

В этом случае вместо (19.44a)–(19.44d), (19.46) используются следующие формулы:

$$\begin{aligned} D_x &= D_x(\varphi)D_y + D_x(\psi)D_s, & D_t &= D_t(\varphi)D_y + D_t(\psi)D_s, \\ D_x(\Phi) &= v_1 D_x(\varphi) + v_s D_x(\psi), & v_{i+1} &= D_y(v_i), \\ D_t(\Phi) &= v_1 D_t(\varphi) + v_s D_t(\psi), \\ \tilde{f} &= (\Phi_* - v_1 \varphi_* - v_s \psi_*) f, & f \in \mathcal{A}, \\ \tilde{L}(\Phi_* - v_1 \varphi_* - v_s \psi_*) &= (\Phi_* - v_1 \varphi_* - v_s \psi_*) L. \end{aligned}$$

В следующем параграфе подробно рассматриваются случаи $m=2$ и 3 для иллюстрации описанного выше метода групповой классификации.

§ 20. Аналisis эволюционных уравнений второго и третьего порядка

20.1. $m=2$. В соответствии с теоремой 19.3 и леммой 19.3.2 для групповой классификации уравнений

$$u_t = F(u, u_1, u_2) \quad (20.1)$$

используется соотношение (19.23) с оператором

$$L = F_* + \alpha D + \beta + \gamma D^{-1} + \dots, \quad (20.2)$$

коэффициенты $\alpha, \beta, \gamma, \dots$ которого принадлежат \mathcal{A} и могут зависеть от t, x . Так как в данном случае

$$\begin{aligned} L_t - [F_*, L] &= \left(\frac{dF_2}{dt} - 2F_2 D\alpha + \alpha DF_2 \right) D^2 + \\ &+ \left(\frac{d(F_1 + \alpha)}{dt} - F_2 D^2\alpha - 2F_2 D\beta - F_1 D\alpha + \alpha DF_1 \right) D + \\ &+ \left(\frac{d(F_0 + \beta)}{dt} - F_2 D^2\beta - 2F_2 D\gamma - F_1 D\beta + \alpha DF_0 - \gamma DF_2 \right) + \dots, \end{aligned}$$

равенство (19.23) приводит к уравнениям

$$\frac{dF_2}{dt} - 2F_2 D\alpha + \alpha DF_2 = 0, \quad (20.3)$$

$$\frac{d(F_1 + \alpha)}{dt} - F_2 D^2\alpha - 2F_2 D\beta - F_1 D\alpha + \alpha DF_1 = 0, \quad (20.4)$$

$$\frac{d(F_0 + \beta)}{dt} - F_2 D^2\beta - 2F_2 D\gamma - F_1 D\beta + \alpha DF_0 - \gamma DF_2 = 0 \quad (20.5)$$

между функцией F и коэффициентами α, β, γ .

Условие разрешимости уравнения (20.3) (см. (19.35)),

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{dF_2}{dt}^{1/2} = 0, \quad (20.6)$$

является первым необходимым условием нетривиальности алгебры \mathcal{A}_F . Второе необходимое условие,

$$\frac{\delta}{\delta u} \left(\frac{dF_2^{-1}F_1}{dt} + F_2^{-1} \frac{d\alpha}{dt} \right) = 0, \quad (20.7)$$

следует из уравнения (20.4), записанного с использованием (20.3) в виде

$$\frac{dF_2^{-1}F_1}{dt} + F_2^{-1} \frac{d\alpha}{dt} = D(D\alpha + 2\beta - \alpha F_2^{-1}F_1).$$

В (20.7) величина α считается известной функцией, найденной из уравнения (20.3). Остальные необходимые условия в общем виде далее не используются.

С помощью условия (20.6) легко показать, что F является рациональной функцией от переменной u_2 . Для этого достаточно выделить старший член левой части (20.6). Имеем

$$\frac{dF_2^{-1/2}}{dt} = -\frac{1}{2} (F_2^{-1/2} F_{22} u_4 + F_2^{-3/2} F_2^2 u_3^2) + \dots$$

и соответственно

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{dF_2^{-1/2}}{dt} = \frac{1}{2} F_2^{-3/2} (3F_{22}^2 - 2F_2 F_{222}) u_6 \pmod{u_5}.$$

Поэтому из равенства (20.6) следует обыкновенное дифференциальное уравнение второго порядка $3(F_{22})^2 - 2F_2 \cdot F_{222} = 0$ для сепаранты F_2 функции F , откуда

$$F_2 = (\varphi u_2 + \psi)^{-2}, \quad \text{если } F_{22} \neq 0, \quad (20.8)$$

или

$$F = \varphi u_2 + \psi, \quad (20.9)$$

где функции φ и ψ зависят только от переменных u , u_1 .

При подстановке (20.8) и (20.9) в левую часть (20.6) коэффициенты при u_5 и u_4^2 также обращаются в нуль, так что старший член функции $\frac{\delta}{\delta u} \frac{dF_2^{-1/2}}{dt}$ линейно зависит от u_4 . В частности, в случае (20.9)

$$\frac{dF_2^{-1/2}}{dt} = -\frac{1}{2} (\varphi^{-1/2} \varphi_1 u_3 + \varphi^{-3/2} \varphi_1^2 u_2^2) + \dots,$$

и поэтому

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{dF_2^{-1/2}}{dt} = \frac{1}{2} \varphi^{-3/2} (2\varphi \varphi_{11} - 3\varphi_1^2) u_4 \pmod{u_3}.$$

Значит, $2\varphi \varphi_{11} - 3\varphi_1^2 = 0$, и коэффициент $\varphi(u, u_1)$ в (20.9) равен

$$\varphi = (p(u) u_1 + q(u))^{-2}, \quad \text{если } \varphi_1 \neq 0, \quad (20.9')$$

или

$$\varphi = \varphi(u). \quad (20.9'')$$

Дальнейший анализ необходимых условий ведется в предположении (20.9''), т. е. для полулинейного уравнения

$$u_t = \varphi(u) u_2 + \psi(u, u_1). \quad (20.10)$$

Для уравнения (20.10) с постоянной сепарантой,

$$u_t = u_2 + \psi(u, u_1), \quad (20.11)$$

выполнение первого необходимого условия (20.6) очевидно. Так как из уравнения (20.3) следует, что $\alpha = \alpha(t)$, то второе необходимое условие (20.7) принимает вид

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{d\psi_1}{dt} = 0. \quad (20.12)$$

Здесь

$$\frac{d\psi_1}{dt} = \psi_{11} D(u_2 + \psi) + \psi_{01} (u_2 + \psi) = A u_3 + B u_2 + C,$$

где $A = \psi_{11}$, $B = \psi_{01} + \psi_1 \psi_{11}$, $C = \psi \psi_{01} + \psi_0 \psi_{11} u$. Отсюда получается выражение

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{d\psi_1}{dt} = -D^3 A + D^2 B - D(A_1 u_3 + B_1 u_2 + C_1) + A_0 u_3 + B_0 u_2 + C_0,$$

старший член которого равен $-2A_1 u_4$, и уравнение (20.12) дает $A = A(u)$, т. е.

$$\psi = a(u) u_1^2 + b(u) u_1 + c(u). \quad (20.13)$$

Теперь левая часть (20.12) имеет вид

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{d\psi_1}{dt} = (-3A'' u_1 + B_{01} u_1 + 2B_0 - C_{11}) u_2 - A''' u_1^3 + B_{00} u_1^2 - C_{01} u_1 + C_0,$$

и поэтому

$$(-3A'' + B_{01}) u_1 + 2B_0 - C_{11} = 0, \quad -A''' u_1^3 + B_{00} u_1^2 - C_{01} u_1 + C_0 = 0.$$

Эти уравнения после подстановки в A , B , C выражения (20.13) принимают вид

$$b'' - ab' = 0, \quad (20.14)$$

$$(cb')' = 0. \quad (20.15)$$

Если $b'(u) \neq 0$, то заменой $v = b(u)$ с учетом (20.13)–(20.15) уравнение (20.11) приводится к виду $v_t = v_2 + vv_1 + k$, $k = \text{const}$. Это уравнение переходит в уравнение Бюргерса (18.21) после точечной замены переменных $\bar{v} = v - kt$, $\bar{x} = x + \frac{1}{2} kt^2$.

Если в (20.13) $b = \text{const}$, можно положить $b = 0$, так как $u_1 \in \mathcal{A}_F$, и вместо (20.11), (20.13) рассматривать уравнение

$$u_t = u_2 + a(u)u_1^2 + c(u) \quad (20.16)$$

с произвольными коэффициентами $a(u)$, $c(u)$. Оба условия (20.14) и (20.15) при этом выполнены, и уравнения (20.3), (20.4) дают

$$\alpha = \alpha(t), \quad \beta = au_2 + a^2u_1^2 + \alpha a u_1 + ac + \frac{1}{2}\alpha'x + k(t).$$

Теперь, пользуясь этими значениями коэффициентов α и β , можно записать условие интегрируемости уравнения (20.5) — третье необходимое условие нетривиальности алгебры Ли—Беклунда для (20.16):

$$\frac{\delta}{\delta u} \left(\frac{d}{dt} (a'u_1^2 + c' + \beta) - 2au_1 D\beta \right) = 0.$$

Отсюда следуют условия $\alpha = 0$ и

$$c'' + (ac)' = 0. \quad (20.17)$$

Замечая, что решение $c(u)$ уравнения (20.17) принадлежит централизатору функции $F = u_2 + au_1^2$, вместо (20.16) можно рассматривать уравнение

$$u_t = u_2 + a(u)u_1^2. \quad (20.16')$$

Как и уравнение Бюргерса (18.15), оно линеаризуется и переводится в уравнение теплопроводности (18.1) подстановкой

$$v = \Phi(u) = \int \exp \left(\int a(u) du \right) du. \quad (20.18)$$

Таким образом, справедливо следующее утверждение.

Лемма 1. Всякое эволюционное уравнение (20.1) с постоянной сепарантой, допускающее нетривиальную алгебру Ли—Беклунда, точечной заменой переменных приводится либо к уравнению теплопроводности (18.1), либо к уравнению Бюргерса (18.21)*.

Для уравнения (20.10) с переменной сепарантой ($\varphi'(u) \neq 0$) первое необходимое условие (20.6) нетривиальности алгебры \mathcal{A}_F дает

$$\psi = \left(\frac{\varphi\varphi''}{\varphi'} - \frac{1}{2}\varphi' \right) u_1^2 + \lambda(u)u_1 + k \frac{\varphi^{3/2}}{\varphi'},$$

где $\lambda(u)$ — произвольная функция, $k = \text{const}$. Замена $\varphi(u) = v^2$ с учетом полученного выражения для ψ приводит уравнение (20.10) к виду

$$v_t = v^2(v_2 + h(v)v_1 + k).$$

*) К такому же результату приводит классификация уравнений вида (20.11) по специальному признаку, когда условие нетривиальности алгебры \mathcal{A}_F заменяется требованием, чтобы она содержала элемент третьего порядка (Ибрагимов, Шабат [2], см. также Ибрагимов [17], Fokas [1]).

Для этого уравнения из (20.3) находится

$$\alpha = vv_1 + v \int h(v) dv + kxv + C(t),$$

и условие (20.7),

$$\frac{\delta}{\delta v} \left(\frac{dh}{dt} + v^{-2} \frac{d\alpha}{dt} \right) = 2(vh'' + 3h')vv_2 + \\ + (vh'' + 3h' + (vh'' + 3h')' v) v_1^2 + k(vh' + h) - 2C'(t)v^{-3} = 0,$$

дает

$$k = 0, \quad h(v) = \lambda + \mu v^{-2}, \quad \lambda, \mu = \text{const.}$$

Постоянные λ, μ можно положить равными нулю, так как наличие μ приводит в рассматриваемом уравнении лишь к несущественному слагаемому μv_1 , а λ исчезает [после замены $\lambda x = \ln y$, $\lambda v = ve^{-\lambda x}$. Этим доказана

Лемма 2. Уравнение (20.10) с переменной сепарантой, допускающее нетривиальную алгебру Ли—Беклунда, точечным преобразованием приводится к виду

$$v_t = v^2 v_2, \quad v = v(t, y). \quad (20.19)$$

4-параметрическая группа, состоящая из переносов по t, y и растяжений $y \mapsto ay, t \mapsto a^2 t$ и $y \mapsto by, v \mapsto bv$, является максимальной группой точечных преобразований, допускаемой уравнением (20.19). Поэтому (20.19) точечным преобразованием нельзя перевести в уравнение теплопроводности или Бюргерса (см. § 17.5). Однако (20.19) эквивалентно уравнению теплопроводности в смысле определения 19.4. Для нахождения преобразования эквивалентности удобно переписать (20.19) в дивергентной форме

$$w_t = D(w^{-2} w_1), \quad w = v^{-1}, \quad (20.19')$$

и, введя потенциал z (т. е. полагая $w = z_1$), проинтегрировать:

$$z_t = z_1^{-2} z_2. \quad (20.19'')$$

Это уравнение линеаризуется и приводится к уравнению теплопроводности (18.1) для $u = u(t, x)$ точечным преобразованием (см. пример 19.4.3)

$$y = u, \quad z = x. \quad (20.20)$$

Отсюда с помощью формулы (19.44b) находятся преобразования

$$y = u, \quad w = u_1^{-1}, \quad (20.20')$$

или

$$y = u, \quad v = u_1, \quad (20.20'')$$

переводящие каждое решение $u(t, x)$ уравнения (18.1) в решения уравнений (20.19') и (20.19) соответственно.

Для преобразования (20.20'') $\varphi = u$, $\Phi = u_1$,

$$\Phi_* - v_1 \varphi_* = D_x - \frac{u_2}{u_1} = u_1 D_x u_1^{-1}, \quad (\Phi_* - v_1 \varphi_*)^{-1} = u_1 D_x^{-1} u_1^{-1},$$

$D_x = u_1 D_y$, $D_x^{-1} = D_y^{-1} u_1^{-1}$, и дифференциальные операторы (18.12) преобразованием (19.46) переводятся в рациональные операторы

$$\begin{aligned} L_1 &= u_1 D_x u_1^{-1} D_x u_1 D_x^{-1} u_1^{-1} = v^2 D_y^2 v D_y^{-1} v^{-2}, \\ L_2 &= 2tL_1 + u_1 D_x x D_x^{-1} u_1^{-1} = (2tv^2 D_y^2 + 1) v D_y^{-1} v^{-2} + x, \end{aligned} \quad (20.21)$$

порождающие алгебру \mathcal{L}_F для уравнения (20.19); с их помощью по рекуррентции строится алгебра Ли—Беклунда \mathcal{A}_F . Аналогично получаются операторы рекуррентии

$$\begin{aligned} M_1 &= D_y^2 \omega^{-1} D_y^{-1}, \\ M_2 &= (2t D_y^2 \omega^{-1} + \omega) D_y^{-1} + x \end{aligned} \quad (20.21')$$

для уравнения (20.19')*). Полученные результаты доказывают справедливость следующего утверждения.

Теорема. Всякое уравнение (20.1) с сепарантой $F_2(u)$ (зависящей только от переменной u), допускающее нетривиальную алгебру Ли—Беклунда \mathcal{A}_F , точечным преобразованием приводится к одной из канонических форм (18.1), (18.21) или (20.19) с операторами рекуррентии (18.12), (18.23) и (20.21). Все эти уравнения эквивалентны между собой относительно преобразований Ли—Беклунда вида (19.44).

20.2. $m = 3$. Пусть

$$u_t = F(u, u_1, u_2, u_3),$$

а L —оператор вида (19.30). Из равенства

$$L_t - [F_*, L] = 0 \pmod{D^{-1}}$$

получаются четыре уравнения: (19.34), (19.36) и

$$\begin{aligned} \frac{d(F_1 + \alpha)}{dt} &= F_3 D^3 \alpha + 3F_3 D^2 \beta + 3F_3 D \gamma + \gamma DF_3 + \\ &\quad + F_2 D^2 \alpha + 2F_2 D \beta + F_1 D \alpha - \alpha DF_1, \end{aligned} \quad (20.22)$$

$$\begin{aligned} \frac{d(F_0 + \beta)}{dt} &= F_3 D^3 \beta + 3F_3 D^2 \gamma + 3F_3 D \delta - \gamma D^2 F_3 + 2\delta DF_3 + F_2 D^2 \beta + \\ &\quad + 2F_2 D \gamma + \gamma DF_2 + F_1 D \beta - \alpha DF_0. \end{aligned} \quad (20.23)$$

Здесь эти соотношения используются для групповой классификации эволюционных уравнений вида

$$u_t = u_3 + \varphi(u, u_1). \quad (20.24)$$

*). Rosen [1] нашел преобразование Беклунда (являющееся обратным к (20.20'')), линеаризующее уравнение (20.19). То же преобразование для (20.19') независимо нашли Bluman & Kumei [1], которые получили также рекуррентию M_1 из (20.21'), занимаясь групповой классификацией уравнений вида (20.10) с $\psi = \varphi(u) u_1^2$. Одновременно был получен оператор L_1 из (20.21) (Ибрагимов, Шабат [4]).

Так как при $F_3 = 1$, $F_2 = 0$ условия (19.35) и (19.37) выполнены, то для (20.24) уравнения (19.34) и (19.36) разрешимы и дают $\alpha = \alpha(t)$, $\beta = \beta(t)$. Уравнения (20.22), (20.23) можно записать теперь в виде

$$\frac{dF_1}{dt} = D(3\gamma - \alpha(t)F_1 - \alpha'(t)x), \quad (20.22')$$

$$\frac{dF_0}{dt} = D(3D\gamma + 3\delta - \alpha(t)F_0 - \beta'(t)x) \quad (20.23')$$

и получить следующие два необходимых условия нетривиальности алгебры Ли—Беклунда для уравнения (20.24):

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{d\Phi_1}{dt} = 0, \quad \frac{\delta}{\delta u} \frac{d\Phi_0}{dt} = 0. \quad (20.25)$$

Из (20.25), выделяя старшие члены, получаем равенства

$$\frac{\partial^2 \Phi_{11}}{\partial u^2} = \frac{\partial^2 \Phi_{11}}{\partial u \partial u_1} = \frac{\partial^2 \Phi_{11}}{\partial u^2} = 0,$$

откуда

$$\varphi = cu_1^3 + (ku + l)u_1^2 + a(u)u_1 + b(u), \quad (20.26)$$

где c , k , $l = \text{const}$. Подстановка выражения (20.26) в оставшиеся уравнения, вытекающие из (20.25), дает соотношения

$$\begin{aligned} k &= 0, \quad lb'' = 0, \quad (bb'')' = 0, \quad (b'' + 2cb)'' = 0, \\ (ba')' &= 0, \quad (a' + 8ca)' = 0, \quad (6cb + la)' = 0. \end{aligned}$$

Отсюда простым перебором находится полный набор решений системы уравнений (20.25):

$$\varphi = -\frac{1}{8}u_1^3 + (ce^u + ke^{-u})u_1, \quad (20.27)$$

$$\varphi = cu_1^3 + ku_1^2, \quad (20.28)$$

$$\varphi = (cu^2 + ku)u_1, \quad (20.29)$$

$$\varphi = cuu_1 + k, \quad (20.30)$$

$$\varphi = cu_1^2 + ku, \quad (20.31)$$

где c , k —произвольные постоянные; несущественное слагаемое cu_1 опущено, а в (20.31), кроме того, опущено постоянное слагаемое за счет замены $u \mapsto u + c$.

Уравнение $u_t = u_3 + uu_1 + k$ заменой $u = v + \frac{k}{2}t$ приводится к виду $v_t = v_3 + vv_1 + \frac{k}{2}(1 + tv_1)$; слагаемым $\frac{k}{2}(1 + tv_1)$ можно пренебречь, так как $1 + tv_1$ является элементом алгебры \mathcal{A}_F для уравнения Кортевега—де Фриза (§ 18.2). Следовательно, случай (20.30) приводится к функции (20.29), которая, в свою очередь, получается из (20.28) дифференцированием D и заменой $u_1 \mapsto u$. Функция (20.31), как сейчас будет показано, удовлетворяет уравнению (19.23) только при $k = 0$. Если подставить выражение

(20.31) в левую часть (19.23) и приравнять нулю коэффициент при D^{-1} , то условие разрешимости полученного уравнения имеет вид

$$\frac{\delta}{\delta u} \frac{d\gamma}{dt} = 0,$$

где $\gamma = \frac{1}{3} \left(u_3 + \frac{1}{2} u_1^2 + \alpha(t) u_1 + k u + \alpha'(t) x \right)$ в силу (20.22); отсюда сразу получается $k = 0$. Поэтому остаются только случаи (20.27) и (20.28). При $c \neq 0$ в (20.28) можно взять $c = 1/3$, а $k = 0$ (замена $u = v - kx$); при $c = 0$ положим $k = 1/2$. Итак, справедливо следующее утверждение.

Лемма 1. *Всякое нелинейное уравнение (20.24) с нетривиальной алгеброй приводится к одному из следующих уравнений:*

$$u_t = u_3 - \frac{1}{3} u_1^3 + (ce^u + ke^{-u}) u_1, \quad c, k = \text{const}, \quad (20.32)$$

$$u_t = u_3 + \frac{1}{3} u_1^3, \quad (20.33)$$

$$u_t = u_3 + \frac{1}{2} u_1^2. \quad (20.34)$$

Уравнения (20.34) и (19.49') эквивалентны и связаны преобразованием $v = u_1$; формула (19.46) переводит (19.50') в оператор рекуррентии для уравнения (20.34)

$$L = D^{-1} \tilde{L} D = D^2 + \frac{2}{3} u_1 - \frac{1}{3} D^{-1} u_2. \quad (20.35)$$

То же преобразование $v = u_1$ переводит уравнение (20.33) в (19.49), в оператор (19.50)—в оператор рекуррентии

$$L = D^2 + \frac{2}{3} u_1^2 - \frac{2}{3} u_1 D^{-1} u_2 \quad (20.36)$$

для уравнения (20.33). Ввиду эквивалентности уравнений (19.49) и (19.49') это означает, что уравнения (20.33) и (20.34) эквивалентны (формула (19.51) реализуется для них в виде преобразования Беклунда). Кроме того, справедливо следующее утверждение *).

Лемма 2. *Уравнение (20.32) эквивалентно уравнению Кортевега—де Фриза.*

Доказательство. Достаточно показать, что (20.32) эквивалентно модифицированному уравнению Кортевега—де Фриза

$$v_t = v_3 - 6v^2 v_1 + \lambda v_1, \quad \lambda = \text{const}. \quad (20.37)$$

*) Calogero & Degasperis [1] получили уравнение (20.32) методом редукции из интегрируемых матричных эволюционных уравнений. Преобразование этого уравнения к уравнению Кортевега—де Фриза нашли А. Б. Шабат (доклад на Советско-американском симпозиуме по солитонам, Киев, 4—16 сентября 1979 г. см. также Ибрагимов, Шабат [4]), F. Magri, A. Degasperis (см. Degasperis [1]).

Подстановкой выражения $v = \Phi(u, u_1)$ в (20.37) однозначно (с точностью до выбора знаков между слагаемыми) находится замена

$$v = \frac{1}{4} u_1 + \frac{\sqrt{ck}}{\sqrt{6}} (\sqrt{c} e^{u/2} + \sqrt{k} e^{-u/2}), \quad (20.38)$$

переводящая (20.32) в уравнение (20.37) с $\lambda = -2\sqrt{ck}$. Суперпозиция (20.38) с преобразованием Миуры $w = -(v_1 + v^2)$ переводит (20.32) в уравнение Кортевега—де Фриза $w_t = w_3 + 6ww_1$.

Замечание. Алгебра \mathcal{L}_F для уравнения (20.32) порождается оператором

$$\begin{aligned} L = D^2 - \frac{1}{4} u_1^2 - \frac{2}{3} (\sqrt{c} e^{u/2} + \sqrt{k} e^{-u/2})^2 + \\ + u_1 D^{-1} \left(\frac{1}{4} u_2 + \frac{1}{3} ce^u - \frac{1}{3} ke^{-u} \right). \end{aligned} \quad (20.39)$$

Он получается из оператора рекуррентии

$$\tilde{L} = D^2 - 4v^2 - 4v_1 D^{-1} v$$

для уравнения (20.37) путем преобразований (20.38), (19.46). Если по аналогии с \tilde{L} оператор L искать в виде

$$L = D^2 + \alpha + \beta D^{-1} \gamma,$$

то из уравнения $\tilde{L}\Phi_* = \Phi_* L$, где $\Phi = \Phi(u, u_1)$ — правая часть (20.38), легко находится оператор (20.39).

Из предыдущих лемм вытекает классификационный результат относительно уравнений с постоянной сепарантой.

Теорема. Любое уравнение вида (20.24) с нетривиальной алгеброй Ли — Беклунда эквивалентно либо линейному уравнению с постоянными коэффициентами, либо уравнению Кортевега—де Фриза.

Теорему дополняет следующее

Предложение (Ибрагимов [18]). Уравнение *)

$$u_t = u^3 u_3, \quad u = u(t, x), \quad (20.40)$$

эквивалентно уравнению Кортевега—де Фриза]

$$v_t = v_3 + vv_1, \quad v = v(t, y). \quad (20.41)$$

Доказательство. Уравнение (20.41) преобразованием

$$v = 3w_1^{-1}w_3 - \frac{9}{2}w_1^{-2}w_2^2 \quad (20.42)$$

приводится к виду

$$w_t = w_3 - \frac{3}{2}w_1^{-1}w_2^2, \quad w = w(t, y). \quad (20.43)$$

*) Его нашел Н. Дум (см. Kruskal [1], стр. 313). Уравнение (20.40) записывается также в виде $z_t = (z^{-1/2})_{xxx}$, $z = u^{-2}$.

Сделаем теперь замену

$$x = w, \quad u = w_1, \quad (20.44)$$

для которой формулы (19.44) дают $w_{1t} = u_t + u_1 w_t$, $w_1 = u$, $w_2 = uu_1$, $w_3 = u^2 u_2 + uu_1^2$, $w_4 = u^3 u_3 + 4u^2 u_1 u_2 + uu_1^3$. Подстановкой этих выражений в равенство

$$w_{1t} = w_4 - 3w_1^{-2} w_2 w_3 + \frac{3}{2} w_1^{-2} w_3^2, \quad (20.45)$$

полученное дифференцированием (20.43), приходим к (20.40). Таким образом, преобразование эквивалентности между уравнениями (20.40) и (20.41) осуществляется формулами (20.42) и (20.44).

20.3. Две системы нелинейных уравнений. Рассматриваемые системы возникают в теории распространения волн в нелинейных средах. Они представимы в форме Лакса и имеют счетное множество полиномиальных законов сохранения (Захаров, Манаков [1], Манаков [1]). По групповым свойствам эти системы подобны скалярным эволюционным уравнениям.

Первая система

$$\left(\frac{d}{dt} + c_{ij} D \right) u_{ij} = \sum_{k \neq i, j} (c_{ik} - c_{kj}) u_{ik} u_{kj}, \quad i, j = 1, \dots, n, \quad (20.46)$$

описывает резонансное взаимодействие n волн. Здесь $D = D_x$, $c_{ij} = \frac{b_i - b_j}{a_i - a_j}$; $a_i, b_i = \text{const}$, $a_i \neq a_j$ ($i \neq j$), $u_{ii} = 0$, все индексы принимают значения от 1 до n . Операторы $X = f_{ij} \frac{\partial}{\partial u_{ij}} + \dots$, допускаемые системой (20.46), находятся из определяющих уравнений

$$\left(\frac{d}{dt} + c_{ij} D \right) f_{ij} - \sum_{k \neq i, j} (c_{ik} - c_{kj}) (u_{ik} f_{kj} + u_{kj} f_{ik}) = 0. \quad (20.47)$$

Эти уравнения имеют $n-1$ линейно независимых решений нулевого порядка

$$\overset{(0)}{f}_{ij} = u_{ij}, \quad \overset{(0)}{f}_{ji} = -u_{ji}, \quad \overset{(0)}{f}_{jk} = 0 \quad (j, k \neq i), \quad i = 1, \dots, n-1. \quad (20.48)$$

Функции (20.48) и рекуррентная формула

$$\begin{aligned} \overset{(m+1)}{f}_{ij} &= \frac{1}{a_i - a_j} \overset{(m)}{D} f_{ij} + \sum_{k \neq i, j} \left(\frac{1}{a_k - a_j} u_{ik} \overset{(m)}{f}_{kj} - \frac{1}{a_i - a_k} u_{kj} \overset{(m)}{f}_{ik} \right) + \\ &+ u_{ij} \left[\sum_{k \neq i} \frac{1}{a_k - a_i} D^{-1} \left(u_{ik} \overset{(m)}{f}_{ki} + u_{ki} \overset{(m)}{f}_{ik} \right) - \right. \\ &\quad \left. - \sum_{k \neq j} \frac{1}{a_k - a_j} D^{-1} \left(u_{jk} \overset{(m)}{f}_{kj} + u_{kj} \overset{(m)}{f}_{jk} \right) \right] \end{aligned} \quad (20.49)$$

порождают общее решение (не зависящее от t, x) определяющих уравнений. Формула (20.49) переводит любое решение порядка m в решение порядка $m+1$, так как справедливо соотношение

$$(a_i - a_j) R \left[\begin{smallmatrix} (m+1) \\ f_{ij} \end{smallmatrix} \right] = DR \left[\begin{smallmatrix} (m) \\ f_{ij} \end{smallmatrix} \right],$$

где $R[f_{ij}]$ — левая часть (20.47). ¶

Второй пример — система нелинейных уравнений Шредингера

$$\begin{aligned} \left(i \frac{d}{dt} + D^2 + u \cdot v \right) u_k &= 0, \\ \left(-i \frac{d}{dt} + D^2 + u \cdot v \right) v_k &= 0, \quad k = 1, \dots, n, \end{aligned} \quad (20.50)$$

где $i = \sqrt{-1}$, $u \cdot v = \sum_{k=1}^n u_k v_k$. Определяющие уравнения для операторов Ли—Беклунда $X = f_k \frac{\partial}{\partial u_k} + g_k \frac{\partial}{\partial v_k} + \dots$ имеют вид

$$\begin{aligned} \left(i \frac{d}{dt} + D^2 + u \cdot v \right) f_k + u_k (u \cdot g + v \cdot f) &= 0, \\ \left(-i \frac{d}{dt} + D^2 + u \cdot v \right) g_k + v_k (u \cdot g + v \cdot f) &= 0. \end{aligned}$$

Их общее решение задается рекуррентией

$$\begin{aligned} f_k^{(m+1)} &= -Df_k^{(m)} - \frac{1}{2} u_k D^{-1} \left(u^{(m)} \cdot g + v^{(m)} \cdot f \right) - \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n u_j D^{-1} \left(v_j^{(m)} f_k^{(m)} + u_k g_j^{(m)} \right), \\ g_k^{(m+1)} &= Dg_k^{(m)} + \frac{1}{2} v_k D^{-1} \left(u^{(m)} \cdot g + v^{(m)} \cdot f \right) - \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n v_j D^{-1} \left(u_j g_k^{(m)} + v_k f_j^{(m)} \right), \\ f_k^{(0)} &= -u_k, \quad g_k^{(0)} = v_k, \quad k = 1, \dots, n; \quad m = 0, 1, \dots, \end{aligned} \quad (20.51)$$

и следующими решениями нулевого порядка: $f_k^{(0)} = u_j$, $g_j^{(0)} = -v_k$, $f_p^{(0)} = 0$, $g_l^{(0)} = 0$, $j, p \neq k$; $l \neq j$, $k = 1, \dots, n$. Приведенные здесь коммутативные алгебры построил Жибер [1].

§ 21. Уравнение $F(x, y, z, p, q, r, s, t) = 0$

21.1. Анализ общего случая. Теория групп Ли—Беклунда позволяет по-новому взглянуть на классическую задачу групповой классификации и интегрирования дифференциальных уравнений второго порядка с двумя независимыми переменными. Остановимся сначала на вопросе о построении допускаемой алгебры, взяв в качестве примера уравнение Монжа—Ампера, являющееся типичным представителем нелинейных уравнений с нетривиальной группой контактных преобразований.