

АСИМПТОТИЧЕСКОЕ ПОВЕДЕНИЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ КОШИ ДЛЯ  
ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ С БОЛЬШИМ ПАРАМЕТРОМ

Й. Хегедыш /Сегед/

При изучении волновых процессов - чаще всего - приходится считаться с присутствием одного, или нескольких тел, в той или иной мере влияющих на эти процессы.

Типичным примером может служить распространение волн в  $R^n$  ( $n \geq 2$ ), в случае присутствия одного, неподвижного тела  $\Omega \equiv \Omega_+$  /с гладкой границей  $\partial\Omega$ /, в которое слабо и медленно проникают волны, возникающие во внешности  $\Omega$ : т.е. в  $\Omega_-$ ; тело не колеблется, происходит почти полное отражение волн от поверхности тела.

Предположим для простоты, что в начальный момент времени т.е. при  $t = 0$  нет никаких возмущений. Если обозначить через  $u(t, x)$  отклонение от положения покоя точки  $x \in \Omega_-$  в момент времени  $t \geq 0$ , то математическая модель только что приведенного процесса обычно ставится в виде смешанной задачи в области  $\Omega_-$ :

$$/1/ \quad \square u = f(t, x) \quad t > 0, \quad x \in \Omega_-; \quad u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0; \quad u|_{\partial\Omega} = 0,$$

где  $\square$  - волновой оператор,  $f \neq 0$ .

Мы будем рассматривать уточненную модель этого процесса:

- 1/ Допускается, что волны проникают в тело, и распространяются в нем с малой скоростью  $\lambda^{-1}$  ( $\lambda \gg 1$ ).
- 2/ Опускаем малореальное ограничение  $u|_{\partial\Omega} = 0$ .
- 3/ Вместо задачи /1/ вводим задачу Коши-сопряжения /согласования на  $\partial\Omega$  / во всем  $R^n$  для более общего, гиперболического уравнения второго порядка.

Наша цель: выяснить предельное поведение при  $\lambda \rightarrow \infty$  решения задачи Коши-сопряжения.

Итак, предлагаемая модель для  $U(t, x) = u^-, u^+$  /  $x \in \Omega_-, \Omega_+$  соотв./ следующая:

$$LU := Q(x, \lambda) \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} - \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} (A_{ij}(x) \frac{\partial U}{\partial x_j}) + \sum_{i=1}^n A_i(x) \frac{\partial U}{\partial x_i} + \quad /2.1/$$

/2/

$$+ A(x) \frac{\partial U}{\partial t} + B(x)U = F(t, x) \\ -\infty < t \leq T; \quad x \in \mathbb{R}^n \setminus \partial\Omega, \\ U|_{t=0} = U_t|_{t=0} = 0 \quad /2.2/$$

$$\omega^i U := \left( \frac{\partial^i u^+}{\partial \nu^i} - \frac{\partial^i u^-}{\partial \nu^i} \right) \Big|_{\partial\Omega} = 0 \quad i=0, 1; \nu^- \text{ нормаль к } \partial\Omega \quad /2.3/$$

где  $\lambda, T$  - положительные постоянные,

$$Q(x, \lambda) = \begin{cases} 1 & x \in \Omega_- \\ \lambda^2 & x \in \Omega_+ \end{cases}; \quad A_{ij} = A_{ji} = \begin{cases} a_{ij}^- & x \in \Omega_- \\ a_{ij}^+ & x \in \Omega_+ \end{cases}, \quad a_{ij}^+|_{\partial\Omega} = a_{ij}^-|_{\partial\Omega}$$

$$A_i = \begin{cases} a_i^- & x \in \Omega_- \\ a_i^+ & x \in \Omega_+ \end{cases} \quad (i, j=1, \dots, n), \quad A = \begin{cases} a^- & x \in \Omega_- \\ a^+ & x \in \Omega_+ \end{cases}, \quad B = \begin{cases} b^- & x \in \Omega_- \\ b^+ & x \in \Omega_+ \end{cases},$$

коэффициенты  $A_{ij}, \dots, B$  бесконечно гладки в  $\bar{\Omega}_-$ , соотв. в  $\bar{\Omega}_+$ ,

$a_{ij}^-, \dots, b^-$  и всех их производные ограничены и формы

$$\sum_{i,j=1}^n a_{ij}^-(x) \xi_i \xi_j \geq c \sum_{i=1}^n \xi_i^2, \quad \sum_{i,j=1}^n a_{ij}^+(x) \xi_i \xi_j$$

являются положительно определенными формами  $\xi_1, \dots, \xi_n$  при каждом  $x \in \Omega_-, \Omega_+$  соответственно. Относительно правой части /2.1/:

$$F = \begin{cases} f^- & x \in \Omega_-, \\ 0 & x \in \Omega_+, \end{cases}$$

предполагаем, что  $f^-$  обладает некоторой гладкостью; а именно предполагаем, что  $f^-$  принадлежит одному из классов  $C^{\infty, 0}(\Omega_-^T)$ ,  $H^{s, 0}(\Omega_-^T)$ ,  $V^{s, 0}(\Omega_-^T)$ ;  $\Omega_-^T := (-\infty, T] \times \Omega_-$  /определение

этих классов и теорема существования решения задачи /2/ в этих классах даны ниже/.

Из того, что скорость распространения волн в  $\Omega_+$  стремится к нулю при  $\lambda \rightarrow \infty$  /и того, что  $F=0$  при  $x \in \Omega_+$  / следует:

Лемма 1. Существует такое число  $\lambda_0 = \lambda_0(T) > 0$ , что  $u^+(t, x, \lambda) \equiv 0$  при всех  $(t, x, \lambda): 0 \leq t \leq T, x \in (\Omega_+)_{\delta}, \lambda \geq \lambda_0$ , где  $(\Omega_+)_{\delta}$  - пограничная полоска  $\Omega_+$ , ширина  $\delta$  которой стремится к нулю при  $\lambda_0 \rightarrow \infty$ .

Замечание 1. Если  $F$  такова, что задача /2/ имеет бесконечно гладкое решение при каждом фиксированном  $\lambda \geq \text{const.}$ , то из Леммы 1. эвристически уже следует, что при любых фиксированных  $(t, x) / x \in \Omega_+, \Omega_-$  соотв.  $u^+(t, x, \lambda) \rightarrow 0, u^-(t, x, \lambda) \rightarrow u(t, x)$  при  $\lambda \rightarrow \infty$  в классическом смысле; где  $u$  - решение внешней задачи

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} (a_{ij}^-(x) \frac{\partial u}{\partial x_j}) + \sum_{i=1}^n a_i^-(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + a^-(x) \frac{\partial u}{\partial t} + b^-(x) u = f^-(t, x)$$

$$x \in \Omega_-, -\infty < t \leq T,$$

$$u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0; \quad u|_{\partial\Omega_-} = 0.$$

Лемма 2. В области  $(\Omega_+)_{\delta}$  /при достаточно малом  $\delta$  / можно ввести локальные координаты  $(S(x); \varphi_1(x), \dots, \varphi_{n-1}(x))$  где  $S(x)$  - решение задачи Коши:

$$\sum_{i,j=1}^n a_{ij}^+(x) \frac{\partial S}{\partial x_i} \frac{\partial S}{\partial x_j} = 1 \quad x \in (\Omega_+)_{\delta}; \quad S|_{\partial\Omega_+} = 0; \quad S > 0,$$

$S(x) \in C^\infty$  - координата по трансверсальному к  $\partial\Omega_+$  направлению;  
а  $\varphi_i \in C^\infty$  - координаты по касательным к  $\partial\Omega_+$  направлениям.

Эта лемма следует из того, что лучи системы Гамильтона - соответствующей задаче для  $S$  - трансверсальны к  $\partial\Omega_+$  и они не пересекаются в  $(\Omega_+)_{\delta}$  /гладкость  $S(x), \varphi_i(x)$  следует из гладкости  $\partial\Omega_+$  и гладкости коэффициентов  $a_{ij}^+$  в  $\overline{\Omega_+}$  /.

Введем некоторые обозначения. Пусть  $Q \subset \mathbb{R}^n$  - область, для которой либо  $\overline{Q} \subseteq \overline{\Omega_+}$  либо  $\overline{Q} \subseteq \overline{\Omega_-}$ ; тогда  $Q^T := (-\infty, T] \times Q$ . Далее, пусть

$$C^{\infty,0}(Q^T) = \{c(t, x) | c \in C^\infty(Q^T), c=0 \quad t < 0\}$$

и пусть при  $s \geq 0$  целом  $H^{s,0}(Q^T), B^{s,0}(Q^T)$  обозначают замыкание  $C^{\infty,0}(Q^T)$  по нормам

$$\|c\|_{H^{s,0}(Q^T)} = \|c\|_{H^s(Q^T)}, \quad \|c\|_{B^{s,0}(Q^T)} = \sup_{t \in (-\infty, T]} \sum_{i=0}^s \left\| \frac{\partial^i c}{\partial t^i} \right\|_{H^{s-i}(Q)},$$

где  $H^s(Q^T)$ ,  $H^{s-i}(Q)/H^0(Q^T) = L^2(Q^T)$  /обычные пространства С.Л. Соболева. В качестве  $Q$  мы будем брать только области  $\Omega_+$ ,  $\Omega_-$  и их замыкания. Нам понадобится еще и пространство

$$C^{\infty,0} = \{c(t,x) \mid c = (c^- \in C^\infty(\bar{\Omega}_-^T), c^+ \in C^\infty(\bar{\Omega}_+^T)); c=0 \ t < 0\}$$

и классы  $H^{s,0}$ ,  $B^{s,0}$ , которые являются замыканиями  $C^{\infty,0}$  по нормам

$$\|c\|_{H^{s,0}} = \|c^-\|_{H^s(\Omega_-^T)} + \|c^+\|_{H^s(\Omega_+^T)},$$

$$\|c\|_{B^{s,0}}^2 = \sup_{t \in (-\infty, T]} \sum_{i=0}^s \left\| \frac{\partial^i c^-}{\partial t^i} \right\|_{H^{s-i}(\Omega_-)}^2 + \sup_{t \in (-\infty, T]} \sum_{i=0}^s \left\| \frac{\partial^i c^+}{\partial t^i} \right\|_{H^{s-i}(\Omega_+)}^2.$$

Замечание 2. Мы должны выделить еще одну задачу, которая получается из задачи /2/ заменой  $0=F(t,x)$   $x \in \Omega_+$  на  $f^+(t,x) \in C^{\infty,0}(\bar{\Omega}_+^T)$  или  $H^{s,0}(\bar{\Omega}_+^T)$ ; при этом предполагаем, что проекция на  $R_x^n$  носителя  $f^+$  лежит в достаточно узкой пограничной полоске  $(\Omega_+)_\delta$ . Эту задачу мы будем обозначать через /2<sup>x</sup>/.

Определение 1. Мы будем говорить, что функция  $U(t,x;\lambda) = (u^-, u^+)$  является классическим решением задачи /2<sup>x</sup>/ если  $u^-, u^+$  удовлетворяют уравнению в  $\Omega_-^T$  соотв. в  $\Omega_+^T$  в классическом смысле при каждом  $\lambda \geq \lambda_0 = \text{const} \gg 1$  и условия /2.2/, /2.3/ - понимаемые в обычном смысле - выполняются.

Теорема 1. Если  $F \in C^{\infty,0}$ , то задача /2<sup>x</sup>/ при каждом  $\lambda \geq \lambda_0$  имеет, притом единственное классическое решение  $U; U \in C^{\infty,0}$  и существует такая постоянная  $C(\lambda, T)$ , что

$$/3/ \quad \|U\|_{B^{p+1,0}} \leq C(\lambda, T) \|F\|_{H^{p,0}} \quad p=0,1,2,\dots$$

Определение 2. Функцию  $U(t,x;\lambda) \in B^{s+1,0}$  будем называть обоб-

шенным решением задачи /2<sup>x</sup>/ с  $F \in H^{s,0}$  если существует последовательность функций /классических решений/  $\{U_n \in C^{\infty,0}\}$  для которых

$$LU_n = F_n, U_n|_{t<0} = (U_n)_t|_{t<0} = 0, \omega^i U_n = 0 \quad i=0,1; n=1,2,\dots$$

и

$$\|F_n - F\|_{H^{s,0}} \rightarrow 0, \|U_n - U\|_{B^{s+1,0}} \rightarrow 0 \quad n \rightarrow \infty.$$

Теорема 2. Задача /2<sup>x</sup>/ с  $F \in H^{s,0}$  имеет при каждом  $\lambda \geq \lambda_0 \gg 1$  одно и только одно обобщенное решение  $U$  и справедлива оценка /с постоянной  $C(\lambda, T)$  из /3//:

$$/4/ \quad \|U\|_{B^{p+1,0}} \leq C(\lambda, T) \|F\|_{H^{p,0}} \quad p=0,1,\dots,s$$

Теоремы 1., 2. следуют из результатов [1] /см. также и [2], [3]/. Из этих результатов; однако, трудно усмотреть характер зависимости  $C(\lambda, T)$  от  $\lambda$  в оценках /3/, /4/, и получить тем самым информацию о структуре решения  $U$  и о его поведении при  $\lambda \rightarrow \infty$ .

Распространение волн в  $\Omega_+$  и в  $\Omega_-$  происходит весьма не одинаково; поэтому вместо неравенств /3/, /4/ целесообразно вывести неравенства, в которых отдельно оцениваются нормы  $u_-$  и  $u_+$ . Так например, с помощью модификации стандартных энергетических неравенств можно получить:

Лемма 3. Пусть правая часть  $F(t, x)$  задачи /2<sup>x</sup>/ принадлежит классу  $H^{0,0}$ . Тогда для решения  $U=(u^-, u^+)$  задачи /2<sup>x</sup>/ имеют место оценки с постоянной  $C=C(T)$ :

$$\|u^-\|_0 + \|(u^-)_t\|_0 + \|\nabla_x u^-\|_0 \leq C(\lambda^{-1} \|f^+\|_0 + \|f^-\|_0),$$

$$\|u^+\|_0 + \|(u^+)_t\|_0 \leq C(\lambda^{-2} \|f^+\|_0 + \lambda^{-1} \|f^-\|_0),$$

$$\|\nabla_x u^+\|_0 \leq C(\lambda^{-1} \|f^+\|_0 + \|f^-\|_0).$$

где в левых и правых частях соответственно

$$\| \cdot \|_0 := \| \cdot \|_{B^{0,0}(\Omega_-^T)}, \| \cdot \|_{B^{0,0}(\Omega_+^T)}; \| \cdot \|_0 := \| \cdot \|_{H^{0,0}(\Omega_-^T)}, \| \cdot \|_{H^{0,0}(\Omega_+^T)}.$$

Оценки для высоких производных  $u^-, u^+$  получаются более сложными. Выделяем один факт, который состоит в том, что главная часть оценки нормы  $\| \cdot \|_0$  производной порядка  $q \geq 2$  от  $u^+$  по трансверсальной к  $\partial\Omega$  координате  $S(x) \sim \varphi_n$  имеет порядок  $\lambda^{q-1}$  /нормы  $\| \cdot \|_0$  производных того же порядка от  $u^+$  по касательным к  $\partial\Omega$  координатам  $\varphi_1, \dots, \varphi_{n-1}$  и по  $t$  имеют более хорошие оценки/. Введем обозначение:

$$g_{\alpha, \varphi_n^k} := \frac{\partial^{|\alpha|+k} g}{\partial \alpha_0 \dots \partial \alpha_{n-1} \partial \varphi_n^k} \quad (\alpha_0; \alpha_1, \dots, \alpha_{n-1}) = (t; \varphi_1, \dots, \varphi_{n-1}), |\alpha| = i_0 + \dots + i_{n-1}.$$

Лемма 4. Для решения  $U = (u^-, u^+)$  задачи /2<sup>x</sup>/ с  $F \in H^{s,0}$  имеют место оценки с постоянной  $C = C(T)$  :

$$\begin{aligned} \| u^- \|_{B^{p+1,0}(\Omega_-^T)} &\leq (\| f_{\varphi_n}^{p-1} \|_0 + \sum_{|\alpha|=1} \| f_{\alpha, \varphi_n}^{p-2} \|_0 + \dots + \\ &\quad \sum_{|\alpha|=p-2} \| f_{\alpha, \varphi_n}^- \|_0 + C(\lambda^{-1} \sum_{|\alpha|=p} \| f_{\alpha}^+ \|_0 + \sum_{|\alpha| \leq p} \| f_{\alpha}^- \|_0)) \quad p=0, 1, \dots, s, \\ \| u^+ \|_{B^{p+1,0}(\Omega_+^T)} &\leq C(\| f_{\varphi_n}^{p-1} \|_0 + \lambda \sum_{|\alpha|=1} \| f_{\alpha, \varphi_n}^{p-2} \|_0 + \dots + \\ &\quad \lambda^{p-2} \sum_{|\alpha|=p-2} \| f_{\alpha, \varphi_n}^+ \|_0) + C(\lambda^{p-1} \sum_{|\alpha|=p} \| f_{\alpha}^+ \|_0 + \lambda^p \sum_{|\alpha|=p} \| f_{\alpha}^- \|_0) \\ &\quad p=0, 1, \dots, s. \end{aligned}$$

где в правых частях использованы обозначения Леммы 3.

( $f_{\alpha, \varphi_n}^-$  - сумма всех производных  $f^-$  порядка  $|\alpha|+j$  вне узкой полоски  $\partial\Omega^-$ ).

Теорема 3. Для решения  $U = (u^-, u^+)$  задачи /2/ с  $F \in H^{s,0}$  имеет место при каждом  $N \leq s-3$  натуральном представлении

$$\begin{aligned} u^- &= v_N^- + W_N^-, \quad u^+ = v_N^+ + W_N^+, \\ /5/ \quad v_N^- &= \sum_{j=0}^{N+1} u_j^-(t, x) \lambda^{-j}, \quad v_N^+ = \sum_{\substack{i+j=0 \\ i, j \geq 0}}^{N+1} u_{i,j}^+(t - \lambda S(x), \varphi(x)) S^i(x) \lambda^{-j} \\ &\quad (u_{i,j}^+(\xi, \varphi) = 0 \quad \xi < 0), \end{aligned}$$

где функции  $\{u_j^-\}, \{u_{i,j}^+\}$  играют роль коэффициентов разложения  $u^-; u^+$  в ряд по степеням  $\lambda; \lambda, S$  определяются из рекуррентной схемы /типа изложенной в [4]/ по  $F \sim f^-$ ,

$$u_j^- \in B^{s+1-j,0}(\Omega_-^T), \quad u_{i,j}^+(t - \lambda S, \varphi) \in B^{s-(i+j),0}(\Omega_+^T)$$

и имеют место оценки с постоянной  $C = C(T)$ :

$$\|u_j\|_{B^{\ell+1,0}(\Omega_-^T)} \leq c \|f^-\|_{H^{\ell+j,0}(\Omega_-^T)} \quad \ell=0,1,\dots,s-j,$$

$$/6/ \quad \|u_{ij}(t-\lambda S, \varphi)\|_{B^{\ell+1,0}(\Omega_+^T)} \leq c \lambda^{\ell+\frac{1}{2}} \|f^-\|_{H^{\ell+(i+j)+1,0}(\Omega_-^T)}$$

$$\ell=1,\dots,s-(i+j)-1,$$

а остаточные члены представления /5/ /  $W_N^-$ ,  $W_N^+$  / имеют оценки:

$$\|W_N^-\|_{B^{\ell+1,0}(\Omega_-^T)} \leq c \lambda^{-N-\frac{1}{2}} \|f^-\|_{H^{\ell+N+3,0}(\Omega_-^T)} \quad \ell=0,1,\dots,s-(N+3),$$

$$\|W_N^+\|_{B^{\ell+1,0}(\Omega_+^T)} \leq c \lambda^{\ell-N-\frac{1}{2}} \|f^-\|_{H^{\ell+N+3,0}(\Omega_-^T)} \quad \ell=0,1,\dots,s-(N+3).$$

В некоторых частных случаях легко показать, что нормы  $u_i$ ,  $u_{ij}$  имеют нижние оценки /того же/ вида /6/ /с некоторой другой постоянной  $c_1 = c_1(T)$  /.

В заключении автор приносит благодарность научному руководителю Б.Р. Вайнбергу за постановку задачи и постоянное внимание к работе.

Л И Т Е Р А Т У Р А

- 1 О.А. Ладыженская: Решение общей задачи диффракции, ДАН СССР, 96/1964/, 3, 433-436.
- 2 О.А. Ладыженская: Смешанная задача для гиперболического уравнения, Гос. Изд-во Техн.-Теор. Лит., Москва, 1953.
- 3 Р. Сакамото: Смешанная задача для гиперболических уравнений I, II; сб. "Математика" 16:1/1972/, 62-99.
- 4 И. Хегедьш: Асимптотическое поведение решения задачи Коши для волнового уравнения с большим параметром, Вест. Моск. Унив., сер. мат. мех., 6/1980; 44-47.