

Преобразования и решения линейных уравнений с переменными коэффициентами*

О. В. КАПЦОВ, И. В. КОРОСТЕЛЕВ

Учреждение Российской академии наук

Институт вычислительного моделирования СО РАН, Красноярск, Россия

e-mail: kaptsov@icm.krasn.ru, ivankor86@bk.ru

В работе представлен метод преобразования специальных линейных дифференциальных уравнений в частных производных с произвольным числом независимых переменных. Данный подход применяется для решения начально-краевых задач некоторых гиперболических уравнений. Развивается обобщение метода на системы линейных дифференциальных уравнений.

Ключевые слова: метод Эйлера, преобразования, неоднородные среды.

Введение

Любую сплошную среду лишь в некотором приближении можно считать однородной. Если неоднородностью нельзя пренебречь, то математические модели таких сред представляют собой линейные или нелинейные уравнения в частных производных с переменными коэффициентами. Линейные модели применяются в акустике, теории упругости, электродинамике, квантовой механике [1, 2]. Аналитическое решение начально-краевых задач и построение точных решений для таких моделей сталкиваются со значительными трудностями. Это связано с тем, что методы, применяемые к уравнениям с постоянными коэффициентами, зачастую не удается перенести на более сложные модели.

Группы преобразований, допускаемые уравнениями с переменными коэффициентами, довольно бедны [3, 4]. Поэтому привлечение стандартных методов группового анализа в данном случае оказывается не очень эффективным. В последнее время стали появляться статьи [5–7], в которых для интегрирования уравнений с переменными коэффициентами используются линейные дифференциальные подстановки. Так, С.П. Царев [7] предложил обобщение каскадного метода Лапласа для строго гиперболических систем первого порядка, а в работе [6] метод интегрирования Эйлера [8] был распространен на новые классы линейных уравнений с произвольным числом переменных.

Данная статья посвящена построению решений и преобразований линейных уравнений второго порядка с переменными коэффициентами. Сначала представляется метод Эйлера и конструктивным образом находится решение начально-краевой задачи для уравнения

$$u_{tt} = u_{xx} + G(x)u_x \quad (1)$$

*Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 07-01-00489) и СО РАН (интеграционный проект № 103).

© ИВТ СО РАН, 2009.

с коэффициентом $G(x)$ из некоторого семейства функций. Уравнение (1) описывает, в частности, акустические волны в канале и продольные колебания стержней переменного сечения [9, 10]. Далее рассматривается трехмерное уравнение

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{\rho c^2} \frac{\partial p}{\partial t} \right) - \operatorname{div} \left(\frac{\nabla p}{\rho} \right) = 0, \quad (2)$$

описывающее акустические волны в неоднородных средах [1, 2], при этом ρ и c считаются заданными функциями. Указываются случаи, в которых (2) редуцируется к уравнению Гельмгольца с постоянным коэффициентом. Развивается обобщение метода Эйлера на специальные системы линейных дифференциальных уравнений в частных производных с произвольным числом независимых переменных.

1. Применение метода Эйлера к решению начально-краевой задачи

Сначала представим краткое описание метода Эйлера для уравнений

$$F \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + G \frac{\partial u}{\partial x} + H u = \sum_{|\alpha| \geq 0}^K b_\alpha(t) \frac{\partial^{|\alpha|} u}{\partial t_1^{\alpha_1} \dots \partial t_n^{\alpha_n}} = B u, \quad (3)$$

где $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ — целочисленный мультииндекс; F, G, H — функции только от x ; b_α — функции только от $t = (t_1, \dots, t_n)$. Следуя [6], рассмотрим преобразование

$$z = \left(u_x - \frac{h_x}{h} u \right) / r, \quad (4)$$

здесь r — произвольная гладкая функция от x , $h(x)$ удовлетворяет обыкновенному дифференциальному уравнению

$$F h'' + G h' + (H + c) h = 0, \quad c \in R. \quad (5)$$

В дальнейшем (4) будем называть дифференциальным преобразованием Эйлера, или кратко — преобразованием Эйлера. Преобразование вида

$$z = M(x) (u_x + s(x) u)$$

введено Эйлером [8] для интегрирования уравнений

$$u_{tt} = F(x) u_{xx} + G(x) u_x + H(x) u.$$

Преобразование Эйлера (4) переводит решения уравнения (3) в решения уравнения [6]

$$F \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + G_1 \frac{\partial z}{\partial x} + H_1 z = B z,$$

где B — дифференциальный оператор из правой части (3),

$$G_1 = G + F' + 2F(\ln r)', \quad (6)$$

$$H_1 = H + \frac{(F r' + G r)'}{r} + F' (\ln h)' + 2 F (\ln h)'', \quad (7)$$

здесь штрих означает производную по x .

Покажем, как с помощью преобразования Эйлера решить уравнение (1) для некоторого семейства функций $G(x)$. Для того чтобы преобразование Эйлера (4) переводило решения уравнения (1) в решения уравнения

$$z_{tt} = z_{xx} + (G + 2(\ln r)')z_x, \quad (8)$$

функция r должна удовлетворять обыкновенному дифференциальному уравнению

$$r'' + G r' + (G' + 2(\ln h)'')r = 0. \quad (9)$$

Пусть $G = 0$, тогда $u = f(x+t) + g(x-t)$ — общее решение (1), а уравнение на функцию h имеет вид

$$h'' + c h = 0, \quad c \in R. \quad (10)$$

В зависимости от выбора c получается три типа решений. Если $c = 0$, то

$$h = a_1 x + a_2, \quad a_1, a_2 \in R.$$

В этом случае решением уравнения (9) является функция

$$r = \frac{c_1 + c_2 (a_1 x + a_2)^3}{(a_1 x + a_2)}, \quad c_1, c_2 \in R. \quad (11)$$

Значит, преобразованное уравнение

$$z_{tt} = z_{xx} + 2 (\ln r)' z_x, \quad (12)$$

согласно формуле (4), имеет решение

$$z = \frac{a_1 x + a_2}{c_1 + c_2 (a_1 x + a_2)^3} \left[f' + g' - \frac{a_1}{a_1 x + a_2} (f + g) \right].$$

Пусть $c < 0$, тогда, не ограничивая общности, можно считать $c = -1$. В этом случае

$$h = a_1 \operatorname{sh}(x) + a_2 \operatorname{ch}(x)$$

является общим решением (10), а

$$r = c_1 - \frac{a_1 \operatorname{ch}(x) + a_2 \operatorname{sh}(x)}{a_1 \operatorname{sh}(x) + a_2 \operatorname{ch}(x)} (c_1 x + c_2), \quad c_1, c_2 \in R, \quad (13)$$

удовлетворяет (9). Значит, преобразованное уравнение (8) имеет решение

$$z = \frac{1}{r} \left[f' + g' - \frac{a_1 \operatorname{ch}(x) + a_2 \operatorname{sh}(x)}{a_1 \operatorname{sh}(x) + a_2 \operatorname{ch}(x)} (f + g) \right].$$

Наконец, если $c = 1$, то соответствующие функции h , r и z задаются формулами

$$h = a_1 \sin(x) + a_2 \cos(x),$$

$$r = c_1 + \frac{a_2 \sin(x) - a_1 \cos(x)}{a_1 \sin(x) + a_2 \cos(x)}(c_1 x + c_2), \quad c_1, c_2 \in R, \quad (14)$$

$$z = \frac{1}{r} \left[f' + g' + \frac{a_2 \sin(x) - a_1 \cos(x)}{a_1 \sin(x) + a_2 \cos(x)}(f + g) \right].$$

Последовательное применение преобразования Эйлера позволяет получать новые интегрируемые уравнения и их общие решения. В [6] приведено решение

$$z = \frac{W(u^0, h_1, \dots, h_n)}{W(h'_1, \dots, h'_n)}$$

уравнения

$$z_{tt} = z_{xx} + 2 \left[\ln \frac{W(h'_1, \dots, h'_n)}{W(h_1, \dots, h_n)} \right]' z_x,$$

где $h_i = a_i \operatorname{sh}(\lambda_i x) + b_i \operatorname{ch}(\lambda_i x)$, $a_i, b_i, \lambda_i \in R$, $\lambda_i \neq \lambda_j$ при $i \neq j$, $u^0 = f(x+t) + g(x-t)$, $W(f_1, \dots, f_n)$ — вронскиан функций f_1, \dots, f_n .

Используя преобразования Эйлера, можно найти решение начально-краевой задачи для уравнения (12) с функцией r , заданной любой из формул (11), (13), (14). Основные результаты по разрешимости начально-краевых задач для линейных гиперболических уравнений имеются в [11, 12]. В дальнейшем все входящие функции считаются дифференцируемыми нужное число раз.

Рассмотрим отрезок $[x_1, x_2]$ и начальные данные

$$z(0, x) = \varphi(x), \quad z_t(0, x) = \psi(x), \quad x \in [x_1, x_2]. \quad (15)$$

Уравнение (12) является гиперболическим, поэтому его решение в любой точке треугольника

$$T = \{(t, x) : t \geq 0, x_1 + t \leq x \leq x_2 - t\} \quad (16)$$

однозначно определяется по данным (15). Найдем явное представление этого решения.

Решения уравнения (12) получаются из решений уравнения

$$u_{tt} = u_{xx} \quad (17)$$

с помощью преобразования Эйлера (4). Начальные данные

$$u_0(x) = u(0, x) = h(x) \int_a^x \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy, \quad (18)$$

$$u_1(x) = u_t(0, x) = h(x) \int_b^x \frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \quad (19)$$

для уравнения (17) переходят в начальные данные (15) под действием того же преобразования (4). Здесь a, b — произвольные постоянные из отрезка $[x_1, x_2]$. Хорошо известно, что решение уравнения (17) с начальными данными (18), (19) в треугольнике T задается формулой Даламбера

$$u(t, x) = \frac{1}{2} \left[u_0(x+t) + u_0(x-t) + \int_{x-t}^{x+t} u_1(y) dy \right].$$

С учетом (18), (19), последнее выражение приобретает вид

$$u(t, x) = \frac{1}{2} \left[h(x+t) \int_a^{x+t} \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy + h(x-t) \int_a^{x-t} \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy + \int_{x-t}^{x+t} h(w) \left(\int_b^w \frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \right) dw \right].$$

Применяя преобразование Эйлера, получаем аналог формулы Даламбера для (12):

$$z(t, x) = \frac{h(x)}{2r(x)} \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{1}{h(x)} \left(h(x+t) \int_a^{x+t} \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy + h(x-t) \int_a^{x-t} \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy + \int_{x-t}^{x+t} h(w) \int_b^w \left(\frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \right) dw \right) \right]. \quad (20)$$

Решение $z(t, x)$ не зависит от констант a, b , хотя они формально участвуют в его записи (20). В дальнейшем удобно положить $a = b = x_1$.

Пусть теперь для уравнения (12), кроме начальных данных (15), заданы краевые условия

$$z(t, x_1) = z(t, x_2) = 0. \quad (21)$$

Если данные (15), (21) удовлетворяют условиям согласования [13], то начально-краевая задача имеет гладкое решение. Ниже описывается конструктивное построение решения.

Выражение (20) при $a = b = x_1$ переписывается в виде

$$z(t, x) = \frac{h(x)}{2r(x)} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{u_2(x+t) + u_3(x-t)}{h(x)} \right), \quad (22)$$

где функции u_2, u_3 задаются формулами

$$u_2(x) = h(x) \int_{x_1}^x \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy + \int_{x_1}^x h(w) \int_{x_1}^w \left(\frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \right) dw, \quad (23)$$

$$u_3(x) = h(x) \int_{x_1}^x \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy - \int_{x_1}^x h(w) \int_{x_1}^w \left(\frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \right) dw. \quad (24)$$

Функции u_2, u_3 определены на $[x_1, x_2]$, и необходимо доопределить $u_2(x+t), u_3(x-t)$ для всех $t \geq 0, x \in [x_1, x_2]$. Подставляя в краевые условия функцию z , заданную формулой (22), приходим к двум обыкновенным дифференциальным уравнениям:

$$\begin{aligned} u_3'(x_1 - t) + u_2'(x_1 + t) - \frac{h'(x_1)}{h(x_1)} (u_3(x_1 - t) + u_2(x_1 + t)) &= 0, \\ u_3'(x_2 - t) + u_2'(x_2 + t) - \frac{h'(x_2)}{h(x_2)} (u_3(x_2 - t) + u_2(x_2 + t)) &= 0. \end{aligned} \quad (25)$$

Введем новые переменные $\tau_1 = x_1 - t, \tau_2 = x_2 + t$. Тогда уравнения (25) запишутся в виде

$$\begin{aligned} u_3'(\tau_1) - \frac{h'(x_1)}{h(x_1)} u_3(\tau_1) &= -u_2'(2x_1 - \tau_1) + \frac{h'(x_1)}{h(x_1)} u_2(2x_1 - \tau_1), \\ u_2'(\tau_2) - \frac{h'(x_2)}{h(x_2)} u_2(\tau_2) &= -u_3'(2x_2 - \tau_2) + \frac{h'(x_2)}{h(x_2)} u_3(2x_2 - \tau_2). \end{aligned} \quad (26)$$

Правые части уравнений (26) известны при $\tau_1 \in [x_1 - l, x_1]$, $\tau_2 \in [x_2, x_2 + l]$. Здесь l — длина отрезка $[x_1, x_2]$. Согласно (23) и (24) должны выполняться условия

$$u_3(x_1) = 0, \quad u_2(x_2) = h(x_2) \int_{x_1}^{x_2} \frac{\varphi(y) r(y)}{h(y)} dy - \int_{x_1}^{x_2} h(w) \int_{x_1}^w \left(\frac{\psi(y) r(y)}{h(y)} dy \right) dw. \quad (27)$$

Решениями уравнений (26) с начальными условиями (27) являются функции

$$u_3(\tau_1) = e^{\frac{h'(x_1)}{h(x_1)} \tau_1} \int_{\tau_1}^{x_1} \left(u_2'(2x_1 - t) - \frac{h'(x_1)}{h(x_1)} u_2(2x_1 - t) \right) e^{-\frac{h'(x_1)}{h(x_1)} t} dt, \quad (28)$$

$$u_2(\tau_2) = e^{\frac{h'(x_2)}{h(x_2)} \tau_2} \left(u_2(x_2) e^{-\frac{h'(x_2)}{h(x_2)} x_2} + \int_{x_2}^{\tau_2} \left(-u_3'(2x_2 - t) + \frac{h'(x_2)}{h(x_2)} u_3(2x_2 - t) \right) e^{-\frac{h'(x_2)}{h(x_2)} t} dt \right). \quad (29)$$

Формулы (28) и (29) позволяют доопределить функции $u_2(x_2 + t)$, $u_3(x_1 - t)$ при $t \in [0, l]$. Чтобы определить функции $u_2(x_2 + t)$, $u_3(x_1 - t)$ при $t \in [l, 2l]$, необходимо решить уравнения (26) с начальными условиями $u_3(x_1 - l)$ и $u_2(x_2 + l)$, значения которых определяются по формулам (28) и (29). Последовательно применяя эту процедуру, определим функции $u_2(x_2 + t)$, $u_3(x_1 - t)$ на всей полуоси $t \geq 0$.

С помощью преобразования Эйлера можно получать решения начально-краевых задач более сложных уравнений вида (8). При этом формулы типа (20) будут включать в себя дополнительные квадратуры.

Рассмотрим теперь трехмерное уравнение

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{\rho c^2} \frac{\partial p}{\partial t} \right) - \operatorname{div} \left(\frac{\nabla p}{\rho} \right) = 0, \quad (30)$$

описывающее распространение звука в неподвижной неоднородной и нестационарной среде [2]. Здесь ρ , c — плотность и скорость звука, являющиеся заданными функциями, p — давление. Если давление представляется в виде

$$p = v(x, y, z) \cos(\omega t + \varphi), \quad \omega, \varphi \in \mathbb{R},$$

то уравнение (30) редуцируется к следующему:

$$\Delta v - \left(\frac{\nabla \rho}{\rho}, \nabla v \right) + k^2 v = 0, \quad (31)$$

где $k = \omega/c$. Замена $v = \sqrt{\rho} u$ позволяет привести (31) к уравнению Гельмгольца

$$\Delta u + m u = 0. \quad (32)$$

При этом функция m выражается через k и ρ формулой

$$m = k^2 + \frac{\Delta(\sqrt{\rho})}{\sqrt{\rho}} - \left(\frac{\nabla \rho}{\rho}, \nabla(\sqrt{\rho}) \right).$$

Предположим, что среда является слоисто-неоднородной, т. е. функции ρ , c зависят от одной переменной, например, x . Тогда функция m тоже зависит только от x . Построим примеры уравнений (32), приводимых преобразованием Эйлера к уравнению Гельмгольца с постоянным коэффициентом m . Уравнение Гельмгольца с постоянным коэффициентом запишем в виде

$$u_{xx} = B u, \quad (33)$$

где $B u = -u_{yy} - u_{zz} - m u$, $m \in \mathbb{R}$. Поскольку последнее уравнение имеет вид (3), то к нему можно применять преобразование Эйлера. Преобразование

$$u^1 = u_x - \frac{h'}{h} u$$

переводит решения уравнения (33) в решения уравнения

$$u_{xx}^1 + 2(\ln h)'' u^1 = B u^1,$$

при этом функция $h(x)$ должна удовлетворять уравнению

$$h'' + c h = 0, \quad c \in \mathbb{R}.$$

Пусть $c = -1$, тогда $h = \operatorname{ch}(x)$ — частное решение последнего уравнения. Значит, функция u^1 удовлетворяет уравнению Гельмгольца

$$u_{xx}^1 + \frac{2}{\operatorname{ch}^2 x} u_x^1 = B u^1. \quad (34)$$

Для того чтобы преобразование Эйлера

$$u^2 = u_x^1 - \frac{h_1'}{h_1} u^1$$

переводило решения уравнения (34) в решения уравнения

$$u_{xx}^2 + 2(\ln h h_1)'' u_x^2 = B u^2,$$

функция h_1 должна удовлетворять уравнению

$$h_1'' + \left(\frac{2}{\operatorname{ch}^2 x} + c_1 \right) h_1 = 0, \quad c_1 \in \mathbb{R}.$$

При $c_1 = -4$ частным решением последнего уравнения служит $h_1 = \operatorname{ch}^2 x$. В этом случае уравнение Гельмгольца имеет вид

$$u_{xx}^2 + \frac{6}{\operatorname{ch}^2 x} u_x^2 = B u^2.$$

Индуктивные рассуждения приводят к уравнению Гельмгольца

$$u_{xx}^n + u_{yy}^n + u_{zz}^n + \left(m + \frac{n(n+1)}{\operatorname{ch}^2 x} \right) u^n = 0. \quad (35)$$

Преобразование

$$u^n = \left(\frac{\partial}{\partial x} - \frac{h'_{n-1}}{h_{n-1}} \right) \cdots \left(\frac{\partial}{\partial x} - \frac{h'_1}{h_1} \right) \left(\frac{\partial}{\partial x} - \frac{h'}{h} \right) u$$

переводит решения уравнения (33) в решения уравнения (35), при этом $h = chx$, $h_k = ch^{k+1}x$, $k = 1, \dots, n-1$.

Очевидно, любое уравнение Гельмгольца вида

$$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + \left(m + \frac{n_1(n_1+1)}{ch^2x} + \frac{n_2(n_2+1)}{ch^2y} + \frac{n_3(n_3+1)}{ch^2z} \right) u = 0$$

при $n_1, n_2, n_3 \in \mathbb{N}$ можно получить с помощью преобразования Эйлера из уравнения

$$\Delta u + m u = 0.$$

Подобное преобразование использовал Г. Дарбу [14] для построения решений обыкновенных дифференциальных уравнений. Используя теорему 3 из [6], можно указать класс уравнений Гельмгольца, получаемый преобразованием Эйлера из уравнения

$$\Delta u + k^2 u = 0, \quad k \in \mathbb{R}. \quad (36)$$

Именно, преобразование

$$v = \frac{W(u, g_1, \dots, g_n)}{W(g_1, \dots, g_n)}$$

переводит решения уравнения (36) в решения уравнения

$$\Delta v + \left[2(\ln(W(u, g_1, \dots, g_n)))'' + k^2 \right] v = 0,$$

где $g_i = a_i \operatorname{ch}(\lambda_i x) + b_i \operatorname{sh}(\lambda_i x)$, $a_i, b_i, \lambda_i \in \mathbb{R}$, $\lambda_i \neq \lambda_j$ при $i \neq j$, $W(f_1, \dots, f_n)$ — вронскиан соответствующих функций.

2. Преобразования систем уравнений второго порядка

В этом разделе преобразования Эйлера распространяются на некоторый класс линейных систем дифференциальных уравнений в частных производных. Рассмотрим систему

$$F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y} = B \mathbf{Y}. \quad (37)$$

Здесь F, G, H — матрицы порядка n , элементами которых являются гладкие функции от x ; \mathbf{Y} — вектор искомых функций $y_1(x, t), \dots, y_n(x, t)$; B — линейный оператор по переменным t_1, \dots, t_n вида

$$B = \sum_{|\alpha| \geq 0}^K b_\alpha(t) \partial_t^\alpha, \quad (38)$$

где $t = (t_1, \dots, t_n)$, $\partial_t^\alpha = \frac{\partial^{|\alpha|}}{\partial_{t_1}^{\alpha_1} \dots \partial_{t_n}^{\alpha_n}}$, $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ — целочисленный мультииндекс, $b_\alpha(t)$ — матрица размерности $n \times n$, элементами которой являются гладкие функции от t_1, \dots, t_n .

Теорема 1. Пусть φ — решение системы обыкновенных дифференциальных уравнений

$$F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi = \varphi C, \quad (39)$$

где C — матрица с постоянными коэффициентами порядка n ; R — произвольная обратимая матрица порядка n , элементами которой являются гладкие функции от x . Тогда преобразование Эйлера вида

$$\mathbf{Z} = R^{-1} (\mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y}) \quad (40)$$

с матрицей

$$S = \varphi_x \varphi^{-1} \quad (41)$$

переводит решение системы (37) в решение системы

$$F_1 \mathbf{Z}_{xx} + G_1 \mathbf{Z}_x + H_1 \mathbf{Z} = B \mathbf{Z}, \quad (42)$$

где функции F_1, G_1, H_1 задаются формулами

$$F_1 = R^{-1} F R, \quad (43)$$

$$G_1 = R^{-1} (G + F_x + [F, S]) R + 2 R^{-1} F R_x, \quad (44)$$

$$H_1 = R^{-1} (H + [G, S] + 2 F S_x + F_x S + [F, S] S) R + \\ + R^{-1} (F R_x + G R)_x + R^{-1} [F, S] R_x, \quad (45)$$

здесь $[A, B] = AB - BA$ — коммутатор матриц.

Доказательство. Обозначим через $A \mathbf{Y}$ и $A_1 \mathbf{Y}$ левые части соответственно исходной и преобразованной систем

$$A \mathbf{Y} = B \mathbf{Y}, \quad A_1 \mathbf{Z} = B \mathbf{Z}. \quad (46)$$

Преобразование (40) запишем в виде

$$\mathbf{Z} = L \mathbf{Y}. \quad (47)$$

Вторая система в (46), с учетом (47), переписывается в форме

$$A_1 L \mathbf{Y} = B L \mathbf{Y}. \quad (48)$$

Так как операторы B и L коммутируют, то уравнение (48) можно преобразовать к виду

$$A_1 L \mathbf{Y} - L A \mathbf{Y} = 0. \quad (49)$$

Распишем слагаемые в левой части системы (49):

$$A_1 L \mathbf{Y} = F_1 (R^{-1} (\mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y}))_{xx} + G_1 (R^{-1} (\mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y}))_x + H_1 (R^{-1} (\mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y})) = \\ = F_1 \{R^{-1} \mathbf{Y}_{xxx} + (2 (R^{-1})_x - R^{-1} S) \mathbf{Y}_{xx} + ((R^{-1})_{xx} - 2 (R^{-1})_x S - 2 R^{-1} S_x) \mathbf{Y}_x + \\ + (-(R^{-1})_{xx} S - 2 (R^{-1})_x S_x - R^{-1} S_{xx}) \mathbf{Y}\} + G_1 \{R^{-1} \mathbf{Y}_{xx} + ((R^{-1})_x - R^{-1} S) \mathbf{Y}_x + \\ + (-(R^{-1})_x S - R^{-1} S_x) \mathbf{Y}\} + H_1 \{R^{-1} \mathbf{Y}_x - R^{-1} S \mathbf{Y}\}, \\ L A \mathbf{Y} = R^{-1} ((F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y})_x - S (F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y})) = \\ = R^{-1} (F \mathbf{Y}_{xxx} + F_x \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_{xx} + G_x \mathbf{Y}_x + H_x \mathbf{Y} + H \mathbf{Y}_x - S F \mathbf{Y}_{xx} - S G \mathbf{Y}_x - S H \mathbf{Y}).$$

Левая часть системы (49) является многочленом первой степени относительно \mathbf{Y}_{xxx} , \mathbf{Y}_{xx} , \mathbf{Y}_x , \mathbf{Y} . Следовательно, коэффициенты при этих величинах должны быть равны нулю.

Собирая коэффициенты при \mathbf{Y}_{xxx} , приходим к выражению

$$R^{-1} F = F_1 R^{-1}.$$

Отсюда следует представление (43) для матрицы F_1 .

Члены при \mathbf{Y}_{xx} приводят к равенству

$$R^{-1} F_x + R^{-1} G - R^{-1} S F = F_1 (2 (R^{-1})_x - R^{-1} S) + G_1 R^{-1}.$$

Подставив F_1 в последнее равенство и выразив G_1 , получаем выражение (44).

Коэффициенты при \mathbf{Y}_x дают соотношение

$$\begin{aligned} R^{-1} G_x + R^{-1} H - R^{-1} S G = F_1 ((R^{-1})_{xx} - 2 (R^{-1})_x S - R^{-1} S_x) + \\ + G_1 ((R^{-1})_x - R^{-1} S) + H_1 R^{-1}. \end{aligned}$$

Подставив F_1 и G_1 в последнее равенство и выразив H_1 , получаем выражение (45).

Собирая коэффициенты при \mathbf{Y} , приходим к соотношению

$$\begin{aligned} R^{-1} (H_x - S H) = F_1 ((-R^{-1})_{xx} S - 2 (R^{-1})_x S_x - R^{-1} S_{xx}) + \\ + G_1 (-(R^{-1})_x S - R^{-1} S_x) - H_1 R^{-1} S. \end{aligned}$$

Подставив полученные выражения для F_1 , G_1 и H_1 в последнее равенство, имеем

$$\begin{aligned} H_x - S H + F S_{xx} + G S_x + F_x S_x + [F, S] S_x + H S + [G, S] S + 2 F S_x S + F_x S^2 + \\ + [F, S] S^2 + G_x S = -F R (R^{-1})_{xx} S - 2 F R (R^{-1})_x S_x - G R (R^{-1})_x S - \\ - F_x R (R^{-1})_x S - [F, S] R (R^{-1})_x S - 2 F R_x (R^{-1})_x S - 2 F R_x R^{-1} S_x - \\ - F_x R_x R^{-1} S - F R_{xx} R^{-1} S - G R_x R^{-1} S - [F, S] R_x R^{-1} S. \end{aligned}$$

Прямыми вычислениями убеждаемся, что правая часть данного соотношения равна нулю, левую же часть можно преобразовать к виду

$$-(F S_x + G S + H + F S^2)_x + S (F S_x + G S + H + F S^2) - (F S_x + G S + H + F S^2) S = 0.$$

Полагая что $S = \varphi_x \varphi^{-1}$, последнее соотношение перепишем в форме

$$\begin{aligned} -((F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi) \varphi^{-1})_x + \varphi_x \varphi^{-1} (F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi) \varphi^{-1} - \\ - (F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi) \varphi^{-1} \varphi_x \varphi^{-1} = 0. \end{aligned}$$

Умножая это выражение на φ справа, получаем

$$-(F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi)_x + \varphi_x \varphi^{-1} (F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi) = 0.$$

Последнее равенство является следствием (39).

Пример. Построим решения системы дифференциальных уравнений с частными производными с помощью преобразования Эйлера. Рассмотрим простейшую систему двух волновых уравнений

$$\mathbf{Y}_{xx} = \mathbf{Y}_{tt}, \quad \mathbf{Y} = \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix}.$$

Решение этой системы выражается через четыре произвольные функции

$$\mathbf{Y}^* = \begin{pmatrix} f_1(x+t) + g_1(x-t) \\ f_2(x+t) + g_2(x-t) \end{pmatrix}.$$

Согласно теореме 1, по исходной системе можно построить решения другой системы с помощью преобразования

$$\mathbf{Z} = \mathbf{Y}_x - \varphi_x \varphi^{-1} \mathbf{Y}.$$

В данном случае матрица $\varphi(x)$ должна удовлетворять системе уравнений с постоянными коэффициентами

$$\varphi_{xx} = \varphi C.$$

Если матрица C — нулевая, тогда общее решение предыдущей системы имеет вид

$$\varphi(x) = \begin{pmatrix} b_1 + b_2 x & b_3 + b_4 x \\ b_5 + b_6 x & b_7 + b_8 x \end{pmatrix}.$$

Необходимо выбрать константы b_i такими, чтобы матрица $\varphi(x)$ была обратима. Например, можно взять $\varphi(x)$ равной

$$\varphi(x) = \begin{pmatrix} x+1 & 1 \\ 1 & x-1 \end{pmatrix}.$$

Соответствующее преобразование Эйлера задается формулой

$$\mathbf{Z} = \mathbf{Y}_x + \frac{1}{x^2 - 2} \begin{pmatrix} x-1 & -1 \\ -1 & x+1 \end{pmatrix} \mathbf{Y}.$$

По теореме 1 это преобразование переводит решения исходной системы в решения системы

$$F_1 \mathbf{Z}_{xx} + G_1 \mathbf{Z}_x + H_1 \mathbf{Z} = \mathbf{Z}_{tt},$$

где $F_1 = E$ — единичная матрица, G_1 — нулевая, а

$$H_1 = \frac{2}{(x^2 - 2)^2} \begin{pmatrix} -x^2 + 2x - 2 & 2x \\ 2x & -x^2 - 2x - 2 \end{pmatrix}.$$

Значит, преобразованная система имеет вид

$$\mathbf{Z}_{xx} + \frac{2}{(x^2 - 2)^2} \begin{pmatrix} -x^2 + 2x - 2 & 2x \\ 2x & -x^2 - 2x - 2 \end{pmatrix} \mathbf{Z} = \mathbf{Z}_{tt}.$$

Ее общее решение определяется по формуле преобразования

$$\mathbf{Z} = \mathbf{Y}_x^* + \frac{1}{x^2 - 2} \begin{pmatrix} x-1 & -1 \\ -1 & x+1 \end{pmatrix} \mathbf{Y}^*.$$

Перейдем теперь к построению “обратного” преобразования [6], т. е. преобразования Эйлера, переводящего решения системы (42) в решения системы (37).

Теорема 2. Пусть задано преобразование Эйлера

$$\mathbf{Z} = R^{-1}(\mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y}),$$

переводящее решения системы (37)

$$F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y} = B \mathbf{Y}$$

в решения системы (42)

$$F_1 \mathbf{Z}_{xx} + G_1 \mathbf{Z}_x + H_1 \mathbf{Z} = B \mathbf{Z}.$$

Тогда преобразование Эйлера

$$\mathbf{Y} = R_1^{-1}(\mathbf{Z}_x - S_1 \mathbf{Z}) \quad (50)$$

переводит решения системы (42) в решения системы (37), если

$$R_1 = R^{-1} F^{-1}, \quad S_1 = -R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R. \quad (51)$$

Причем S и S_1 задаются следующими формулами:

$$S = \varphi_x \varphi^{-1}, \quad S_1 = \varphi_{1x} \varphi_1^{-1},$$

где φ и φ_1 являются решениями систем

$$F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi = \varphi C,$$

$$F_1 \varphi_{1xx} + G_1 \varphi_{1x} + H_1 \varphi_1 = \varphi_1 C_1,$$

а матрицы C и C_1 пропорциональны единичной E :

$$C = C_1 = \lambda E.$$

Доказательство. Для того чтобы преобразования (40) и (50) были взаимнообратны, коэффициенты в уравнениях (37) и (42) должны быть связаны следующими соотношениями:

$$F_1 = R^{-1} F R, \quad (52)$$

$$F = R_1^{-1} F_1 R_1; \quad (53)$$

$$G_1 = R^{-1} (G + F_x + [F, S]) R + 2 R^{-1} F R_x, \quad (54)$$

$$G = R_1^{-1} (G_1 + F_{1x} + [F_1, S_1]) R_1 + 2 R_1^{-1} F_1 R_{1x}; \quad (55)$$

$$H_1 = R^{-1} (H + [G, S] + 2 F S_x + F_x S + [F, S] S) R + \\ + R^{-1} (F R_x + G R)_x + R^{-1} [F, S] R_x, \quad (56)$$

$$H = R_1^{-1} (H_1 + [G_1, S_1] + 2 F_1 S_{1x} + F_{1x} S_1 + [F_1, S_1] S_1) R_1 + \\ + R_1^{-1} (F_1 R_{1x} + G_1 R_1)_x + R_1^{-1} [F_1, S_1] R_{1x}. \quad (57)$$

Исключая из (52) и (53) F_1 , приходим к соотношению

$$F = R_1^{-1} R^{-1} F R R_1.$$

Последнему выражению удовлетворяет $R_1 = R^{-1} F^{-1}$.
Исключая из (54) и (55) F_1 и G_1 , получаем

$$G = R_1^{-1} R^{-1} (G + F_x + [F, S] + 2 R^{-1} F R_x) R R_1 + R_1^{-1} ((R^{-1})_x F R + R^{-1} F_x R + \\ + R^{-1} F R_x) R_1 + R_1^{-1} [R^{-1} F R, S_1] R_1 + 2 R_1^{-1} R^{-1} F R R_{1x}.$$

Подставляя выражение для R_1 в последнее равенство, имеем

$$G = F G F^{-1} + 2 F F_x F^{-1} + F [F, S] F^{-1} + 3 F^2 R_x R^{-1} F^{-1} + F R (R^{-1})_x + \\ + F^2 R S_1 R^{-1} F^{-1} - F R S_1 R^{-1} + 2 F^2 R (R^{-1})_x F^{-1} + 2 F^2 (F^{-1})_x.$$

Домножив последнее выражение на F^{-1} слева и на F справа, приходим к эквивалентным выражениям

$$F^{-1} G F = G + F S - S F + F R_x R^{-1} - R_x R F + F R S_1 R^{-1} - R S_1 R^{-1} F, \\ F (F^{-1} G + S + R_x R^{-1} + R S_1 R^{-1}) = (F^{-1} G + S + R_x R^{-1} + R S_1 R^{-1}) F.$$

Если S_1 выражается формулой

$$S_1 = -R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R,$$

то последнее равенство превращается в тождество.

Мы получили выражения для S_1 и R_1 , теперь нужно проверить, удовлетворяют ли они соотношениям (56) и (57). Пусть S_1 задается формулой

$$S_1 = \varphi_{1x} \varphi_1^{-1}, \quad (58)$$

где φ_1 удовлетворяет системе

$$F_1 \varphi_{1xx} + G_1 \varphi_{1x} + H_1 \varphi_1 = \varphi_1 C_1. \quad (59)$$

С учетом (58) и (59) справедливо соотношение

$$F_1 S_{1x} + G_1 S_1 + H_1 + F_1 S_1^2 = \varphi_1 C_1 \varphi_1^{-1}.$$

Учитывая это выражение, перепишем (57), обозначив для краткости его правую часть через A_1 ,

$$H = R_1^{-1} A_1 R_1 + R_1^{-1} (F_1 S_1 R_1)_x - R_1^{-1} S_1 G_1 R_1 - R_1^{-1} S_1 F_1 S_1 R_1 + \\ + R_1^{-1} (F_1 R_{1x} + G_1 R_1)_x - R_1^{-1} S_1 F_1 R_{1x} = R_1^{-1} A_1 R_1 + \\ + R_1^{-1} (F_1 S_1 R_1 + F_1 R_{1x} + G_1 R_1)_x - R_1^{-1} S_1 (F_1 S_1 R_1 + F_1 R_{1x} + G_1 R_1).$$

Заметим, что с учетом представлений для F_1 , G_1 , R_1 и S_1 выполняется соотношение

$$F^{-1} G + S + R_x R^{-1} + R S_1 R^{-1} = -R^{-1} S.$$

Тогда справедливы следующие равенства:

$$H = R_1^{-1} A_1 R_1 + R_1^{-1} (-R^{-1} S)_x - R_1^{-1} S_1 (-R^{-1} S) =$$

$$\begin{aligned}
 &= F R A_1 R^{-1} F^{-1} - F R (R^{-1})_x S - F S_x - F (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) S, \\
 &H + F S_x + G S + F S^2 = F R A_1 R^{-1} F^{-1}, \\
 &\varphi C \varphi^{-1} F R = F R \varphi_1 C_1 \varphi_1^{-1}.
 \end{aligned} \tag{60}$$

Проверим теперь справедливость выражения (59). Подставим в него представления для F_1 , G_1 и H_1 :

$$\begin{aligned}
 &R^{-1} F R \varphi_{1xx} + (R^{-1} (G + F_x + [F, S]) R + 2 R^{-1} F R_x) \varphi_{1x} + \\
 &+ (R^{-1} (H + [G, S] + 2 F S_x + F_x S + [F, S] S) R + R^{-1} (F R_x + G R)_x + R^{-1} [F, S] R_x) \varphi_1 = \varphi_1 C_1.
 \end{aligned}$$

Используя (51) и (58), найдем

$$\varphi_{1xx} = -(R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R)_x \varphi_1 - (R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R) \varphi_{1x}.$$

Подставив последнее выражение в (59), получим

$$\begin{aligned}
 &(F R_x + F_x R - S F R) \varphi_{1x} + (\varphi C \varphi^{-1} R - S G R + (F S R)_x - S F S R + (F R_x + G R)_x - \\
 &- S F R_x - F R (R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R)_x) \varphi_1 = R \varphi_1 C_1.
 \end{aligned}$$

Домножая это соотношение на φ_1^{-1} справа, преобразуем его к виду

$$\begin{aligned}
 &-(F R_x + F_x R - S F R) R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R + \varphi C \varphi^{-1} R - S (F S R + F R_x + G R) + \\
 &+ (F S R + F R_x + G R)_x - F R (R^{-1} (F^{-1} G + S + R_x R^{-1}) R)_x = R \varphi_1 C_1 \varphi_1^{-1}.
 \end{aligned}$$

Приведя подобные, получаем

$$\varphi C \varphi^{-1} R = R \varphi_1 C_1 \varphi_1^{-1}. \tag{61}$$

Полагая $C = C_1 = \lambda E$, убеждаемся, что условия (60) и (61) становятся тождествами.

Замечание. Как следует из доказательства теоремы, для существования “обратного” преобразования Эйлера необходимо выполнение условий (60) и (61).

3. Построение преобразований Эйлера высших порядков

Рассмотрим преобразование Эйлера вида

$$\mathbf{Z} = \mathbf{Y}_x - S \mathbf{Y} \tag{62}$$

с матрицей

$$S = \varphi_x \varphi^{-1},$$

где φ — решение системы

$$F \varphi_{xx} + G \varphi_x + H \varphi = \varphi C. \tag{63}$$

Согласно теореме 1, оно переводит решение системы

$$F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y} = B \mathbf{Y} \tag{64}$$

в решение системы

$$F \mathbf{Z}_{xx} + G_1 \mathbf{Z}_x + H_1 \mathbf{Z} = B \mathbf{Z}, \tag{65}$$

где функции G_1, H_1 задаются формулами

$$G_1 = G + F_x + [F, S], \quad (66)$$

$$H_1 = H + G_x + [G, S] + 2 F S_x + F_x S + [F, S] S. \quad (67)$$

Перейдем теперь к построению преобразований Эйлера высших порядков. Для этого воспользуемся понятием квазидетерминанта [15], напомнив его определение.

Обозначим через Q алгебру матриц порядка d над полем R . Пусть $X = (x_{ij})$ — матрица порядка n над Q ; X^{ij} — подматрица, полученная удалением i -го ряда и j -го столбца из X ; r_i^j — подматрица, полученная из i -го ряда X удалением элемента x_{ij} ; c_j^i — подматрица, полученная из j -го столбца X удалением элемента x_{ij} .

Квазидетерминантом будем называть следующее выражение:

$$|X|_{ij} = x_{ij} - r_i^j (X^{ij})^{-1} c_j^i. \quad (68)$$

Существование квазидетерминанта обусловлено обратимостью X^{ij} . Квазидетерминант может быть вычислен следующим образом [15]:

$$|X|_{ij} = x_{ij} - \sum_{k \neq i} \sum_{l \neq j} (x_{ik} (|X^{ij}|_{lk})^{-1} x_{lj}). \quad (69)$$

Теорема 3. Пусть $\varphi_1, \dots, \varphi_k$ — решения системы (63), соответствующие различным матрицам C_1, \dots, C_k . Если существует оператор M_k , действие которого задается формулой

$$M_k \mathbf{Y} = |W(\varphi_1, \dots, \varphi_k, \mathbf{Y})|_{k+1, k+1}, \quad (70)$$

где $W(\varphi_1, \dots, \varphi_k, \mathbf{Y})$ — аналог матрицы Вронского

$$W(\varphi_1, \dots, \varphi_k, \mathbf{Y}) = \begin{pmatrix} \varphi_1 & \dots & \varphi_k & \mathbf{Y} \\ \varphi_1' & \dots & \varphi_k' & \mathbf{Y}' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} & \mathbf{Y}^{(k)} \end{pmatrix},$$

то преобразование Эйлера порядка k

$$\mathbf{Z} = M_k \mathbf{Y} \quad (71)$$

переводит решение системы (64)

$$F \mathbf{Y}_{xx} + G \mathbf{Y}_x + H \mathbf{Y} = B \mathbf{Y}$$

в решение системы

$$F \mathbf{Z}_{xx} + G_k \mathbf{Z}_x + H_k \mathbf{Z} = B \mathbf{Z}. \quad (72)$$

При этом G_k и H_k имеют вид

$$G_k = G + k F_x + [F, -|U|_{k,k} |W|_{k,k}^{-1}], \quad (73)$$

$$H_k = H + k G_x + \frac{k(k-1)}{2} F_{xx} - 2 F (|U|_{k,k} |W|_{k,k}^{-1})_x - F_x |U|_{k,k} |W|_{k,k}^{-1} + [G, -|U|_{k,k} |W|_{k,k}^{-1}] +$$

$$+ \sum_{i=1}^k \left(\left[F, \sum_{j=1}^{i-1} S_j \right]_x + (i-1) [F_x, S_i] + \left[\left[F, \sum_{j=1}^{i-1} S_j \right], S_i \right] + [F, S_i] S_i \right), \quad (74)$$

где

$$S_i = (|W(\varphi_1, \dots, \varphi_i)|_{i,i})_x (W(\varphi_1, \dots, \varphi_i))^{-1},$$

$$W = W(\varphi_1, \dots, \varphi_k),$$

$$U = U(\varphi_1, \dots, \varphi_k) = \begin{pmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-2)} & \varphi_2^{(k-2)} & \dots & \varphi_k^{(k-2)} \\ \varphi_1^{(k)} & \varphi_2^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} \end{pmatrix}.$$

Доказательство. Сначала убедимся, что оператор M_k вида (70) действительно задает преобразование Эйлера порядка k . Обозначим через L_φ оператор Эйлера вида

$$L_\varphi = (\partial_x - \varphi_x \varphi^{-1}).$$

Построим последовательность функций и операторов

$$p_1 = \varphi_1, \quad p_2 = L_{p_1} \varphi_2, \dots, \quad p_n = L_{p_{n-1}} \dots L_{p_1} \varphi_n, \quad (75)$$

$$M_1 = L_{p_1}, \quad M_2 = L_{p_2} M_1, \dots, \quad M_n = L_{p_n} M_{n-1}.$$

Действие оператора M_k на произвольный вектор функций соответствующего размера можно записать в форме

$$M_k \mathbf{Y} = \mathbf{Y}^{(k)} + a_k \mathbf{Y}^{(k-1)} + \dots + a_1 \mathbf{Y},$$

или

$$M_k \mathbf{Y} = \mathbf{Y}^{(k)} + \begin{pmatrix} a_1 & a_2 & \dots & a_k \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \mathbf{Y} \\ \mathbf{Y}' \\ \vdots \\ \mathbf{Y}^{(k-1)} \end{pmatrix}. \quad (76)$$

Из построения операторов видно, что функции $\varphi_1, \dots, \varphi_k$ удовлетворяют системе

$$M_k \varphi = 0. \quad (77)$$

Найдем вектор матриц $(a_1 \ a_2 \ \dots \ a_k)$, используя условие (77):

$$(a_1 \ a_2 \ \dots \ a_k) \begin{pmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \varphi_1' & \varphi_2' & \dots & \varphi_k' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-1)} & \varphi_2^{(k-1)} & \dots & \varphi_k^{(k-1)} \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} \varphi_1^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} \end{pmatrix},$$

$$(a_1 \ a_2 \ \dots \ a_k) = - \begin{pmatrix} \varphi_1^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \varphi_1' & \varphi_2' & \dots & \varphi_k' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-1)} & \varphi_2^{(k-1)} & \dots & \varphi_k^{(k-1)} \end{pmatrix}^{-1}.$$

Подставив последнее выражение в (76), получим

$$M_k \mathbf{Y} = \mathbf{Y}^{(k)} - \begin{pmatrix} \varphi_1^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \varphi_1 & \dots & \varphi_k \\ \varphi_1' & \dots & \varphi_k' \\ \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-1)} & \dots & \varphi_k^{(k-1)} \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} \mathbf{Y} \\ \mathbf{Y}' \\ \vdots \\ \mathbf{Y}^{(k-1)} \end{pmatrix}.$$

Следовательно, оператор M_k действительно задает преобразование Эйлера порядка k .

Выражения для G_k и H_k находятся по индукции последовательным применением формул (66) и (67) и имеют вид

$$\begin{aligned} G_k &= G + k F_x + [F, S_1 + S_2 + \dots + S_k], \\ H_k &= H + k G_x + \frac{k(k-1)}{2} F_{xx} + 2 F (S_1 + S_2 + \dots + S_k)_x + \\ &\quad + F_x (S_1 + S_2 + \dots + S_k) + [G, S_1 + S_2 + \dots + S_k] + \\ &\quad + \sum_{i=1}^k \left(\left[F, \sum_{j=1}^{i-1} S_j \right]_x + (i-1) [F_x, S_i] + \left[\left[F, \sum_{j=1}^{i-1} S_j \right], S_i \right] + [F, S_i] S_i \right). \end{aligned}$$

Необходимо найти коэффициенты S_i и сумму $S_1 + S_2 + \dots + S_k$. Так как преобразование Эйлера порядка i является суперпозицией преобразований низших порядков, то справедливо следующее выражение:

$$p_{i+1} = p_{ix} - S_i p_i,$$

где

$$S_i = (|W(\varphi_1, \dots, \varphi_i)|_{i,i})_x (|W(\varphi_1, \dots, \varphi_i)|_{i,i})^{-1}.$$

Из построения оператора M_k следует

$$\begin{aligned} M_k &= L_{p_n} M_{k-1} = (\partial_x + S_k) \dots (\partial_x + S_1) = \\ &= \partial_x^k + (S_1 + S_2 + \dots + S_k) \partial_x^{k-1} + \dots \end{aligned}$$

Видно, что сумма $S_1 + S_2 + \dots + S_k$ равна a_k в выражении (76). Этот коэффициент находится из условия (77) и равен

$$a_k = -|U|_{k,k} |W|_{k,k}^{-1},$$

где

$$\begin{aligned} U &= U(\varphi_1, \dots, \varphi_k) = \begin{pmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-2)} & \varphi_2^{(k-2)} & \dots & \varphi_k^{(k-2)} \\ \varphi_1^{(k)} & \varphi_2^{(k)} & \dots & \varphi_k^{(k)} \end{pmatrix}, \\ W &= W(\varphi_1, \dots, \varphi_k) = \begin{pmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-2)} & \varphi_2^{(k-2)} & \dots & \varphi_k^{(k-2)} \\ \varphi_1^{(k-1)} & \varphi_2^{(k-1)} & \dots & \varphi_k^{(k-1)} \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Список литературы

- [1] Виноградова М.Б., Руденко О.В., Сухорукое А.П. Теория волн. М.: Наука, 1979.
- [2] БРЕХОВСКИХ Л.М., ГОДИН О.А. Акустика неоднородных сред. Т. 1. Основы теории отражения и распространения звука. М.: Наука, 2007.
- [3] ОВСЯННИКОВ Л.В. Групповой анализ дифференциальных уравнений. М.: Наука, 1978.
- [4] ИБРАГИМОВ Н.Х. Группы преобразований в математической физике. М.: Наука, 1983.
- [5] АКСЕНОВ А.В. Линейные дифференциальные соотношения между решениями класса уравнений Эйлера—Пуассона—Дарбу // Изв. РАН. Механика твердого тела. 2001. Т. 63, № 1. С. 15–20.
- [6] КАПЦОВ О.В. Эквивалентность линейных дифференциальных уравнений с частными производными и преобразования Эйлера—Дарбу // Вычисл. технологии. 2007. Т. 12, № 4. С. 59–72.
- [7] TSAREV S.P. Generalized Laplace transformations and integration of hyperbolic systems of linear partial differential equations // Proceedings of the 2005 International Symposium on Symbolic and Algebraic Computation, Beijing: ACM Press, 2005. P. 325–331.
- [8] ЭЙЛЕР Л. Интегральное исчисление. Т. 3. М.: ГИФМЛ, 1958.
- [9] ЛАНДАУ Л.Д., ЛИФШИЦ Е.М. Гидродинамика. М.: Наука, 1986.
- [10] САГОМОНЯН А.Я. Волны напряжения в сплошных средах. М.: Изд-во МГУ, 1985.
- [11] КУРАНТ Р. Уравнения с частными производными. М.: Мир, 1964. 830 с.
- [12] РОЖДЕСТВЕНСКИЙ Б.П., ЯНЕНКО Н.Н. Системы квазилинейных уравнений. М.: Наука, 1978.
- [13] ВЛАДИМИРОВ В.С. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1971.
- [14] DARBOUX G. Leçons sur la théorie générale des surfaces et les applications géométriques du calcul infinitésimal. Vol. 2. Paris: Gauthier-Villars, 1915.
- [15] GELFAND I.M., GELFAND S., RETAKH V.S., WILSON R.L. Quasideterminants // Adv. Math. 2005. Vol. 193, N 1. P. 56–141.

Поступила в редакцию 31 марта 2009 г.