

К.В. СЕМЕНОВ

О ГЕОМЕТРИИ ЭВОЛЮЦИОННОГО УРАВНЕНИЯ  
ТРЕТЬЕГО ПОРЯДКА

## Введение

В данной работе изучается дифференциально-геометрическая структура, порожденная эволюционным дифференциальным уравнением. Построен фундаментальный объект, определяющий геометрию уравнения. Найдена связность, охваченная продолженным фундаментальным объектом. Указаны условия, при которых связность может быть расширена до связности в расслоении с более широкой структурной группой и условия, при выполнении которых расширенная связность определяет представление нулевой кривизны для заданного эволюционного уравнения третьего порядка.

## 1. Фундаментальный объект

Рассмотрим дифференциальное уравнение в частных производных третьего порядка следующего вида:

$$u_t = \varphi(t, x^1, \dots, x^n, u, u_j, u_{jk}, u_{jkl}). \quad (*)$$

Здесь  $t, x^1, \dots, x^n$  — независимые переменные; при этом  $t = x^0$  — выделенная переменная (имеющая смысл “времени”),  $x^1, \dots, x^n$  — пространственные переменные,  $u$  — неизвестная функция,  $u_j, u_{jk}, u_{jkl}$  — ее частные производные по переменным  $x^i$  до третьего порядка включительно. Условимся рассматривать  $t, x^1, \dots, x^n, u$  как адаптированные локальные координаты расслоенного  $(n+2)$ -мерного многообразия  $\mathbf{E}$  с расслоенной  $(n+1)$ -мерной базой  $\mathbf{M}$ , локальными координатами которой являются переменные  $t, x^1, \dots, x^n$ . Допустимыми преобразованиями локальных координат являются невырожденные преобразования вида

$$\begin{cases} \tilde{t} = \varphi^0(t); \\ \tilde{x}^i = \varphi^i(t, x^1, \dots, x^n), \quad i = 1, \dots, n; \\ \tilde{u} = \varphi^{n+1}(t, x^1, \dots, x^n, u). \end{cases} \quad (1a)$$

Эти преобразования можно переписать следующим образом:

$$\begin{cases} t = \psi^0(\tilde{t}); \\ x^i = \psi^i(\tilde{t}, \tilde{x}^1, \dots, \tilde{x}^n), \quad i = 1, \dots, n; \\ u = \psi^{n+1}(\tilde{t}, \tilde{x}^1, \dots, \tilde{x}^n, u). \end{cases} \quad (1b)$$

Запишем уравнение (\*) в более общем виде

$$\lambda_0 - \varphi(t, x^1, \dots, x^n, u, \lambda_j, \lambda_{jk}, \lambda_{jkl}) = 0, \quad (2)$$

где  $t, x^1, \dots, x^n, u, \lambda_j, \lambda_{jk}, \lambda_{jkl}$  ( $j, k, l, \dots = 0, 1, \dots, n$ ) — локальные координаты многообразия голономных 3-струй локальных сечений расслоения  $\mathbf{E}$ . Закон преобразования локальных координат голономных струй тот же, что и у соответствующих частных производных  $u_t, u_j, u_{jk}, u_{jkl}$ , например,

$$\tilde{\lambda}_0 = \frac{\partial \varphi^{n+1}}{\partial u} \frac{d\psi^0}{dt} \lambda_0, \quad \tilde{\lambda}_i = \frac{\partial \varphi^{n+1}}{\partial u} \lambda_i.$$

Из вида преобразований локальных координат струй следует, что  $t, x^i, u, \lambda_j, \lambda_{jk}, \lambda_{jkl}$  можно одновременно рассматривать и как часть локальных координат многообразия  $\mathbf{J}^3\mathbf{E}$ , и как всю совокупность локальных координат некоторого многообразия  $\bar{\mathbf{J}}^3\mathbf{E}$ , которое является фактор-многообразием многообразия  $\mathbf{J}^3\mathbf{E}$ . В дальнейшем наряду с многообразием  $\bar{\mathbf{J}}^3\mathbf{E}$  нам придется рассматривать многообразие  $\bar{\mathbf{J}}^4\mathbf{E}$ , главными формами которого являются формы  $\omega^i, \omega^{n+1}, \omega_j^{n+1}, \omega_{jk}^{n+1}, \omega_{jkl}^{n+1}, \omega_{jklm}^{n+1}$ , и многообразии  $\bar{\mathbf{J}}^5\mathbf{E}$ , главными формами которого являются формы  $\omega^i, \omega^{n+1}, \omega_j^{n+1}, \omega_{i_1, \dots, i_k}^{n+1}, k = 2, \dots, 5$ . Эти многообразия являются фактор-многообразиями многообразий  $\mathbf{J}^4\mathbf{E}$  и  $\mathbf{J}^5\mathbf{E}$ .

В результате произвольного допустимого преобразования локальных координат уравнение (2) примет вид

$$\frac{\partial \psi^{n+1}}{\partial \tilde{u}} \frac{d\varphi^0}{dt} \tilde{\lambda}_0 - \varphi \Big|_{t=\psi^0(\tilde{t})} = 0.$$

В этом уравнении левая часть представляет собой функцию, заданную на  $\bar{\mathbf{J}}^3\mathbf{E}$ ; сама эта функция не меняется при допустимых преобразованиях локальных координат, меняется только ее выражение в локальных координатах. Однако при подобных преобразованиях координат это уравнение теряет вид (2). Можем снова представить его в виде (2), умножив его на  $\left(\frac{\partial \psi^{n+1}}{\partial \tilde{u}} \frac{d\varphi^0}{dt}\right)^{-1}$ , но тогда, вообще говоря, изменится функция, стоящая в левой части уравнения (2).

Этого не произойдет, если допустимые преобразования будут удовлетворять условию

$$\frac{\partial \psi^{n+1}}{\partial \tilde{u}} \frac{d\varphi^0}{dt} = 1,$$

что имеет место, например, когда переменные  $t, x^i, u$  преобразуются следующим образом:

$$\begin{cases} t = \tilde{t} + c, \\ x^i = \psi^i(\tilde{t}, \tilde{x}^1, \dots, \tilde{x}^n), \\ u = \tilde{u} + \psi(\tilde{t}, \tilde{x}^1, \dots, \tilde{x}^n). \end{cases} \quad (3)$$

Таким образом, если ограничимся преобразованиями вида (3), то выражение

$$\lambda_0 - \varphi(t, x^1, \dots, x^n, u, \lambda_j, \lambda_{jk}, \lambda_{jkl})$$

является инвариантным, поэтому уравнение (2) задает на многообразии функцию. Преобразования вида (3) составляют группу, которая является подгруппой группы невырожденных преобразований (1).

Пусть

$$\omega^{\hat{i}}; \omega^{n+1}; \omega_{n+1}^{n+1}; \omega_0^0; \omega_j^{\hat{i}}; \omega_{n+1}^{n+1}; \omega_j^{n+1}; \omega_{00}^0; \omega_{j\hat{k}}^{\hat{i}}; \omega_{n+1, n+1}^{n+1}; \dots \quad (4)$$

— последовательность симметричных по нижним индексам структурных форм расслоений голономных реперов многообразия  $\mathbf{E}$ . При этом формы  $\omega^{\hat{i}}; \omega^{n+1}; \omega_{i_1, \dots, i_k}^{n+1}$  ( $k = 1, 2, \dots, r$ ) являются главными формами в расслоении голономных  $r$ -струй  $\mathbf{J}^r\mathbf{E}$ . В качестве главных форм могут, в частности, быть выбраны так называемые контактные формы, т. е. формы вида  $\omega^{\hat{i}} = dx^{\hat{i}}; \omega^{n+1} = du - \lambda_i dx^i; \omega_{i_1, \dots, i_k}^{n+1} = d\lambda_{i_1, \dots, i_k} dx^{\hat{j}}$ .

**Замечание 1.1.** Для любого сечения  $\sigma \subset \mathbf{E}$ , заданного уравнением  $u = u(t, x^1, \dots, x^n)$ , можно рассматривать поднятые сечения  $\sigma^r \subset \mathbf{J}^r \mathbf{E}$ , заданные уравнениями

$$u = u(t, x^1, \dots, x^n); \quad \lambda_{\hat{i}_1, \dots, \hat{i}_k} = u_{\hat{i}_1, \dots, \hat{i}_k} \quad (k = 1, 2, \dots, r).$$

Заметим, что интегральными многообразиями системы уравнений Пфаффа

$$\omega^{n+1} = \omega_i^{n+1} = \dots = \omega_{\hat{i}_1, \dots, \hat{i}_k}^{n+1} = 0,$$

где  $\omega^{n+1}, \omega_i^{n+1}, \dots, \omega_{\hat{i}_1, \dots, \hat{i}_k}^{n+1}$  — контактные формы, являются поднятия  $\sigma^{r+1} \subset \mathbf{J}^{r+1} \mathbf{E}$  сечений  $\sigma \subset \mathbf{E}$  и только они.

Структурные уравнения, которым удовлетворяют структурные формы (4), включают уравнения

$$\begin{cases} d\omega^0 &= \omega^0 \wedge \omega_0^0, \\ d\omega^i &= \omega^j \wedge \omega_j^i + \omega^0 \wedge \omega_0^i, \\ d\omega^{n+1} &= \omega^{n+1} \wedge \omega_{n+1}^{n+1} + \omega^j \wedge \omega_j^{n+1} + \omega^0 \wedge \omega_0^{n+1} \end{cases} \quad (5)$$

и уравнения, которые получаются в процессе правильного продолжения (см. об этом в [1]) уравнений (5).

Дифференциал левой части уравнения (2) можно записать в виде

$$d(\lambda_0 - \varphi) = \omega_0^{n+1} - F_0 \omega^0 - F_i \omega^i - F \omega^{n+1} - F^j \omega_j^{n+1} - F^{jk} \omega_{jk}^{n+1} - F^{jkl} \omega_{jkl}^{n+1}. \quad (6)$$

Дифференцируя это уравнение внешним образом (с учетом (6) и структурных уравнений для форм (4)), получим соотношение следствием которого (в силу леммы Картана) являются разложение разности  $\omega_{n+1}^{n+1} - \omega_0^0$  по главным формам многообразия  $\bar{\mathbf{J}}^3 \mathbf{E}$  (здесь  $\omega^{n+1}$  заменена на  $d(\lambda_0 - \varphi)$ , что возможно в силу (6))

$$\omega_{n+1}^{n+1} - \omega_0^0 = \Phi_0^0 \omega^0 + \Phi_i^0 \omega^i + \Phi_{n+1}^0 \omega^{n+1} + \Phi^{00} d(\lambda_0 - \varphi) - \Phi^{0j} \omega_j^{n+1} + \Phi^{0,jk} \omega_{jk}^{n+1} + \Phi^{0,jkl} \omega_{jkl}^{n+1}, \quad (7)$$

а также дифференциальные уравнения, которым удовлетворяют компоненты  $F^{jkl}, F^{jk}, F^j, F, F_i, F_0$  (здесь равенство нулю имеет место по модулю главных форм многообразия  $\bar{\mathbf{J}}^3 \mathbf{E}$ ),

$$\begin{aligned} dF^{jkl} + F^{mkl} \omega_m^j + F^{jml} \omega_m^k + F^{jkm} \omega_m^l - F^{jkl} \omega_{n+1}^{n+1} &= 0, \\ dF^{jk} + F^{mk} \omega_m^j + F^{jm} \omega_m^k - F^{jk} \omega_{n+1}^{n+1} + \frac{3}{2} F^{uv} (j \omega_{uv}^k) - 3F^{jkm} \omega_{m,n+1}^{n+1} &= 0, \\ dF^i + F^m \omega_m^i - F^i \omega_{n+1}^{n+1} - 2F^{im} \omega_{m,n+1}^{n+1} + F^{uv} \omega_{uv}^i + F^{uvw} \omega_{uvw}^i - 3F^{iuv} \omega_{uv,n+1}^{n+1} &= 0, \\ dF - F \omega_{n+1}^{n+1} - F^m \omega_{m,n+1}^{n+1} - F^{uv} \omega_{uv,n+1}^{n+1} - F^{jkl} \omega_{jkl,n+1}^{n+1} &= 0, \\ dF_i + F_l \omega_l^i + F \omega_i^{n+1} + F^l \omega_{il}^{n+1} + F^{lk} \omega_{ilk}^{n+1} + F^{jkl} \omega_{ijkl}^{n+1} &= 0, \\ dF_0 + F_j \omega_0^j - F \omega_0^{n+1} + F^j \omega_{0j}^{n+1} + F^{jk} \omega_{0jk}^{n+1} + F^{jkl} \omega_{0jkl}^{n+1} &= 0. \end{aligned}$$

**Замечание 1.2.** В процессе продолжения уравнения (7) получаются уравнения для коэффициентов  $\Phi_0^0, \Phi_i^0, \Phi_{n+1}^0, \dots$ . В частности,

$$\begin{aligned} d\Phi_i^0 - \Phi_m^0 \omega_m^i + \omega_{i,n+1}^{n+1} &= \Phi_{i,0}^0 + \Phi_{i,j}^0 \omega^j + \Phi_{i,n+1}^0 \omega^{n+1} + \Phi_i^{00} d(\lambda_0 - \varphi) + \\ &+ \Phi_i^{0,j} \omega_j^{n+1} + \Phi_i^{0,jk} \omega_{jk}^{n+1} + \Phi_i^{0,jkl} \omega_{jkl}^{n+1} + \Phi_i^{0,jklm} \omega_{jklm}^{n+1}. \end{aligned}$$

Рассматривая дифференциальные уравнения, которым удовлетворяют коэффициенты  $F^{jkl}, F^{jk}, F^j, F, F_i, F_0$ , видим, что они суть компоненты поля геометрического объекта, заданного на многообразии  $\bar{\mathbf{J}}^4 \mathbf{E}$ . Подобъектами данного объекта являются объекты  $\{F^{jkl}, F^{jk}, F^j\}; \{F^{jkl}, F^{jk}\}; \{F^{jkl}\}$ , причем  $\{F^{jkl}\}$  является относительным тензором.

Объект с компонентами  $F^{jkl}$ ,  $F^{jk}$ ,  $F^j$ ,  $F$ ,  $F_i$ ,  $F_0$  условимся называть *фундаментальным объектом*.

Свойства дифференциально-геометрической структуры, определяемой заданием фундаментального объекта, условимся называть *геометрией дифференциального уравнения* (2).

В случае, если мы ограничимся преобразованиями локальных координат вида (3), задание фундаментального объекта равносильно определению (с точностью до постоянной) функции  $\lambda_0 - \varphi$  (левой части уравнения (2)).

## 2. Фундаментальная связность

Допустим, что наряду с псевдотензором  $F^{jkl}$  на нашем многообразии определен обратный ему псевдотензор  $F_{jkl}$ , удовлетворяющий условию

$$F_{juv}F^{uvi} = \delta_j^i.$$

**Замечание 2.1.** Известно (см. [1], [2]), что такой тензор  $F^{jkl}$  можно построить, если существует некоторый охваченный объектом  $F^{jkl}$  относительный инвариант  $J = J(F^{jkl})$ . В частности, при  $n = 2$  можно взять  $J = \frac{2}{3}D$ , где  $D$  — дискриминант кубической формы  $\Phi = F^{jkl}y_jy_ky_l$ . Тогда

$$F_{111} = \frac{1}{2J} \frac{\partial J}{\partial F^{111}}, \quad F_{112} = -\frac{1}{6J} \frac{\partial J}{\partial F^{112}}, \quad F_{122} = \frac{1}{6J} \frac{\partial J}{\partial F^{122}}, \quad F_{222} = \frac{1}{2J} \frac{\partial J}{\partial F^{222}}.$$

Поскольку (см. [2])

$$J = F^{111}F^{112}F^{122}F^{222} - \frac{2}{3}(F^{112})^3F^{222} - \frac{2}{3}F^{111}(F^{122})^3 + \frac{1}{2}(F^{112})^2(F^{122})^2 - \frac{1}{6}(F^{111})^2(F^{222})^2,$$

то  $J \neq 0$ , если существует локальная система координат, по отношению к которой компоненты тензора принимают значения

$$F^{112} = F^{122} = 0, \quad F^{111} = F^{222} = 1.$$

Уравнения, которым удовлетворяют коэффициенты  $F_{jkl}$ , имеют вид

$$dF_{jkl} - F_{mkl}\omega_j^m - F_{jml}\omega_k^m - F_{jkm}\omega_l^m + F_{jkl}\omega_{n+1}^{n+1} = 0$$

(равенство нулю имеет место по модулю главных форм многообразия  $\mathbf{J}^3\mathbf{E}$ ). Дополнительно потребуем выполнения следующего условия невырожденности:

$$\det \left\| \tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta} \right\| \neq 0, \quad i, j, k, \alpha, \beta, \gamma = 1, \dots, n, \quad (8)$$

где

$$\tilde{\mathbf{F}} \begin{pmatrix} i \\ j\ k \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha\beta \\ \gamma \end{pmatrix} = \delta_\gamma^i \delta_{(j}^\alpha \delta_k^\beta + F^{iu\alpha} F_{u\gamma(j} \delta_k^\beta + F^{iu\beta} F_{u\gamma(j} \delta_k^\alpha - \delta_{(j}^i F_{k)u\gamma} F^{u\alpha\beta},$$

при этом тройка индексов  $\begin{pmatrix} i \\ j\ k \end{pmatrix}$  указывает на номер строки, а тройка  $\begin{pmatrix} \alpha\beta \\ \gamma \end{pmatrix}$  — на номер столбца матрицы  $\left\| \tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta} \right\|$ .

**Замечание 2.2.** Из рассмотрения дифференциальных уравнений, которым удовлетворяют  $\tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta}$ , можно заключить, что  $\tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta}$  — тензор. Данное условие выполнено в предположениях замечания 2.1. Если условие невырожденности выполнено, то можно ввести тензор  $\mathbf{F}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta}$ , обратный тензору  $\tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta}$ , так, что

$$\left\| \mathbf{F}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta} \right\| = \left\| \tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta} \right\|^{-1}, \quad \tilde{\mathbf{F}}_{jk\ \gamma}^{i\ \alpha\beta} \cdot \mathbf{F}_{\alpha\beta\ r}^{\gamma\ pq} = \frac{1}{2} \delta_r^i \delta_{(j}^p \delta_k^q.$$

Построим объекты

$$\Gamma_{kj}^i \mathbf{F}_{jk}^i \alpha^\beta \gamma \left[ \frac{1}{3} \mathbf{F}^{\gamma u \xi} (\mathbf{F}_{\alpha\beta(u,\xi)} - \mathbf{F}_{\alpha\beta u,\xi}) - \frac{1}{3} \delta_{(\alpha}^{\gamma} \Phi_{\beta)}^0 + \frac{1}{3} \mathbf{F}_{\alpha\beta\xi} \mathbf{F}^{\xi\gamma m} \cdot \Phi_m^0 \right], \quad (9)$$

$$\Gamma_0^i = \mathbf{F}^i + 2\mathbf{F}^{im} \Phi_m^0 + \Gamma_{jk}^i \Phi_l^0 \mathbf{F}^{jkl}.$$

Дифференциальные уравнения, которым удовлетворяют компоненты этих объектов имеют вид

$$\begin{aligned} d\Gamma_{jk}^i + \Gamma_{jk}^m \omega_m^i - \Gamma_{mk}^i \omega_j^m - \Gamma_{jm}^i \omega_j^m - \omega_{jk}^i &= \Gamma_{jk,0}^i \omega^0 + \Gamma_{jk,l}^i \omega^l + \Gamma_{jk,n+1}^i \omega^{n+1} + \\ &+ \Gamma_{jk}^{i0} d(\lambda_0 - \varphi) + \Gamma_{jk}^{i,l} \omega_l^{n+1} + \Gamma_{jk}^{i,uv} \omega_{uv}^{n+1} + \Gamma_{jk}^{i,uvw} \omega_{uvw}^{n+1} + \Gamma_{jk}^{i,uvw,\xi} \omega_{uvw\xi}^{n+1}, \\ d\Gamma_0^i + \Gamma_0^m - \Gamma_0^i \omega_0^m - \omega_0^i &= \Gamma_{0,0}^i \omega^0 + \Gamma_{0,j}^i \omega^j + \Gamma_{0,n+1}^i \omega^{n+1} \Gamma_0^{i0} d(\lambda_0 - \varphi) + \Gamma_0^{i,j} \omega_j^{n+1} + \\ &\Gamma_0^{i,jk} \omega_{jk}^{n+1} + \Gamma_0^{i,jkl} \omega_{jkl}^{n+1} + \Gamma_0^{i,jklm} \omega_{jklm}^{n+1}. \end{aligned}$$

Теперь введем коэффициенты

$$\begin{aligned} \Gamma_{00}^0 &= -\mathbf{F} + \Phi_0^0 - \mathbf{F}^m \Phi_m^0 - \mathbf{F}^{uv} (\Phi_u^0 \Phi_v^0 - \Phi_{uv}^0) + \Phi_0^m \mathbf{F}_m, \quad (10) \\ \Gamma_{j0}^i &= \Gamma_{0,j}^i + \Gamma_0^m \Gamma_{mj}^i, \end{aligned}$$

которые, в свою очередь, удовлетворяют уравнениям

$$\begin{aligned} d\Gamma_{j0}^i + \Gamma_{j0}^m \omega_m^i - \Gamma_{m0}^i \omega_j^m - \Gamma_{j0}^i \omega_0^m - \Gamma_{jm}^i \omega_0^m - \omega_{j0}^i &= \\ &= \Gamma_{j0,0}^i \omega^0 + \Gamma_{j0,k}^i \omega^k + \Gamma_{j0,n+1}^i \omega^{n+1} + \Gamma_{j0}^{i0} d(\lambda_0 - \varphi) + \sum_{l=1}^5 \Gamma_{j0}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1}, \\ d\Gamma_{00}^0 - \Gamma_{00}^m \omega_0^m - \omega_{00}^0 &= \Gamma_{000}^0 \omega^0 + \Gamma_{00,k}^0 \omega^k + \Gamma_{00,n+1}^0 \omega^{n+1} + \Gamma_{00}^{0,0} d(\lambda_0 - \varphi) + \sum_{l=1}^5 \Gamma_{00}^{0,i_1,\dots,i_l} \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1}. \end{aligned}$$

Из уравнений, которым удовлетворяют коэффициенты  $\Gamma_{jk}^i$ ,  $\Gamma_{j0}^i$ ,  $\Gamma_{00}^0$ , следует, что они являются компонентами объекта связности, заданной в главном расслоении  $H(\bar{\mathcal{J}}^5 \mathbf{E}, G^1)$ .

Инвариантными структурными формами группы  $G^1$  являются формы  $\tilde{\omega}_j^i$  и  $\tilde{\omega}_0^0$  (черта над формами означает фиксацию точки базы). Формы связности имеют следующий вид:

$$\begin{aligned} \tilde{\omega}_j^i &= \omega_j^i + \Gamma_{j0}^i \omega^0 + \Gamma_{jk}^i \omega^k, \quad (11) \\ \tilde{\omega}_0^0 &= \omega_0^0 + \Gamma_{00}^0 \omega^0. \end{aligned}$$

Они удовлетворяют структурным уравнениям

$$d\tilde{\omega}_j^i = \tilde{\omega}_j^m \wedge \tilde{\omega}_m^i + \Omega_j^i, \quad d\tilde{\omega}_0^0 = \Omega_0^0.$$

При этом формы кривизны  $\Omega_0^0$ ,  $\Omega_j^i$  имеют вид

$$\begin{aligned} \Omega_j^i &= R_{jkl}^i \omega^k \wedge \omega^l + 2R_{j0k}^i \omega^0 \wedge \omega^k + 2R_{jkn+1}^i \omega^k \wedge \omega^{n+1} + 2R_{j0n+1}^i \omega^0 \wedge \omega^{n+1} + 2R_{jk}^{i0} \omega^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + \\ &2R_{j0}^{i0} \omega^0 \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2 \sum_{l=1}^5 R_{jk}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega^k \wedge \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1} + 2 \sum_{l=1}^5 R_{j0}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega^0 \wedge \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1}, \\ \Omega_0^0 &= 2R_{00k}^0 \omega^0 \wedge \omega^k + 2R_{00,n+1}^0 \omega^0 \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2 \sum_{l=1}^5 R_{00}^{0,j_1,\dots,j_l} \omega^0 \wedge \omega_{j_1,\dots,j_l}^{n+1}. \end{aligned}$$

Выражения для компонент тензора кривизны выводятся очевидным образом, но из-за громоздкости здесь не приводятся. Заметим, что выражения для  $\Omega_j^i$  и  $\Omega_0^0$  сильно упрощаются, если в качестве главных форм выбраны контактные формы

$$\begin{aligned} \Omega_j^i &= R_{jkl}^i \omega^k \wedge \omega^l + 2R_{j0k}^i \omega^0 \wedge \omega^k + 2R_{jk}^{i0} \omega^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2R_{j0}^{i0} \omega^0 \wedge d(\lambda_0 - \varphi), \\ \Omega_0^0 &= 2R_{00k}^0 \omega^0 \wedge \omega^k + 2R_{00}^{00} \omega^0 \wedge d(\lambda_0 - \varphi). \end{aligned}$$

Таким образом, доказана

**Теорема 1.** Дифференциальное уравнение (2), удовлетворяющее условию невырожденности (8), индуцирует связность в главном расслоении  $H(\bar{\mathbf{J}}^5 \mathbf{E})$  с формами связности (11). Компоненты объекта связности определяются по формулам (9).

### 3. Расширенная фундаментальная связность

К уже имеющимся коэффициентам добавим коэффициенты

$$\Gamma_{00}^i = \Gamma_{0,0}^i - \Gamma_0^i \Gamma_{00}^0 + \Gamma_0^m \Gamma_{m0}^i. \quad (12)$$

Они удовлетворяют уравнениям

$$\begin{aligned} d\Gamma_{00}^0 + \Gamma_{00}^0 \omega_0^i + \Gamma_{00}^m \omega_m^i - 2\Gamma_{00}^i \omega_0^0 - 2\Gamma_{m0}^i \omega_0^m - \omega_{00}^i - \Gamma_0^{i,m} \omega_{0m}^{n+1} - \Gamma_0^{ijk} \omega_{jk0}^{n+1} - \Gamma_0^{ijkl} \omega_{0jkl}^{n+1} - \Gamma_0^{ijklm} = \\ = \Gamma_{000}^i \omega^0 + \Gamma_{00,j}^i \omega^j + \Gamma_{00,n+1}^i \omega^{n+1} + \Gamma_{00}^{i0} d(\lambda_0 - \varphi) + \sum_{l=1}^5 \Gamma_{00}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1}. \end{aligned}$$

Это уравнение в процессе правильного продолжения (см. [1]) приводит к уравнениям для коэффициентов  $\Gamma_0^{i,j}$ ,  $\Gamma_0^{i,jk}$ ,  $\Gamma^{i,jklm}$ , которые имеют ту же структуру, что и уравнения для  $F^{jkl}$ , т.е. описывают компоненты заданного на  $\bar{\mathbf{J}}^5 \mathbf{E}$  тензорного поля. Последнее означает, что обращение в нуль этих коэффициентов носит инвариантный характер. В случае, когда это имеет место,

$$\Gamma_0^{i,j} = \Gamma_0^{i,jk} = \Gamma_0^{ijkl} = 0. \quad (13)$$

Можно расширить объект связности, присоединив  $\Gamma_{00}^i$  к найденным коэффициентам  $\Gamma_{jk}^i$ ,  $\Gamma_{j0}^i$ ,  $\Gamma_{00}^i$ ,  $\Gamma_{00}^0$ . Добавляются следующие новые формы связности:

$$\tilde{\omega}_0^i = \omega_0^i + \Gamma_{00}^i \omega^0 + \Gamma_{j0}^i \omega^j. \quad (14)$$

Эти формы удовлетворяют уравнениям

$$d\tilde{\omega}_0^i = \tilde{\omega}_0^0 \wedge \tilde{\omega}_0^i + \tilde{\omega}_0^j \wedge \tilde{\omega}_j^i + \Omega_0^i,$$

где

$$\begin{aligned} \Omega_0^i = R_{0kl}^i \omega^k \wedge \omega^l + 2R_{00k}^i \omega^0 \wedge \omega^k + 2R_{0kn+1}^i \omega^k \wedge \omega^{n+1} + 2R_{00n+1}^i \omega^0 \wedge \omega^{n+1} + 2R_{00}^{i0} \omega^0 \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + \\ + 2R_{k0}^{i0} \omega^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2 \sum_{l=1}^5 R_{0k}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega^k \wedge \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1} + 2 \sum_{l=1}^5 R_{00}^{i,i_1,\dots,i_l} \omega^0 \wedge \omega_{i_1,\dots,i_l}^{n+1}. \end{aligned}$$

Расширенный объект связности определен в главном расслоении  $H(\bar{\mathbf{J}}^5 \mathbf{E}, G)$ , инвариантными структурными формами группы  $G$  являются формы  $\bar{\omega}_j^i$ ,  $\bar{\omega}_0^0$ ,  $\bar{\omega}_0^i$  (черта означает фиксацию точки базы).

Итак, доказана

**Теорема 2.** Пусть при выполнении условий теоремы 1 дифференциальное уравнение (2) удовлетворяет также условию (13). Тогда связность из теоремы 1, индуцированная в расслоении  $H(\bar{\mathbf{J}}^5 \mathbf{E}, G^1)$ , может быть расширена до связности в главном расслоении  $H(\bar{\mathbf{J}}^5 \mathbf{E}, G)$ , при этом к формам связности (11) добавляются формы (14), а к компонентам (9), (10) объекта связности — компоненты (12).

**Замечание 3.1.** Из рассмотрения дифференциальных уравнений, которым удовлетворяют компоненты тензора кривизны следует, что он содержит два подтензора. Первый из них —  $A_1$  с компонентами

$$R_{jkl}^i, R_{j0k}^i, R_{jk}^{i,l}, R_{jk}^{i,lm}, R_{jk}^{ilmt}, R_{jk}^{ilmtn}.$$

При выполнении условия (13) подтензор  $A_1$  расширяется до подтензора  $A$ , т. е. к выписанным выше компонентам добавляются

$$R_{0kl}^i, R_{00k}^i, R_{j0}^{i,l}, R_{j0}^{i,lm}, R_{j0}^{ilmt}, R_{j0}^{ilmtn}.$$

Второй подтензор — подтензор  $B_1$  с компонентами

$$R_{jk}^{i0}, R_{j0}^{i0}, R_{00}^{00},$$

который также допускает расширение до подтензора  $B$  с дополнительными компонентами  $R_{00}^{i0}$ . Обращение в нуль того или другого из этих тензоров носит инвариантный характер.

**Замечание 3.2.** Представляет интерес вопрос, когда расширенная фундаментальная связность определяет представление нулевой кривизны. Условимся называть сечение  $\sigma \subset \mathbf{E}$  *обобщенным решением* уравнения (2), если на поднятии  $\sigma^3 \subset \mathbf{J}^3 \mathbf{E}$  имеет место обращение дифференциала  $d(\lambda_0 - \varphi)$  в нуль, т. е. функция  $\lambda_0 - \varphi$  принимает постоянное значение. Среди этих обобщенных решений содержатся и решения в собственном смысле. Понятие обобщенного решения инвариантно относительно преобразований локальных координат вида (3), а понятие решения в собственном смысле инвариантно относительно преобразований локальных координат вида (1).

Справедливо следующее

**Утверждение.** Если подтензор  $A$  (см. замечание 3.1) равен нулю, а подтензор  $B$  отличен от нуля, то тогда расширенная фундаментальная связность определяет представление нулевой кривизны.

**Доказательство.** Действительно, в силу замечания 3.1 достаточно проверить утверждение в случае, когда в качестве главных форм многообразия нами выбраны формы  $\omega^0 = dt$ ,  $\omega^i = dx^i$  и контактные формы. В этом случае, как уже отмечалось, на поднятиях сечений имеют место равенства

$$\begin{aligned} \omega_0^0 &= \omega_{00}^0 = \dots = 0, \\ \omega_j^i &= \omega_{j\hat{k}}^i = \dots = 0, \\ \omega_{n+1}^{n+1} &= \omega_{j,n+1}^{n+1} = \dots = 0, \\ \omega_{\hat{j}}^{n+1} &= \omega_{\hat{j}_1, \dots, \hat{j}_k}^{n+1} = 0. \end{aligned} \tag{15}$$

Поэтому для форм связности имеем

$$\begin{aligned} \tilde{\omega}_j^i &= \Gamma_{j0}^i dt + \Gamma_{jk}^i dx^k, \\ \tilde{\omega}_0^i &= \Gamma_{00}^i dt + \Gamma_{k0}^i dx^k, \\ \tilde{\omega}_0^0 &= \Gamma_{00}^0 dt. \end{aligned}$$

В силу (15) на поднятиях сечений  $\sigma \subset \mathbf{E}$  формы кривизны принимают вид

$$\begin{aligned} \Omega_j^i &= R_{jkl}^i dx^k \wedge dx^l + 2R_{j0k}^i dt \wedge dx^k + 2R_{jk}^{i0} dx^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2R_{j0}^{i0} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi), \\ \Omega_0^i &= R_{0kl}^i dx^k \wedge dx^l + 2R_{00k}^i dt \wedge dx^k + 2R_{0k}^{i0} dx^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2R_{00}^{i0} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi), \\ \Omega_0^0 &= 2R_{00k}^0 dt \wedge dx^k + 2R_{00}^{00} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi). \end{aligned}$$

Если выполнены условия утверждения, то на поднятиях сечений

$$\Omega_j^i = 2R_{jk}^{i0} dx^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2R_{j0}^{i0} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi),$$

$$\Omega_0^0 = 2R_{00}^{00} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi),$$

$$\Omega_0^i = 2R_{0k}^{i0} dx^k \wedge d(\lambda_0 - \varphi) + 2R_{00}^{i0} dt \wedge d(\lambda_0 - \varphi),$$

откуда следует, что формы кривизны обращаются в нуль на поднятиях сечений тогда и только тогда, когда сечения являются обобщенными решениями дифференциального уравнения (2), что и требовалось доказать.  $\square$

### Литература

1. Рыбников А.К. *О геометрии эволюционного уравнения второго порядка* // Вестн. Моск. ун-та. Сер. матем., мех. – 1994. – № 2. – С. 79–85.
2. Гуревич Г.Б. *Основы теории алгебраических инвариантов*. – М.–Л.: 1948. – 408 с.
3. Васильев А.М. *Теория дифференциально-геометрических структур*. Учеб. пособие. – М.: Изд-во МГУ, 1987. – 190 с.

*Московский государственный  
университет*

*Поступила  
20.05.1997*