



е  
т

ОБЪЕДИНЕННЫЙ  
ИНСТИТУТ  
ЯДЕРНЫХ  
ИССЛЕДОВАНИЙ  
ДУБНА

3409/2-81

13/VI-81

P2-81-249

В.К.Мельников

СИММЕТРИИ, ЗАКОНЫ СОХРАНЕНИЯ  
И ИНВАРИАНТНЫЕ РЕШЕНИЯ  
НЕЛИНЕЙНЫХ ЭВОЛЮЦИОННЫХ УРАВНЕНИЙ

Направлено в ТМФ

1981

Как известно<sup>/1-3/</sup>, ряд важных с прикладной точки зрения уравнений допускает представление

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial x} - [u, \mathcal{G}] + \eta[\Lambda, \mathcal{G}] = 0, \quad /1/$$

где  $u = u(x, t)$  - квадратная матрица порядка  $r_0$  с равными нулю диагональными элементами,  $\Lambda$  - диагональная матрица с различными диагональными элементами  $\lambda_1, \dots, \lambda_{r_0} \in \mathbb{C}$ , а  $\mathcal{G} = \mathcal{G}(x, t, \eta)$  - квадратная матрица порядка  $r_0$ , элементы которой зависят рационально от параметра  $\eta$ . Соотношение /1/ является необходимым и достаточным условием существования совместного решения  $\phi$  уравнений

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} + u\phi = \eta\Lambda\phi, \quad \frac{\partial \phi}{\partial t} + \mathcal{G}\phi = 0,$$

удовлетворяющего в некоторой точке  $x = x_0, t = t_0$  условию  $\phi = E$ .

Получаемые с помощью соотношения /1/ уравнения обладают рядом замечательных свойств. Среди них важную роль играют симметрии и как их следствие - законы сохранения и инвариантные решения этих уравнений. Начало изучению симметрий этого класса уравнений положено работой<sup>/4/</sup>, в которой рассмотрена группа симметрий sine-Gordon -уравнения. В последовавших затем работах<sup>/5-7/</sup> исследованы группы симметрий уравнения КдВ, нелинейного уравнения Шредингера и ряда других.

В настоящей работе найдена бесконечномерная коммутативная группа, относительно которой инвариантно любое из уравнений, получаемых с помощью соотношения /1/. Далее показано, что найденные ранее локальные законы сохранения<sup>/3/</sup> являются следствием именно этих симметрий. Наконец, рассмотрены уравнения для инвариантных решений. Для этих уравнений также найдена группа симметрий и первые интегралы.

## §1. ВЫВОД УРАВНЕНИЙ

Положим

$$\mathcal{G} = \sum_{m=0}^n A_m \eta^{n-m} + \sum_{s=0}^{s_0} \sum_{p=0}^{p_s} \frac{\alpha_p^{(s)}}{(\eta - \eta_s)^{p_s - p + 1}}, \quad /2/$$

где матрицы  $A_m$  и  $\alpha_p^{(s)}$  не зависят от  $\eta$ . Тогда согласно /1/ находим, что матрица  $A_0$  удовлетворяет условию

$$[\Lambda, A_0] = 0, \quad /3/$$

а при  $m=1, \dots, n+1$  справедливо равенство

$$[\Lambda, A_m] - [u, A_{m-1}] - \frac{\partial}{\partial x} A_{m-1} = 0. \quad /3'/$$

Далее, в силу /1/ матрица  $\alpha_0^{(s)}$  удовлетворяет уравнению

$$\frac{\partial \alpha_0^{(s)}}{\partial x} + [u, \alpha_0^{(s)}] = \eta_s [\Lambda, \alpha_0^{(s)}], \quad /4/$$

а при  $p=1, \dots, p_s$  справедливо рекуррентное соотношение

$$\frac{\partial \alpha_p^{(s)}}{\partial x} + [u, \alpha_p^{(s)}] = \eta_s [\Lambda, \alpha_p^{(s)}] + [\Lambda, \alpha_{p-1}^{(s)}]. \quad /4'/$$

Наконец, вытекающее из /1/ нелинейное эволюционное уравнение имеет вид

$$\frac{\partial u}{\partial t} - [\Lambda, A_{n+1}] + \sum_{s=0}^{s_0} [\Lambda, \alpha_p^{(s)}] = 0. \quad /5/$$

Полагая

$$A_0 = \text{diag}(a_1, \dots, a_{r_0}),$$

из соотношения /3'/ при  $m=1$  легко находим, что величины  $a_r$  не зависят от  $x$ . Далее, нетрудно видеть, что соотношение /3'/ определяет диагональные элементы матрицы  $A_{m-1}$  с точностью до не зависящих от  $x$  величин, а элементы матрицы  $A_m$ , стоящие вне главной диагонали, соотношение /3'/ определяет однозначно. Наконец, известно /3/, что элементы матриц  $A_m$ , удовлетворяющих соотношениям /3/ и /3'/, при любом  $m>0$  являются полиномами от элементов матрицы  $u$  и ее производных по  $x$  до  $(m-1)$ -го порядка. Исходя из этого факта, положим

$$A_m = \sum_{\mu=0}^m A_{m,\mu}, \quad /6/$$

где матрицы  $A_{m,\mu}$  определены так, чтобы их элементы либо равнялись нулю, либо являлись квазиоднородными полиномами ранга  $\mu$  от элементов матрицы  $u$  и ее производных по  $x$  соответствующего порядка  $\mathbb{K}$ . Тогда нетрудно видеть, что элементы матриц

---

$\mathbb{K}$  Полином  $Q$  от элементов матрицы  $u$  и ее производных по  $x$  называется квазиоднородным ранга  $m$ , если при подстановке в  $Q$  величины  $\lambda^{k+1}$  вместо элементов матрицы  $u^{(k)} = \frac{\partial^k u}{\partial x^k}$  каждый одночлен  $Q_\alpha$  принимает вид  $c_\alpha \lambda^m$ , где  $c_\alpha$  — отличная от нуля константа.

$$A_m^* = A_{m,m} \quad /7/$$

зависят линейно от диагональных элементов  $a_r$  матрицы  $A_0$ , причем справедливы равенства

$$A_m^* = \sum_{r=1}^{r_0} a_r \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}, \quad A_m = A_m^* + \sum_{\mu=0}^{m-1} \sum_{r=1}^{r_0} a_{m-\mu,r} \frac{\partial A_\mu^*}{\partial a_r}, \quad /8/$$

где величины  $a_{m-\mu,r}$  не зависят от  $x$ . Очевидно, что матрицы  $A_m^*$  и  $\frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}$  удовлетворяют равенствам /3/ и /3'/.  
Положим теперь

$$\alpha_0^{(s)} = \phi_s C_0^{(s)} \phi_s^{-1}, \quad /9/$$

где  $\phi_s = \phi_s(x)$  - решение уравнения

$$\phi_s' + u\phi_s = \eta_s \Lambda \phi_s,$$

удовлетворяющее условию  $\phi_s = E$  при некотором  $x = x_0$ , а матрица  $C_0^{(s)}$  не зависит от  $x$ . Нетрудно видеть, что так определенная матрица  $\alpha_0^{(s)}$  удовлетворяет уравнению /4/ и условию  $\alpha_0^{(s)} = C_0^{(s)}$  при  $x = x_0$ . Далее, положим  $\beta_0^{(s)} = C_0^{(s)}$ , а при  $p > 0$

определим  $\beta_p^{(s)}$  с помощью равенства

$$\beta_p^{(s)} = C_p^{(s)} + \int [\phi_s^{-1}(z) \Lambda \phi_s(z), \beta_{p-1}^{(s)}(z)] dz,$$

где матрица  $C_p^{(s)}$  не зависит от  $x$ . Тогда нетрудно убедиться, что матрицы

$$\alpha_p^{(s)} = \phi_s \beta_p^{(s)} \phi_s^{-1} \quad /9'/$$

удовлетворяют соотношению /4'/ и условию  $\alpha_p^{(s)} = C_p^{(s)}$  при  $x = x_0$ ,  $p = 1, \dots, p_s$ .

Пусть теперь

$$\sigma = \prod_{s=0}^{s_0} (\eta - \eta_s)^{p_s + 1}, \quad \sigma_s = \frac{\sigma}{(\eta - \eta_s)^{p_s + 1}}, \quad /10/$$

$$C = \sum_{s=0}^{s_0} \frac{\sigma_s(\eta)}{\sigma_s(\eta_s)} \sum_{p=0}^{p_s} \hat{C}_p^{(s)} (\eta - \eta_s)^p,$$

где матрицы  $\hat{C}_p^{(s)}$  связаны с матрицами  $C_p^{(s)}$  равенством

$$C_p^{(s)} = \frac{1}{\sigma_s(\eta_s)} \sum_{q=0}^p \frac{1}{q!} \hat{C}_p^{(s)} \frac{\partial^q \sigma_s(\eta)}{\partial \eta^q} \Big|_{\eta = \eta_s},$$

позволяющим однозначно определить матрицы  $\hat{C}_p^{(s)}$  по данным матрицам  $C_p^{(s)}$ . Возьмем теперь матрицу

$$A = \phi C \phi^{-1}, \quad /11/$$

где  $\phi = \phi(x, \eta)$  - решение уравнения

$$\phi'_x + u\phi = \eta \Lambda \phi, \quad /12/$$

удовлетворяющее условию  $\phi = E$  при  $x = x_0$  и любом  $\eta \in \mathbb{C}$ , а матрица  $C$  определена согласно /10/. Положим теперь

$$A = \sum_{p=0}^{\infty} \alpha_p^{(s)} (\eta - \eta_s)^p. \quad /13/$$

Матрица  $A$  в силу /11/ и /12/ удовлетворяет уравнению

$$\frac{\partial A}{\partial x} + [u, A] = \eta[\Lambda, A]. \quad /14/$$

Отсюда легко следует, что коэффициенты  $\alpha_p^{(s)}$  разложения /13/ удовлетворяют уравнениям /4/ и /4'/ и условиям  $\alpha_p^{(s)} = C_p^{(s)}$  при  $x = x_0$ ,  $p = 0, 1, \dots, p_s$ , т.е. совпадают с найденными ранее решениями /9/ и /9'/ этих уравнений.

Исходя из равенства /2/, положим

$$\sum_{s=0}^{s_0} \sum_{p=0}^{p_s} \frac{\alpha_p^{(s)}}{(\eta - \eta_s)^{p_s - p + 1}} = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k \eta^{-k}. \quad /15/$$

Тогда справедливо равенство

$$\alpha_{k+1} = \sum_{s=0}^{s_0} \sum_{p=p_{s,k}}^{p_s} \frac{k!}{(p_s - p)!(k + p - p_s)!} \eta_s^{k+p-p_s} \alpha_p^{(s)}, \quad /16/$$

где  $p_{s,k} = \max(0, p_s - k)$ . Далее, с помощью /1/ нетрудно убедиться, что при  $k > 0$  справедливо рекуррентное соотношение

$$[\Lambda, \alpha_{k+1}] - [u, \alpha_k] - \frac{\partial}{\partial x} \alpha_k = 0. \quad /17/$$

Наконец, с учетом /16/ уравнение /5/ может быть записано в виде

$$\frac{\partial u}{\partial t} = [\Lambda, A_{n+1}] - [\Lambda, \alpha_1]. \quad /18/$$

## §2. СИММЕТРИИ

Уравнение /18/ инвариантно относительно преобразований из некоторой бесконечномерной коммутативной группы. Именно, мы

покажем, что при замене

$$u \rightarrow u + \epsilon \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \quad m > 0, \quad r = 1, \dots, r_0, \quad /19/$$

уравнение /18/ сохраняет свой вид с точностью до членов порядка  $\epsilon^2$ . Это означает, что решение уравнения

$$\frac{\partial u}{\partial \tau} = \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right] \quad /20/$$

будет при любом  $\tau$  удовлетворять уравнению /18/, если это имеет место при каком-нибудь  $\tau = \tau_0$ . Таким образом, уравнение /20/ при любых  $m > 0$  и  $r = 1, \dots, r_0$  определяет однопараметрическую группу преобразований уравнения /18/. Как будет ясно из следующего, эти группы коммутируют между собой и, следовательно, являются однопараметрическими подгруппами некоторой бесконечномерной коммутативной группы. При этом необходимо отметить, что замена /19/ еще не определяет однозначно преобразование матрицы  $\alpha_1$ , входящей в правую часть уравнения /18/. Как будет показано ниже, матрицу  $\alpha_1$  необходимо подвергнуть преобразованию

$$\alpha_1 \rightarrow \alpha_1 + \epsilon \sum_{k=1}^m \left[ \alpha_k, \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r} \right], \quad /21/$$

где матрицы  $\alpha_k$  связаны с матрицами  $\alpha_p^{(s)}$  равенствами /15/ и /16/, а матрицы  $\frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}$  связаны с матрицами  $A_m$  равенствами /6/-/8/.

Для достижения намеченной цели выясним прежде всего, как меняются со временем элементы матриц  $\partial A_m^* / \partial a_r$  в силу уравнения /18/. С этой целью положим

$$\frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} = P_{m,n,r} + Q_{m,r}, \quad /22/$$

где точка означает дифференцирование по времени, а матрицы  $P_{m,n,r}$  и  $Q_{m,r}$  согласно /3'/ удовлетворяют соотношениям

$$[\Lambda, P_{m,n,r}] - [u, P_{m-1,n,r}] - \frac{\partial}{\partial x} P_{m-1,n,r} = \left[ \left[ \Lambda, A_{n+1} \right], \frac{\partial A_{m-1}^*}{\partial a_r} \right], \quad /23/$$

$$[\Lambda, Q_{m,r}] - [u, Q_{m-1,r}] - \frac{\partial}{\partial x} Q_{m-1,r} = - \left[ \left[ \Lambda, \alpha_1 \right], \frac{\partial A_{m-1}^*}{\partial a_r} \right] \quad /24/$$

На основании /3/ и /3'/ справедливо равенство

$$[[\Lambda, A_{n+1}], \frac{\partial A_{m-1}^*}{\partial a_r}] = -[\Lambda, \sum_{s=0}^n [A_{n-s}, \frac{\partial A_{m+s}^*}{\partial a_r}]] + \\ + [u, \sum_{s=0}^n [A_{n-s}, \frac{\partial A_{m+s-1}^*}{\partial a_r}]] + \frac{\partial}{\partial x} \sum_{s=0}^n [A_{n-s}, \frac{\partial A_{m+s-1}^*}{\partial a_r}].$$

Таким образом, в силу /23/ матрицы

$$O_{m,n,r} = P_{m,n,r} + \sum_{s=0}^n [A_{n-s}, \frac{\partial A_{m+s}^*}{\partial a_r}] \quad /25/$$

удовлетворяют рекуррентному соотношению

$$[\Lambda, O_{m,n,r}] - [u, O_{m-1,n,r}] - \frac{\partial}{\partial x} O_{m-1,n,r} = 0. \quad /26/$$

Из /6/-/8/, /22/ и /25/ видно, что элементы матрицы  $O_{m,n,r}$  либо равны нулю, либо являются суммой квазиоднородных полиномов ранга  $\mu$ , удовлетворяющего неравенству  $m \leq \mu \leq m+n$ . С другой стороны, в силу /3/ и /3'/ при любом  $n \geq 0$  справедливо равенство

$$\sum_{s=0}^n [A_{n-s}, \frac{\partial A_s^*}{\partial a_r}] = 0. \quad /27/$$

Значит, согласно /25/, имеем  $O_{m,n,r} = 0$  при  $m=0$ . Тогда из /26/ следует, что элементы матрицы  $O_{m,n,r}$  либо равны нулю, либо являются суммой квазиоднородных полиномов ранга  $\mu$ , удовлетворяющего неравенству  $0 \leq \mu \leq m-1$ . Следовательно, при любом  $m \geq 0$  имеем  $O_{m,n,r} = 0$ , т.е. справедливо равенство

$$P_{m,n,r} = \sum_{s=0}^n [\frac{\partial A_{m+s}^*}{\partial a_r}, A_{n-s}]. \quad /28/$$

Далее, в силу /3/, /3'/ и /17/ справедливо равенство

$$[[\Lambda, \alpha_1], \frac{\partial A_{m-1}^*}{\partial a_r}] = [\Lambda, \sum_{k=1}^m [\alpha_k, \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}]] - \\ - [u, \sum_{k=1}^{m-1} [\alpha_k, \frac{\partial A_{m-k-1}^*}{\partial a_r}]] - \frac{\partial}{\partial x} \sum_{k=1}^{m-1} [\alpha_k, \frac{\partial A_{m-k-1}^*}{\partial a_r}].$$

Таким образом, согласно /24/, матрицы

$$K_{m,r} = Q_{m,r} + \sum_{k=1}^m [\alpha_k, \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}] \quad /29/$$

удовлетворяют рекуррентному соотношению

$$[\Lambda, K_{m,r}] - [u, K_{m-1,r}] - \frac{\partial}{\partial x} K_{m-1,r} = 0. \quad /30/$$

С помощью /22/, /24/ и /29/ нетрудно убедиться, что  $K_{m,r} = 0$  при  $m=1$ . Значит, согласно /30/, при  $m > 1$  справедливо равенство

$$K_{m,r} = \sum_{\mu=0}^{m-2} \sum_{s=1}^{r_0} a_{m-\mu-2,r,s} \frac{\partial A_{\mu}^*}{\partial a_s}, \quad /31/$$

где величины  $a_{m-\mu-2,r,s}$  не зависят от  $x$ . Возьмем теперь бесконечно-дифференцируемую функцию  $\omega = \omega(x)$ , равную нулю при  $x < x_0$  и единице при  $x > x_1 > x_0$ , и положим  $\hat{a}_1 = \omega a_1$ , а при  $k > 1$  определим матрицы  $\hat{a}_k$  с помощью соотношения /17/ так, чтобы при  $x > x_1$  имело место равенство  $\hat{a}_k = a_k$ . Тогда справедливо равенство

$$\hat{a}_k = a_k^* + \sum_{\kappa=0}^{k-2} \sum_{r=1}^{r_0} b_{k-\kappa-2,r} \frac{\partial A_{\kappa}^*}{\partial a_r}, \quad /32/$$

где величины  $b_{k-\kappa-2,r}$  не зависят от  $x$ , а матрицы  $a_k^*$  равны нулю при  $x < x_0$ . Пусть теперь

$$\hat{K}_{m,r} = \hat{Q}_{m,r} + \sum_{k=1}^m [\hat{a}_k, \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}],$$

где  $\hat{Q}_{m,r} = \partial \hat{A}_m^* / \partial a_r$  при условии, что  $\dot{u} = -[\Lambda, \hat{a}_1]$ . На основе /27/ и /32/ имеем  $\hat{K}_{m,r} = 0$  при  $x < x_0$ . Поскольку матрицы  $\hat{K}_{m,r}$  удовлетворяют соотношению /30/, то отсюда следует, что  $\hat{K}_{m,r} = 0$  при любом  $x$ . Однако, при  $x > x_1$  получим, что  $K_{m,r} = \hat{K}_{m,r}$ , т.е. при  $x > x_1$  справедливо равенство  $K_{m,r} = 0$ . Отсюда в силу /31/ следует, что  $K_{m,r} = 0$  при любом  $x$ , т.е. справедливо равенство

$$Q_{m,r} = \sum_{k=1}^m \left[ \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}, a_k \right]. \quad /33/$$

Посмотрим теперь, как изменятся матрицы  $A_{n+1}$  при замене /19/. С этой целью подставим в соотношение /3'/ вместо  $A_n$  матрицу  $A_n + \epsilon F_{m,n,r}$ , а вместо  $u$  матрицу  $u + \epsilon [\Lambda, \partial A_m^* / \partial a_r]$ .

Тогда для определения матрицы  $F_{m,n,r}$  получим соотношение

$$[\Lambda, F_{m,n+1,r}] - [u, F_{m,n,r}] - \frac{\partial}{\partial x} F_{m,n,r} = [[\Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}], A_n]. \quad /34/$$

На основании /3/ и /3'/ справедливо равенство

$$\begin{aligned} & \left[ \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], A_n \right] = \left[ \Lambda, \sum_{s=1}^m [A_{n+s}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}] \right] - \\ & - \left[ u, \sum_{s=1}^m [A_{n+s-1}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}] \right] - \frac{\partial}{\partial x} \sum_{s=1}^m [A_{n+s-1}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}]. \end{aligned}$$

Отсюда, согласно /34/, следует, что матрицы

$$G_{m,n,r} = F_{m,n,r} - \sum_{s=1}^m [A_{n+s-1}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}] \quad /35/$$

удовлетворяют соотношению

$$[\Lambda, G_{m,n+1,r}] - [u, G_{m,n,r}] - \frac{\partial}{\partial x} G_{m,n,r} = 0. \quad /36/$$

Нетрудно видеть, что  $F_{m,0,r} = 0$ . Далее, на основе /34/ следует  $F_{m,1,r} = -[A_0, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}]$ . Значит, в силу /27/ и /35/ имеем

$G_{m,n,r} = 0$  при  $n=1$ . Отсюда на основании /36/ следует, что элементы матрицы  $G_{m,n,r}$  либо равны нулю, либо являются суммой квазиоднородных многочленов ранга  $\mu$ , удовлетворяющего неравенству  $0 \leq \mu \leq n-2$ . С другой стороны, на основе /27/ и /35/ получаем, что элементы матрицы  $G_{m,n,r}$  либо равны нулю, либо являются суммой квазиоднородных многочленов ранга  $\mu$ , удовлетворяющего неравенству

$$m \leq \mu \leq m+n-1. \quad /37/$$

Отсюда следует, что  $G_{m,n,r} = 0$  при  $m > n-2$ . Но в таком случае из /36/ видно, что при  $n \geq m+2$  элементы матрицы  $G_{m,n,r}$  либо равны нулю, либо являются суммой квазиоднородных многочленов ранга  $\mu$ , удовлетворяющего неравенству  $0 \leq \mu \leq n-m-2$ . Следовательно, согласно /37/,  $G_{m,n,r} = 0$  при  $m > n-m-2$ , т.е. при  $2m > n-2$ . Повторив это рассуждение  $k$  раз, мы на основе /37/ получаем, что  $G_{m,n,r} = 0$  при  $km > n-2$ , т.е. при любых  $m > 0$  и  $n > 0$ . Таким образом, справедливо равенство

$$F_{m,n+1,r} = \sum_{s=1}^m [A_{n+s}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}]. \quad /38/$$

Из равенств /28/ и /38/ в силу /27/ следует равенство

$$P_{m,n,r} - F_{m,n+1,r} = 0. \quad /39/$$

Из этого равенства следует инвариантность уравнения /18/ относительно замены /20/ при  $\alpha_1 = 0$ .

Посмотрим теперь, как изменяются матрицы  $\alpha_k$  при замене /19/. Сделав в соотношении /17/ замену

$$u \rightarrow u + \epsilon \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \quad \alpha_k \rightarrow \alpha_k + \epsilon \delta_{k,m,r},$$

получим равенство

$$\left[ \Lambda, \delta_{k+1,m,r} \right] - \left[ u, \delta_{k,m,r} \right] - \frac{\partial}{\partial x} \delta_{k,m,r} = \left[ \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \alpha_k \right].$$

В силу /3/, /3'/ и /17/ справедливо равенство

$$\begin{aligned} & \left[ \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \alpha_k \right] + \left[ \Lambda, \sum_{s=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r}, \alpha_{k+s+1} \right] \right] - \\ & - \left[ u, \sum_{s=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r}, \alpha_{k+s} \right] \right] - \frac{\partial}{\partial x} \sum_{s=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r}, \alpha_{k+s} \right] = 0. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что матрицы

$$\beta_{k,m,r} = \delta_{k,m,r} - \sum_{s=0}^{m-1} \left[ \alpha_{k+s}, \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r} \right] \quad /40/$$

удовлетворяют рекуррентному соотношению

$$\left[ \Lambda, \beta_{k+1,m,r} \right] - \left[ u, \beta_{k,m,r} \right] - \frac{\partial}{\partial x} \beta_{k,m,r} = 0, \quad k > 0. \quad /41/$$

Соотношение /41/ не определяет единственным образом матрицы  $\beta_{k,m,r}$ . Покажем, что требование  $\beta_{k,m,r} = 0$  согласуется как с уравнениями /4/, /4'/, так и с уравнением /14/. С этой целью совершим в уравнении /12/ замену

$$u \rightarrow u + \epsilon \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \quad \phi \rightarrow \phi + \epsilon \phi \phi_{m,r}.$$

В результате получим

$$\frac{\partial \phi_{m,r}}{\partial x} = -\phi^{-1} \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right] \phi.$$

Далее, в силу /3/, /3'/, и /12/ справедливо равенство

$$\phi^{-1} \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right] \phi = \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \phi^{-1} \sum_{\mu=0}^{m-1} \frac{\partial A_{m-\mu-1}^*}{\partial a_r} \eta^\mu \phi \right\}.$$

Следовательно, справедливо равенство

$$\phi_{m,r} = C_{m,r} - \phi^{-1} \sum_{\mu=0}^{m-1} \frac{\partial A_{m-\mu-1}^*}{\partial a_r} \eta^\mu \phi,$$

где матрица  $C_{m,r}$  не зависит от  $x$ . Таким образом, решение  $\hat{\phi}$  возмущенного уравнения /12/ имеет вид

$$\hat{\phi} = \phi + \epsilon \phi C_{m,r} - \epsilon \sum_{\mu=0}^{m-1} \frac{\partial A_{m-\mu-1}^*}{\partial a_r} \eta^\mu \phi + \dots.$$

Сделаем теперь в уравнении /14/ замену

$$u \rightarrow u + \epsilon \left[ \Lambda, \frac{\partial A^*_{m,r}}{\partial a_r} \right], \quad A \rightarrow A + \epsilon \Delta_{m,r}.$$

В результате получим равенство

$$\frac{\partial}{\partial x} \Delta_{m,r} + [u, \Delta_{m,r}] - \eta \left[ \Lambda, \Delta_{m,r} \right] = - \left[ \Lambda, \frac{\partial A^*_{m,r}}{\partial a_r} \right], A.$$

Согласно /3/, /3'/ и /14/, имеем

$$\begin{aligned} & \left[ \Lambda, \frac{\partial A^*_{m,r}}{\partial a_r} \right], A + \eta \left[ \Lambda, \sum_{\mu=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A^*_{m-\mu-1}}{\partial a_r}, A \right] \eta^\mu \right] - \\ & - \left[ u, \sum_{\mu=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A^*_{m-\mu-1}}{\partial a_r}, A \right] \eta^\mu \right] - \frac{\partial}{\partial x} \sum_{\mu=0}^{m-1} \left[ \frac{\partial A^*_{m-\mu-1}}{\partial a_r}, A \right] \eta^\mu = 0. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что матрица

$$\Delta^*_{m,r} = \Delta_{m,r} - \sum_{\mu=0}^{m-1} \left[ A, \frac{\partial A^*_{m-\mu-1}}{\partial a_r} \right] \eta^\mu \quad /42/$$

удовлетворяет уравнению

$$\frac{\partial}{\partial x} \Delta^*_{m,r} + [u, \Delta^*_{m,r}] - \eta \left[ \Lambda, \Delta^*_{m,r} \right] = 0.$$

Решение  $\Delta^*_{m,r} = 0$  этого уравнения соответствует выбору решения  $\hat{A}$  возмущенного уравнения /14/ вида  $\hat{A} = \hat{\phi} \hat{C} \hat{\phi}^{-1}$ ; где  $\hat{C} = C + \epsilon C^*_{m,r}$ , причём матрица  $C$  определена с помощью /10/, а  $C^*_{m,r} = [C, C_{m,r}]$ .

Положим теперь

$$\Delta_{m,r} = \sum_{p=0}^{\infty} \delta_{m,r,p}^{(s)} (\eta - \eta_s)^p.$$

Далее, положим

$$\sum_{s=0}^{\infty} \sum_{p=0}^{p_s} \frac{\delta_{m,r,p}^{(s)}}{(\eta - \eta_s)^{p_s - p + 1}} = \sum_{k=1}^{\infty} \delta_{k,m,r} \eta^{-k}.$$

Отсюда, согласно равенству /42/ при  $\Delta^*_{m,r} = 0$  имеем

$$\delta_{k+1,m,r} = \frac{1}{2\pi i} \sum_{s=0}^{s_0} \sum_{\mu=0}^m \oint_{\Gamma} \frac{A \eta^{k+\mu}}{(\eta - \eta_s)^{p_s + 1}} d\eta, \frac{\partial A^*_{m-\mu-1}}{\partial a_r},$$

где интегрирование ведётся по замкнутому контуру  $\Gamma$ , ограничивающему область, содержащую точки  $\eta = 0$  и  $\eta = \eta_s$ ,  $s = 0, \dots, s_0$ .

В силу равенств /13/ и /16/ имеем

$$\alpha_{k+\mu+1} = \frac{1}{2\pi i} \sum_{s=0}^{s_0} \oint_{\Gamma} \frac{A \eta^{k+\mu}}{(\eta - \eta_s)^{p_s + 1}} d\eta.$$

Значит, справедливо равенство

$$\delta_{k,m,r} = \sum_{s=0}^{m-1} [\alpha_{k+s}, \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r}],$$

что соответствует  $\beta_{k,m,r} = 0$  в равенстве /40/. Отсюда следует равенство

$$\delta_{1,m,r} = \sum_{k=1}^m [\alpha_k, \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r}], \quad /43/$$

что находится в полном соответствии с /21/.

Из равенств /33/ и /43/ следует, что

$$Q_{m,r} + \delta_{1,m,r} = 0. \quad /44/$$

Равенства /39/ и /44/ означают, что при замене /19/, /21/ уравнение /18/ сохраняет свой вид с точностью до членов порядка  $\epsilon^2$ . Отсюда следует, что уравнение /20/ вместе с уравнением

$$\frac{\partial \alpha_k}{\partial r} = \sum_{s=0}^{m-1} [\alpha_{k+s}, \frac{\partial A_{m-s-1}^*}{\partial a_r}], \quad k > 0, \quad /45/$$

определяют однопараметрическую группу, относительно которой инвариантно уравнение /18/. Поскольку уравнение /20/ является частным случаем уравнения /18/, то из изложенного выше следует, что преобразования, порождаемые уравнением /20/ с разными наборами индексов  $m$  и  $r$ , коммутируют между собой.

### §3. ЗАКОНЫ СОХРАНЕНИЯ

Следствием найденных выше симметрий являются приводимые ниже законы сохранения. Положим

$$T_{m,r} = \text{Sp}(\Lambda \frac{\partial A_{m+1}^*}{\partial a_r}), \quad m > 0, \quad r = 1, \dots, r_0. \quad /46/$$

Тогда на основе /22/ имеем

$$\frac{\partial}{\partial t} T_{m,r} = \text{Sp}(\Lambda P_{m+1,n,r}) + \text{Sp}(\Lambda Q_{m+1,r}). \quad /47/$$

В силу равенств /27/ и /28/ имеем

$$\text{Sp}(\Lambda P_{m+1,n,r}) = \sum_{s=1}^{m+1} \text{Sp}([\Lambda, A_{n+s}]) \frac{\partial A_{m-s+1}^*}{\partial a_r}. \quad /48/$$

Далее, согласно /3/ и /3'/ при  $m-s \geq 0$  следует

$$\text{Sp}([\Lambda, A_{n+s}] \frac{\partial A_{m-s+1}^*}{\partial a_r}) = - \frac{\partial}{\partial x} \text{Sp}(\sum_{\sigma=0}^{m-s} A_{n+s+\sigma} \frac{\partial A_{m-s-\sigma}^*}{\partial a_r}).$$

Отсюда на основе /48/ получаем равенство

$$\text{Sp}(\Lambda P_{m+1, n, r}) = - \frac{\partial}{\partial x} \text{Sp}(\sum_{\mu=1}^m \mu A_{n+\mu} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r}). \quad /49/$$

С другой стороны, в силу равенства /33/ имеем

$$\text{Sp}(\Lambda Q_{m+1, r}) = \sum_{k=1}^{m+1} \text{Sp}([\Lambda, \frac{\partial A_{m-k+1}^*}{\partial a_r}] \alpha_k). \quad /50/$$

Согласно /3/, /3'/ при  $m-k \geq 0$  имеем

$$\text{Sp}([\Lambda, \frac{\partial A_{m-k+1}^*}{\partial a_r}] \alpha_k) = \frac{\partial}{\partial x} \text{Sp}(\sum_{s=0}^{m-k} \frac{\partial A_{m-k-s}^*}{\partial a_r} \alpha_{k+s}).$$

Отсюда на основании /50/ следует равенство

$$\text{Sp}(\Lambda Q_{m+1, r}) = \frac{\partial}{\partial x} \text{Sp}(\sum_{k=1}^m k \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r} \alpha_k). \quad /51/$$

Таким образом, в силу /47/, /49/ и /51/ имеет место локальный закон сохранения

$$\frac{\partial}{\partial t} T_{m, r} + \frac{\partial}{\partial x} X_{m, n, r} = 0, \quad /52/$$

где величина  $T_{m, r}$  определена с помощью равенства /46/, а

$$X_{m, n, r} = \text{Sp}(\sum_{\mu=1}^m \mu A_{n+\mu} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r}) - \text{Sp}(\sum_{k=1}^m k \frac{\partial A_{m-k}^*}{\partial a_r} \alpha_k). \quad /53/$$

В том случае, когда в уравнении /18/  $\alpha_1 = 0$ , связь между инвариантностью этого уравнения относительно замены /19/ и законами сохранения /52/ может быть прослежена с помощью обычного лагранжева подхода. В соответствии с /6/-/8/ положим

$$A_{n+1} = A_{n+1}^* + \sum_{\mu=1}^n \sum_{r=1}^{r_0} a_{n-\mu, r} \frac{\partial A_{\mu}^*}{\partial a_r}. \quad /54/$$

Пусть, далее,

$$A'_{n+2} = \frac{1}{n+1} A_{n+2}^* + \sum_{\mu=1}^n \sum_{r=1}^{r_0} \frac{1}{\mu} a_{n-\mu, r} \frac{\partial A_{\mu+1}^*}{\partial a_r}, \quad /55/$$

где постоянные  $a_{n-\mu, r}$  те же самые, что и в равенстве /54/. Рассмотрим теперь функцию Лагранжа  $\mathcal{L}$  вида

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \text{Sp}(\dot{u} v) + \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2}), \quad /56/$$

где матрица  $v$  связана с  $u$  равенством

$$u = [\Lambda, v].$$

/57/

Сделаем теперь в /56/ замену

$$u \rightarrow u + \Delta u, \quad v \rightarrow v + \Delta v, \quad \Delta u = [\Lambda, \Delta v].$$

Тогда приращение  $\Delta \mathcal{L}$  функции Лагранжа  $\mathcal{L}$  можно записать в виде

$$\Delta \mathcal{L} = \frac{1}{2} \text{Sp}(\dot{u} \Delta v + v \Delta \dot{u}) + \sum_{k=0}^n \text{Sp} \left\{ \frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}^{(k)}} \Delta u^{(k)} \right\}.$$

Положим теперь для  $k = 1, \dots, n$

$$p_k = \sum_{\kappa=0}^{n-k} (-1)^\kappa \frac{\partial^\kappa}{\partial x^\kappa} \frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}^{(k+\kappa)}}.$$

Из этого равенства следует, что

$$\frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}} = \frac{\delta \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\delta \tilde{u}} + \frac{\partial p_1}{\partial x},$$

где

$$\frac{\delta \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\delta \tilde{u}} = \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{\partial^k}{\partial x^k} \frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}^{(k)}},$$

при  $0 < k < n$  имеем

$$\frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}^{(k)}} = p_k + \frac{\partial p_{k+1}}{\partial x}, \quad \text{а} \quad \frac{\partial \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})}{\partial \tilde{u}^{(n)}} = p_n.$$

Далее, согласно /57/ справедливо равенство

$$\frac{\delta}{\delta \tilde{v}} \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2}) = [\Lambda, \frac{\delta}{\delta \tilde{u}} \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2})].$$

Отсюда на основании результатов работы /3/ в силу /54/ и /55/ следует равенство

$$\frac{\delta}{\delta \tilde{v}} \text{Sp}(\Lambda A'_{n+2}) = [\Lambda, A_{n+1}].$$

С учетом этих равенств выражение для  $\Delta \mathcal{L}$  принимает вид

$$\begin{aligned} \Delta \mathcal{L} = & \text{Sp}(\dot{u} - [\Lambda, A_{n+1}]) \Delta v - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial t} \text{Sp}(u \Delta v) + \\ & + \frac{\partial}{\partial x} \text{Sp} \left\{ \sum_{k=1}^n p_k \Delta u^{(k-1)} \right\}. \end{aligned} \quad /58/$$

Положим теперь в равенстве /58/ в соответствии с /19/

$$\Delta u = \epsilon \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right], \quad \Delta v = \epsilon \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}.$$

В результате выражение для  $\Lambda^{\mathcal{L}}$  примет вид

$$\Lambda^{\mathcal{L}} = \epsilon \operatorname{Sp} \left\{ \left( \dot{u} - [\Lambda, A_{n+1}] \right) \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right\} - \frac{\epsilon}{2} \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Sp} \left( u \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right) - \\ - \epsilon \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \sum_{k=1}^n \operatorname{Sp}([\Lambda, p_k] \frac{\partial^{k-1}}{\partial x^{k-1}} \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}) \right\}. \quad /59/$$

Согласно результатам работы /3/ справедливо равенство

$$\frac{\delta}{\delta \bar{v}} \operatorname{Sp} \left( \Lambda \frac{\partial A_{m+1}^*}{\partial a_r} \right) = m \left[ \Lambda, \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right].$$

Отсюда следует равенство

$$\frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Sp} \left( \Lambda \frac{\partial A_{m+1}^*}{\partial a_r} \right) = m \operatorname{Sp} \left( \dot{u} \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right) + \frac{\partial}{\partial x} \operatorname{Sp} \left\{ \sum_{\mu=1}^{m-1} \pi_{\mu} \dot{u}^{(\mu-1)} \right\}, \quad /60/$$

где

$$\pi_{\mu} = \sum_{\nu=0}^{m-\mu-1} (-1)^{\nu} \frac{\partial^{\nu}}{\partial x^{\nu}} \left\{ \frac{\partial}{\partial \bar{u}^{(\mu+\nu)}} \operatorname{Sp} \left( \Lambda \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right) \right\}, \quad \mu = 1, \dots, m-1,$$

причем при  $m=1$  последнее слагаемое в правой части равенства /60/, очевидно, отсутствует. Далее, согласно /3/ и /3'/ справедливо равенство

$$\operatorname{Sp}([\Lambda, A_{n+1}] \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}) = - \frac{\partial}{\partial x} \operatorname{Sp} \left( \sum_{\mu=1}^m A_{n+\mu} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right). \quad /61/$$

Таким образом, в силу /60/ и /61/ равенство /59/ принимает вид

$$\Lambda^{\mathcal{L}} = - \frac{\epsilon}{2} \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Sp} \left( u \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r} \right) + \frac{\epsilon}{m} \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Sp} \left( \Lambda \frac{\partial A_{m+1}^*}{\partial a_r} \right) - \\ - \epsilon \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \sum_{k=1}^n \operatorname{Sp}([\Lambda, p_k] \frac{\partial^{k-1}}{\partial x^{k-1}} \frac{\partial A_m^*}{\partial a_r}) \right\} + \\ + \epsilon \frac{\partial}{\partial x} \operatorname{Sp} \left( \sum_{\mu=1}^m A_{n+\mu} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right) - \epsilon \frac{\partial}{\partial x} \sum_{\mu=1}^{m-1} \operatorname{Sp}(\pi_{\mu} \dot{u}^{(\mu-1)}). \quad /62/$$

Сравнивая равенства /59/ и /62/, с учетом уравнения /18/ при  $a_t = 0$  получаем, согласно /46/, закон сохранения в виде

$$\frac{\partial}{\partial t} T_{m,r} + m \frac{\partial}{\partial x} \operatorname{Sp} \left( \sum_{\mu=1}^m A_{n+\mu} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right) + \\ + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \sum_{\mu=1}^{m-1} \operatorname{Sp}([\Lambda, \pi_{\mu}] \frac{\partial^{\mu-1} A_{n+1}}{\partial x^{\mu-1}}) \right\} = 0, \quad /63/$$

причем при  $m=1$  последнее слагаемое в левой части этого равенства, очевидно, отсутствует. Равенство /63/ совпадает с /52/ однако, согласно /53/, имеет некоторое отличие в форме записи.

В силу того, что в уравнение /18/ при  $\alpha_1=0$  явно не входят  $x$  и  $t$ , оно оказывается инвариантным относительно сдвигов по  $x$  и  $t$ , т.е. относительно преобразований  $u \rightarrow u + \epsilon u$  и  $u \rightarrow u + \epsilon u \frac{x}{x}$ . Однако, как нетрудно убедиться, эти преобразования являются комбинацией преобразований /19/.

#### §4. ИНВАРИАНТНЫЕ РЕШЕНИЯ

В этом параграфе будут получены условия, при выполнении которых уравнение /18/ имеет решения, инвариантные относительно преобразований из найденной нами бесконечномерной коммутативной группы. С этой целью рассмотрим уравнение

$$\sum_{\mu=0}^{m_0} a_{m_0-\mu, r} \sum_{r=1}^{r_0} [\Lambda, \frac{\partial A^*}{\partial a_r} \mu + 1] = 0, \quad m_0 > 0. \quad /64/$$

Положим теперь

$$\hat{A}_m = \begin{cases} \sum_{\mu=0}^m \sum_{r=1}^{r_0} a_{m-\mu, r} \frac{\partial A^*}{\partial a_r} \mu, & \text{если } 0 \leq m \leq m_0, \\ \sum_{\mu=m-m_0}^m \sum_{r=1}^{r_0} a_{m-\mu, r} \frac{\partial A^*}{\partial a_r} \mu, & \text{если } m > m_0. \end{cases} \quad /65/$$

Нетрудно видеть, что определенные согласно /65/ матрицы  $\hat{A}_m$  удовлетворяют соотношениям /3/ и /3'/. Далее уравнение /64/ можно теперь записать в виде

$$[\Lambda, \hat{A}_{m_0+1}] = 0. \quad /66/$$

Из равенств /65/ и /66/ следует, что матрица

$$\hat{A} = \sum_{m=0}^{m_0} \hat{A}_m \eta^{m_0-m} \quad /67/$$

является зависящим полиномиально от параметра  $\eta$  решением уравнения /14/. Далее, в силу /66/ из соотношения /3'/ следует, что диагональные элементы  $\hat{A}_{m_0+1, r, r}$  матрицы  $\hat{A}_{m_0+1}$  принимают постоянные значения на траекториях системы /66/, т.е. являются ее первыми интегралами.

Согласно /65/ при любом  $m \geq 0$  справедливо равенство

$$\hat{A}_{m_0+m+1} = \sum_{\mu=0}^{m_0} \sum_{r=1}^{r_0} a_{m_0-\mu, r} \frac{\partial A_{m+\mu+1}^*}{\partial a_r}. \quad /68/$$

С другой стороны, в силу /66/, из соотношения /3'/ следует равенство

$$\hat{A}_{m_0+m+1} = \sum_{\mu=0}^m \sum_{r=1}^{r_0} I_{\mu, r} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r}, \quad m \geq 0, \quad /69/$$

где величины  $I_{\mu, r}$  принимают постоянные значения на траекториях системы /66/, т.е. являются первыми интегралами этой системы. Далее, из равенств /52/ и /53/ следует, что величины

$$J_{m, r} = \text{Sp} \left\{ \sum_{\mu=0}^m (\mu+1) \hat{A}_{m_0+\mu+1} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right\}, \quad m \geq 0, \quad /70/$$

также являются первыми интегралами системы /66/. Согласно /69/, имеем

$$J_{m, r} = \sum_{r'=1}^{r_0} \sum_{\nu=0}^m I_{\nu, r'} \text{Sp} \left\{ \sum_{\mu=0}^{m-\nu} (\mu+\nu+1) \frac{\partial A_{\mu}^*}{\partial a_{r'}} \frac{\partial A_{m-\mu-\nu}^*}{\partial a_r} \right\}. \quad /71/$$

С помощью /3/ и /3'/ нетрудно убедиться, что при любом  $m \geq 0$  справедливы равенства

$$\text{Sp} \left( \sum_{\mu=0}^m \frac{\partial A_{\mu}^*}{\partial a_{r'}} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right) = \text{Sp} \left( \sum_{\mu=0}^m \mu \frac{\partial A_{\mu}^*}{\partial a_{r'}} \frac{\partial A_{m-\mu}^*}{\partial a_r} \right) = 0.$$

Отсюда на основе /71/ следует равенство

$$J_{m, r} = (m+1) I_{m, r}. \quad /72/$$

Выясним теперь, как будет вести себя решение уравнения /18/, если в качестве начальных данных взято решение уравнения /66/. С этой целью рассмотрим операторы

$$T = \frac{\partial}{\partial t} + \hat{G}, \quad \hat{T} = \frac{\partial}{\partial r} + \hat{A},$$

где матрицы  $\hat{G}$  и  $\hat{A}$  определены соответственно с помощью равенств /2/ и /67/. Тогда справедливо равенство

$$\Lambda = [T, \hat{T}] = 0. \quad /73/$$

Действительно, в силу /15/ справедливо равенство

$$\Lambda = \frac{\partial \hat{A}}{\partial t} - \frac{\partial \hat{G}}{\partial r} + [\hat{G}, \hat{A}] = \sum_{m=0}^{m_0+n} \Delta_m \eta^{m_0+n-m} + \sum_{k=1}^{\infty} \gamma_k \eta^{-k},$$

где

$$\gamma_k = - \frac{\partial a_k}{\partial r} + \sum_{s=0}^{m_0} [a_{k+s}, \hat{A}_{m_0-s}],$$

при  $0 \leq m \leq \min(m_0, n)$  имеем

$$\Delta_m = \sum_{\mu=0}^m [A_{m-\mu}, \hat{A}_\mu], \quad /74/$$

при  $0 \leq m < \min(m_0, n)$  имеет место равенство

$$\begin{aligned} \Delta_{m_0+n-m} &= \frac{\partial \hat{A}_{m_0-m}}{\partial t} - \frac{\partial A_{n-m}}{\partial r} + \\ &+ \sum_{\mu=0}^m [A_{n-\mu}, \hat{A}_{m_0-m+\mu}] + \sum_{k=1}^{m_0-m} [a_k, \hat{A}_{m_0-k-m}], \end{aligned} \quad /75/$$

при  $0 < m \leq m_0 - n$ , если  $m_0 > n$ , имеем

$$\Delta_{m+n} = \frac{\partial \hat{A}_m}{\partial t} + \sum_{\mu=0}^n [A_{n-\mu}, \hat{A}_{m+\mu}] + \sum_{k=1}^m [a_k, \hat{A}_{m-k}], \quad /76/$$

если же  $m_0 < n$ , то при  $0 < m \leq n - m_0$  следует

$$\Delta_{m_0+m} = - \frac{\partial A_m}{\partial r} + \sum_{\mu=0}^{m_0} [A_{m+\mu}, \hat{A}_{m_0-\mu}]. \quad /77/$$

Согласно равенству /45/ при  $k > 0$  имеем  $\gamma_k = 0$ . Далее, в силу /27/ и /65/ из равенства /74/ следует, что  $\Delta_m = 0$  при  $0 \leq m \leq \min(m_0, n)$ . На основании /22/, /28/, /33/ и /65/ справедливы равенства

$$\frac{\partial \hat{A}_{m_0-m}}{\partial t} = \sum_{s=0}^n [\hat{A}_{m_0-m+s}, A_{n-s}] + \sum_{k=1}^{m_0-m} [\hat{A}_{m_0-k-m}, a_k], \quad /78/$$

$$\frac{\partial A_{n-m}}{\partial r} = \sum_{s=0}^{m_0} [A_{n-m+s}, \hat{A}_{m_0-s}]. \quad /79/$$

Из этих равенств в силу /27/ и /75/ следует, что при  $0 \leq m < \min(m_0, n)$  имеем  $\Delta_{m_0+n-m} = 0$ . Заменяя в равенстве /78/  $m_0 - m$  на  $m$ , согласно /76/, получаем, что  $\Delta_{m+n} = 0$  при  $0 < m \leq m_0 - n, m_0 > n$ . Наконец, заменяя в равенстве /79/  $n - m$  на  $m$ , в силу /77/ получаем, что  $\Delta_{m_0+m} = 0$  при  $0 < m \leq n - m_0, m_0 < n$ . Таким образом, равенство /73/ доказано.

Из равенства /73/ следует, что движение по траекториям системы /18/ коммутирует с движением по траекториям системы

$$\frac{\partial u}{\partial t} = [\Lambda, \hat{A}_{m_0+1}], \quad /80/$$

т.е. результат не зависит от того, будем ли мы сначала двигаться по траекториям системы /18/, а затем по траекториям системы /80/, или, наоборот, сначала будем двигаться по траекториям системы /80/, а затем по траекториям системы /18/. Возьмем теперь в качестве начальных данных для решения уравнения /18/ матрицу  $u_0 = u_0(x)$ , удовлетворяющую системе /66/. Полученное таким образом решение  $u = u(x,t)$  уравнения /18/ будет при любом  $t$  удовлетворять системе /66/. Действительно, в противном случае мы могли бы с помощью решения  $u = u(x,t)$  получить решение  $\hat{u} = \hat{u}(x,t,\tau)$  системы /80/, для которого  $\frac{\partial \hat{u}}{\partial \tau} \neq 0$ , по крайней мере в одной точке. А с другой стороны, из-за перестановочности рассматриваемых движений имеем  $\frac{\partial \hat{u}}{\partial \tau} = 0$ .

Полученное противоречие означает, что фазовое пространство системы /66/ инвариантно относительно движений в силу уравнения /18/.

С помощью равенства /38/ нетрудно убедиться, что в результате замены /19/ уравнение /66/ с точностью до членов порядка  $\epsilon^2$  примет вид

$$[\Lambda, \hat{A}_{m_0+1}] + \epsilon \left[ \Lambda, \sum_{s=1}^m [\hat{A}_{m_0+s}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}] \right] = 0.$$

Однако, вследствие /27/ и /69/, справедливо равенство

$$\sum_{s=1}^m [\hat{A}_{m_0+s}, \frac{\partial A_{m-s}^*}{\partial a_r}] = 0.$$

Отсюда следует, что уравнение /66/ инвариантно относительно преобразований /20/. Далее, с помощью лагранжева подхода нетрудно убедиться, что первые интегралы /70/ являются следствием именно этой инвариантности.

В заключение необходимо отметить, что существует тесная связь между инвариантными решениями, рассмотренными в настоящей работе, и конечнозонными потенциалами, изучавшимися в работах /8,9/.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Ablowitz M.J. et al. Phys.Rev.Lett., 1973, v.31, No.2, p.125-127.

2. Ablowitz M.J. et al. Stud.Appl.Math., 1974, v.L111, p.249-315.
3. Мельников В.К. ЭЧАЯ, 1980, т.11, вып.5, с.1224-1272.
4. Kumei S. J.Math.Phys., 1975, v.16, No.12, p.2461-2468.
5. Kumei S. J.Math.Phys., 1977, v.18, No.2, p.256-264.
6. Жибер А.В., Шабат А.Б. ДАН СССР, 1979, т.247, №5, с.1103-1107.
7. Ибрагимов Н.Х., Шабат А.Б. Функциональный анализ, 1980, т.14, вып.1, с.25-36.
8. Новиков С.П. Функциональный анализ, 1974, т.8, вып.3, с.54-66.
9. Дубровин Б.А. Функциональный анализ, 1977, т.11, вып.4, с.28-41.

Рукопись поступила в издательский отдел  
13 апреля 1981 года.