\{-i\bar{P}_0\}(1 + \exp\{-i\bar{P}_1\})}{1 - \exp\{-i(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)\}} = D_1 \frac{\cos \bar{P}_0 + \cos(\bar{P}_0 + \bar{P}_1) - i(\sin \bar{P}_0 + \sin(\bar{P}_0 + \bar{P}_1))}{1 - \cos(\bar{P}_1 + \bar{P}_2) + i \sin(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)} =$$

$$= D_1 \cdot \frac{\cos \frac{\bar{P}_1}{2}}{\sin \frac{(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)}{2}} \times \frac{\cos(\bar{P}_0 + \frac{\bar{P}_1}{2}) - i \sin(\bar{P}_0 + \frac{\bar{P}_1}{2})}{\sin \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2} + i \cos \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}} = D_1 \cdot \frac{\cos \frac{\bar{P}_1}{2}}{\sin \frac{(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)}{2}} (\sin(\frac{\bar{P}_2}{2} - \bar{P}_0) - i \cos(\frac{\bar{P}_2}{2} - \bar{P}_0)) =$$

$$= -i \cdot D_1 \cdot \frac{\cos \frac{\bar{P}_1}{2}}{\sin \frac{(\bar{P}_1 + \bar{P}_2)}{2}} = -\frac{\cos \frac{\bar{P}_1}{2}}{2\sqrt{\gamma(x)}} \int_b^x \frac{G_0}{\sqrt{\gamma}} du \frac{1}{\sin \frac{\bar{P}_1 + \bar{P}_2}{2}}.$$

Окончательно для второго приближения имеем:

$$I_1 = -\frac{\sin(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)}{2\sqrt{\gamma(x)}} \cdot \int_a^b \frac{G_0}{\sqrt{\gamma}} du \cdot \frac{\cos(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)}{\sin^2(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)} - \frac{\cos(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)}{2\sqrt{\gamma(x)}} \cdot \int_b^x \frac{G_0}{\sqrt{\gamma}} du \frac{1}{\sin(\frac{1}{\varepsilon} \int_a^b \gamma(u) du)}.$$

Отметим, что это выражение равно нулю как при $x = a$, так и при $x = b$.

Последующие приближения можно также выписывать в явном виде используя Леммы 3.4. § 2 из [1].

Литература

1. Шалаумов, В. А. Об одном преобразовании линейного дифференциального оператора второго порядка / В. А. Шалаумов // Вестник КемГУ. - 2005. - № 4. - С. 169 - 174.