

К. В. Полякова¹

¹ Балтийский федеральный университет им. И. Канта, Россия
polyakova_@mail.ru

Аффинные связности, порожденные абсолютно параллельными полями векторов и ковекторов

Рассмотрены аффинные связности на n -мерном многообразии и в расслоении линейных реперов этого многообразия. Найдены выражения для объекта плоской связности через координаты абсолютно параллельных n векторов (ковекторов) и их пфаффовы производные, а также для объекта симметрической плоской связности через координаты абсолютно параллельных n ковекторов (полных дифференциалов n функций).

Ключевые слова: пфаффовы (обобщенные) производные, абсолютный параллелизм, плоская аффинная связность, симметрическая плоская связность.

1. Аффинная связность. В [7] найдено разложение компонент Γ_{jk}^i объекта аффинной связности в сумму тензора деформации γ_{jk}^i и слоевых координат 2-го порядка x_{jk}^i с помощью уравнений на объект связности. В [8] построены тензоры γ_j^i и γ^i со специальными полями, порождающие тензор деформации γ_{jk}^i , а следовательно, компоненты Γ_{jk}^i объекта плоской и симметрической плоской связностей с помощью операции дифференциального продолжения, состоящей в дифференцировании уравнений внешним образом и последующем

разрешении по лемме Картана. Причем однократное продолжение объекта γ_j^i приводит к плоской связности, а двукратное продолжение объекта γ^i — к симметрической плоской связности. Данный аналитический подход имеет известную геометрическую интерпретацию [6, с. 134—136], фактически состоящую в рассмотрении абсолютно параллельных полей векторов и ковекторов.

Рассмотрим m -мерное гладкое многообразие X_m и его окрестность, в которой текущая точка M определяется локальными координатами x^i ($i, j, k, \dots = \overline{1, m}$). Пусть векторные поля ε_i образуют (неголономный) базис касательного векторного пространства TX_m в точке M , а дифференциальные 1-формы ω^i — сопряженный ему кобазис в T^*X_m . Структурные формы ω^i многообразия X_m удовлетворяют уравнениям

$$D\omega^i = \omega^j \wedge \omega_j^i.$$

Базисные ω^i и слоевые формы ω_j^i имеют вид [5, с. 145]

$$\omega^i = x_j^i dx^j, \quad \omega_j^i = -x_j^k dx_k^i - x_{jk}^i \omega^k \quad (x_k^i x_j^k = \delta_j^i).$$

Для слоевых координат x_j^i , x_{jk}^i справедливо $\det(x_j^i) \neq 0$, $x_{jk}^i = x_{kj}^i$, в остальном они произвольны и рассматриваются как независимые переменные [5, с. 149].

Уравнения на векторы ε_i имеют вид [1, с. 56; 9, с. 20]

$$d\varepsilon_i = \varepsilon_j \omega_i^j + \varepsilon_{ij} \omega^j,$$

причем векторы ε_{ij} являются касательными векторами 2-го порядка, на них натянуто касательное пространство 2-го порядка $T^2X_m = \text{span}(\varepsilon_i, \varepsilon_{ij})$ в точке M .

Пусть на многообразии X_m задана скалярная функция f , тогда ее дифференциал df определяет на X_m поле ковектора. Если в некоторой окрестности имеем $df = \partial_i f dx^i = f_i \omega^i$, то величины $f_i = x_i^j \partial_j f$ являются координатами указанного ко-векторного поля и называются *пфаффовыми производными* функции f по отношению к кореперу $\{\omega^i\}$ [2, с. 67], или *обобщенными частными производными* [3, с. 182]. Аналогично функциям векторы $\varepsilon_{ij} = x_i^k x_j^l \partial_{kl} + x_{ij}^k x^l \partial_l$, являющиеся ко-эффицентами при базисных формах ω^i , называются *пфаффовыми производными векторов* ε_i .

Зададим связность в расслоении касательных линейных реперов над многообразием X_m способом Лаптева — Лумисте [10]:

$$\tilde{\omega}_j^i = \omega_j^i - \Gamma_{jk}^i \omega^k; \quad \Delta \Gamma_{jk}^i + \omega_{jk}^i = \Gamma_{jkl}^i \omega^l, \quad (1.1)$$

где тензорный дифференциальный оператор Δ имеет вид

$$\Delta \Gamma_{jk}^i = d\Gamma_{jk}^i + \Gamma_{jk}^s \omega_s^i - \Gamma_{sk}^i \omega_j^s - \Gamma_{js}^i \omega_k^s.$$

В [7] с помощью перехода в уравнениях (1.1₂) к натуральному кореперу получено разложение для компонент объекта аффинной связности $\Gamma_{jk}^i = -x_{jk}^i + \gamma_{jk}^i$ с помощью слоевых координат x_{jk}^i и тензора деформации $\gamma_{jk}^i = \gamma_{jk}^i(x^l, x_s^l)$. При этом объекты кручения T_{jk}^i и кривизны R_{jkl}^i аффинной связности выражаются через тензор деформации γ_{jk}^i по формулам

$$\frac{1}{2} T_{jk}^i = \gamma_{[jk]}^i, \quad \frac{1}{2} R_{jkl}^i = \frac{\partial \gamma_{jlk}^i}{\partial x^s} x_{l] }^s - \gamma_{j[k}^s \gamma_{sl]}^i. \quad (1.2)$$

Равенство нулю тензора деформации γ_{jk}^i выделяет плоскую и симметричную связность $\Gamma_{jk}^i = -x_{jk}^i$, которая названа *простейшей* [7] (*канонической плоской* [4, с. 94]).

Ковариантные производные базисных векторов ε_i относительно аффинной связности Γ_{jk}^i выражаются по формулам

$$\nabla_j \varepsilon_i = \varepsilon_{ij} + \varepsilon_k \Gamma_{ij}^k. \quad (1.3)$$

Выражение для дифференциалов этих векторов $\tilde{\varepsilon}_{ij} = \varepsilon_{ij} + \varepsilon_k \Gamma_{ij}^k$ имеет вид

$$\Delta \tilde{\varepsilon}_{ij} = \varepsilon_k (\Delta \Gamma_{ij}^k + \omega_{ij}^k) + \omega^k (\varepsilon_{ijk} + \Gamma_{ij}^l \varepsilon_{lk}). \quad (1.4)$$

Поскольку компоненты Γ_{jk}^i объекта аффинной связности удовлетворяют уравнениям (1.1₂), то уравнения (1.4) принимают вид $\Delta \tilde{\varepsilon}_{ij} = \omega^k (\varepsilon_l \Gamma_{ijk}^l + \varepsilon_{ijk} + \Gamma_{ij}^l \varepsilon_{lk})$. Векторы $\tilde{\varepsilon}_{ij}$ относительно инвариантны, так как неподвижны в совокупности при фиксации точки $M \in X_m$, которую обеспечивают уравнения $\omega^i = 0$. На векторы $\tilde{\varepsilon}_{ij}$ натянуто *оснащающее подпространство* $HT^2 X_m = \text{span}(\tilde{\varepsilon}_{ij})$ пространства $T^2 X_m$ [9, с. 49].

2. Плоская связность $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^l$. Рассмотрим в касательном пространстве TX_m новый базис $\{u_i\}$, векторы (векторные поля) которого раскладываются в исходном базисе $\{\varepsilon_i\}$ по формулам $u_i = f_i^j \varepsilon_j$, причем функции $f_j^i = f_j^i(x^k, x^l)$ образуют невырожденную матрицу, то есть $\det(A_j^i) \neq 0$. При дифференцировании векторов u_i получим

$$du_i = (df_i^j + f_i^k \omega_k^j) \varepsilon_j + f_i^j \varepsilon_{jk} \omega^k.$$

Если функции f_j^i удовлетворяют уравнениям

$$df_j^i + f_j^k \omega_k^i = f_{jk}^i \omega^k, \quad (2.1)$$

то каждый из векторов u_i относительно инвариантен (неподвижен при фиксации точки) и их смещения определяются уравнениями

$$du_i = u_{ik} \omega^k,$$

где введено обозначение

$$u_{ik} = f_{ik}^j \varepsilon_j + f_i^j \varepsilon_{jk}. \quad (2.2)$$

Из уравнений (2.1) следует, что

$$df_j^i(\varepsilon_k) = f_{jl}^i \omega^l(\varepsilon_k) - f_j^l \omega_l^i(\varepsilon_k) = f_{jk}^i + f_j^l x_{lk}^i,$$

а учитывая равенства $\partial_{\varepsilon_k} f_j^i = \varepsilon_k(f_j^i) = df_j^i(\varepsilon_k)$, получим

$$\partial_{\varepsilon_k} f_j^i = f_{jk}^i + f_j^l x_{lk}^i. \quad (2.3)$$

Значит, пфаффовы производные $f' = (f_{jk}^i)$ имеют вид

$$f_{jk}^i = \partial_{\varepsilon_k} f_j^i - f_j^l x_{lk}^i. \quad (2.3')$$

Переходя в уравнениях (2.1) к натуральному кобазису, получим частные производные

$$\partial_k f_j^i = f_j^l x_{ls}^i x_k^s + x_k^l f_{jl}^i, \quad \partial_k^l f_j^i = \delta_k^i f_j^s x_s^l. \quad (2.4)$$

Пфаффовы производные f_{jk}^i объекта f_j^i удовлетворяют сравнениям $\Delta f_{ik}^j + f_i^l \omega_{lk}^j \equiv 0 \pmod{\omega^j}$. Для обратного тензора f_j^i ($f_k^i f_j^k = \delta_j^i$) справедливы сравнения $d f_j^i - f_k^i \omega_j^k \equiv 0$.

Заменяя в уравнениях (2.1) слоевые формы ω_k^i на формы связности $\tilde{\omega}_k^i = \omega_k^i - \Gamma_{kl}^i \omega^l$, получим $\nabla f_j^i = \omega^k \nabla_k f_j^i$ [2, с. 65], где $\nabla f_j^i = df_j^i + f_j^k \tilde{\omega}_k^i$ — ковариантный дифференциал,

$$\nabla_k f_j^i = f_{jk}^i - f_j^l \Gamma_{lk}^i \quad (2.5)$$

— ковариантные производные невырожденного тензора f_j^i .

Замечание. 1. Выражение (2.5) представляет собой ковариантные производные для n контравариантных (то есть одноиндексных) тензоров, поэтому оно содержит одно слагаемое с Γ . 2. Если вместо форм связности (1.1) рассматривать формы связности с плюсом $\tilde{\omega}_k^i = \omega_k^i + \Gamma_{kl}^i \omega^l$, то выражение (2.5) совпадет с классическим выражением ковариантных производных вектора, где оба слагаемых с плюсом. В традиционном задании связности методом Лаптева формы связности задаются в виде разности слоевых форм и линейной комбинации базисных форм (см., напр., [5, с. 166]).

Внешний дифференциал от ковариантных дифференциалов ∇f_j^i приведем к виду

$$D(\nabla f_j^i) = \nabla f_j^k \wedge \omega_k^i + \frac{1}{2} f_j^k R_{kls}^i \omega^l \wedge \omega^s. \quad (2.6)$$

Ковариантные производные $\nabla_k f_j^i$ образуют тензор, значит, его обращение в нуль инвариантно и задает абсолютный параллелизм векторов u_i . Равенство нулю ковариантных производных $\nabla_k f_j^i$ (2.5) эквивалентно соотношению $f_{ik}^j = f_i^l \Gamma_{lk}^j$. Учитывая невырожденность коэффициентов f_i^l , из последнего соотношения можно найти выражение объекта связности $\Gamma_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i(f, f')$ через тензор $f = (f_j^i)$ и его пфаффовы производные $f' = (f_{jk}^i)$: $\Gamma_{jk}^i = f_j^l f_{lk}^i$. При этом векторы u_i перено-

сются абсолютно параллельно в связности Γ_{jk}^i , значит, связность является плоской, то есть $R_{kls}^i = 0$. Тогда (2.6) упрощается и принимает вид $D(\nabla f_j^i) = \nabla f_j^k \wedge \omega_k^i$. Будем обозначать эту плоскую связность $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i$, то есть

$$\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i = f_{lk}^i \overset{*}{f}_j^l, \quad (2.7)$$

а с учетом (2.3')

$$\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i = \overset{*}{f}_j^l \partial_{\varepsilon_k} f_l^i - x_{jk}^i. \quad (2.7')$$

Учитывая выражение (1.3) для горизонтальных векторов, из (2.2) получим $u_{ik} = f_i^j \tilde{\varepsilon}_{jk} + (f_{ik}^j - f_i^l \overset{f}{\Gamma}_{lk}^j) \varepsilon_j$. Если (2.7) выполняется, то пфаффовы производные u_{ik} векторов u_i нового репера линейно выражаются через горизонтальные векторы $\tilde{\varepsilon}_{jk}$ связности $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^l$, то есть $u_{ik} = f_i^j \tilde{\varepsilon}_{jk} \in HT^2 X_m$. При этом $du_i = f_i^j \tilde{\varepsilon}_{jk} \omega^k$, то есть векторы u_i переносятся параллельно в связности $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i$, если они смещаются в горизонтальном подпространстве $HT^2 X_m$.

Утверждение. *Невырожденный тензор f_j^i , удовлетворяющий уравнениям (2.1), порождает объект $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i$ (2.7) плоской связности.*

Обратно, если связность является плоской, то векторы u_i переносятся абсолютно параллельно, ковариантные производные (2.5) равны нулю, а объект связности выражается по формуле (2.7), то есть объект связности порождается невырожденным тензором f_j^i .

Замечание. В [8] эта задача была решена чисто аналитически: набор тензоров f_j^i со специальными полями

$$df_j^i + f_j^k \omega_k^i = f_j^l \Gamma_{lk}^i \omega^k \quad (\det(f_j^i) \neq 0)$$

позволяет построить объект плоской связности Γ_{lk}^i , то есть аффинная связность, порожденная пфаффовыми производными этого специального невырожденного тензора, является плоской.

Замечание. Если $f_j^i = x_j^i$, то сравнивая (2.1) с dx_j^i , получим $f_{jk}^i = -x_{jk}^i$. Тогда из (2.7) следует, что $F_{jk}^i = -x_{jk}^i$ — простейшая связность.

Подставляя (2.7) в (2.3), получим

$$\partial_{\varepsilon_l} f_j^i = f_j^k \overset{f}{\Gamma}_{kl}^i + f_j^k x_{kl}^i = f_j^k (\overset{f}{\Gamma}_{kl}^i + x_{kl}^i). \quad (2.9)$$

Используя объект деформации $\overset{f}{\gamma}_{kl}^i = \overset{f}{\Gamma}_{kl}^i + x_{kl}^i$ связности $\overset{f}{\Gamma}_{kl}^i$, выражение (2.9) запишем в виде $\partial_{\varepsilon_l} f_j^i = f_j^k \overset{f}{\gamma}_{kl}^i$, откуда деформация $\overset{f}{\gamma}_{jk}^i$ связности $\overset{f}{\Gamma}_{jk}^i$ выражается по формуле

$$\overset{f}{\gamma}_{jk}^i = \overset{*}{f}_{j \quad l}^l \partial_{\varepsilon_k} f_l^i, \quad (2.10)$$

или (подробно) $\overset{f}{\gamma}_{jk}^i = \overset{*}{f}_{j \quad s}^s \overset{*}{x}_{k \quad l}^l \partial_l f_s^i$. Подставляя $\overset{f}{\gamma}_{jk}^i = \overset{*}{f}_{j \quad s}^s \overset{*}{x}_{k \quad l}^l \partial_l f_s^i$ в выражения (1.2) для кручения и кривизны, получим

$$\overset{f}{T}_{jk}^i = \overset{f}{\gamma}_{[jk]}^i = \overset{*}{f}_{[j \quad s}^s \overset{*}{x}_{k \quad l}^l \partial_l f_s^i = \overset{*}{f}_{[j \quad s}^s \partial_{\varepsilon_k]} f_s^i, \quad \overset{f}{R}_{jkl}^i = 0.$$

Симметрия и несимметрия объекта связности не связана с симметрией или несимметрией словых координат x_{jk}^i .

Теорема. *Невырожденный тензор f_j^i , удовлетворяющий уравнениям (2.1), порождает тензор деформации γ_{jk}^i несимметрической плоской связности $\Gamma_{jk}^i = \gamma_{jk}^i - x_{jk}^i$*

$$\Gamma_{jk}^i = -x_{jk}^i + f_{j^*}^s x_{k^*}^l \partial_l f_s^i$$

с кручением $T_{jk}^i = f_{[j^}^s x_{k^*}^l] \partial_l f_s^i$.*

Известно, что пространства нулевой кривизны характеризуются существованием n независимых полей абсолютно параллельных векторов или ковекторов [6, с. 134—136].

Рассмотрим плоскую аффинную связность, заданную не в расслоении линейных реперов, а на самом многообразии. При таком рассмотрении компоненты объекта связности зависят от локальных координат x^i , а величины x_k^i, x_{jk}^i — это матрицы частных производных преобразования $x^i = x^i(y^j)$. Возьмем m тензоров (f_1^i, \dots, f_m^i) , в совокупности образующих невырожденный объект $f = (f_j^i)$ ($\det(f_j^i) \neq 0$), со следующим законом преобразования при переходе к новым координатам:

$$\bar{f}_j^i = f_j^k x_{k^*}^{i^*}, \quad f_j^i = \bar{f}_j^k x_k^i, \quad (2.11)$$

при этом $f_j^i = f_j^i(x^k)$. Дифференцируя выражение (2.11₂) по x_l^k , получим

$$\partial_k^l f_j^i = \bar{f}_j^s \partial_k^l x_s^i = f_j^t x_t^s \delta_s^l \delta_k^i = \delta_k^i f_j^t x_t^l,$$

что совпадает с (2.4₂). Из (2.11₂) выразим $\bar{f}_j^i = x_j^k f_{j^*}^{i^*}$.

Рассмотрим объект (ср. [6, с. 135]) $F_{jk}^i = f^i_j \frac{\partial f_l^i}{\partial x^k}$, тогда, преобразуя $\bar{F}_{jk}^i = \bar{f}^i_j \frac{\partial \bar{f}_l^i}{\partial y^k}$, получим закон аналогичный закону для компонент связности (см. [8; 11, р. 246])

$$\bar{F}_{jk}^i = x_j^p x_k^t F_{pt}^s x_s^i - x_{jk}^p x_p^i.$$

Аналогично можно рассматривать абсолютно параллельные ковекторные поля $\theta^i = f_j^i \omega^j$ для плоской аффинной связности.

3. Симметрическая плоская связность $\overset{fs}{\Gamma}_{lk}^i$. Абсолютно параллельные ковекторные поля $\theta^i = f_j^i \omega^j$ порождают плоскую связность, но не симметрическую. Для задания плоской и симметрической связности рассмотрим формы

$$ds^i = s_j^i \omega^j, \quad (3.1)$$

где $s^i = s^i(x^j)$ — функции базисных координат x^i , причем $\det(s_j^i) \neq 0$; $s = (s^i) = (s^1, \dots, s^m)$ — набор функций. Выражение на пфаффовы (обобщенные) производные s_j^i имеет вид

$$s_j^i = x_j^k \partial_k s^i. \quad (3.2)$$

Равенство (3.2) можно записать в виде $s_j^i = \partial_{\varepsilon_j} s^i$, где $\partial_{\varepsilon_j} s^i = \varepsilon_j(s^i) = ds^i(\varepsilon_j)$. Продолжая (3.1), получим уравнения на производные s_j^i :

$$ds_j^i - s_k^i \omega_j^k = s_{jk}^i \omega^k \quad (s_{jk}^i = s_{kj}^i). \quad (3.3)$$

Действуя формами $ds^i = s_j^i \omega^j$ на векторы $u_i = f_i^j \varepsilon_j$, получим $ds^i(u_j) = s_k^i \omega^k(f_j^l \varepsilon_l) = s_k^i f_j^k$. Кобазис $\{ds^i\}$ сопряжен базису $\{u_i\}$, если $s_k^i f_i^k = \delta_j^i$, то есть $s_k^i = f_i^k$. Тогда из (3.2) следует

$${}^* s_j^i = x_k^i \frac{\partial x^k}{\partial s^j}. \quad (3.4)$$

Пусть ковекторы ds^i (3.1) переносятся абсолютно параллельно. Из уравнений (3.3) следует, что ковариантные производные объекта s_j^i в связности Γ_{jk}^i имеют вид $\nabla_k s_j^i = s_{jk}^i + s_l^i \Gamma_{jk}^l$ и обращаются в нуль, если $s_{jk}^i = -s_l^i \Gamma_{jk}^l$, то есть $\Gamma_{jk}^i = -s_l^i s_{jk}^l$. Поскольку ковариантные производные $\nabla_k s_j^i$ равны нулю, а пфаффовы производные s_{jk}^l симметричны, то кривизна и кручение этой связности (3.5) равны нулю. Обозначим ее объект $\overset{fs}{\Gamma}_{lk}^i$, то есть

$$\overset{fs}{\Gamma}_{lk}^i = -s_l^i s_{jk}^l. \quad (3.5)$$

Из уравнений (3.3) следует, что $ds_j^i(\varepsilon_k) = s_{jk}^i - s_l^i x_{jk}^l$ или $\partial_{\varepsilon_k} s_j^i = s_{jk}^i - s_l^i x_{jk}^l$. Значит, пфаффовы производные s_{jk}^i имеют вид

$$s_{jk}^i = \partial_{\varepsilon_k} s_j^i + s_l^i x_{jk}^l. \quad (3.6)$$

Из соотношений (3.5, 3.6) следует, что

$$s_l^i (\overset{fs}{\Gamma}_{lk}^i + x_{jk}^l) = -\partial_{\varepsilon_k} s_j^i,$$

откуда для деформации γ_{jk}^{fs} связности Γ_{lk}^{fs} (3.5) имеем

$$\gamma_{jk}^{fs} = -s^i \partial_{\varepsilon_k} s_j^l,$$

а с учетом (3.4) получим симметричную деформацию

$$\gamma_{jk}^{fs} = -x_t^i \frac{\partial x^t}{\partial s^l} x_j^p x_k^q \partial_{pq} s^l$$

и симметричную связность $\Gamma_{jk}^{fs} = -x_{jk}^i - x_t^i \frac{\partial x^t}{\partial s^l} x_j^p x_k^q \partial_{pq} s^l$.

Если считать, что наборы $\{ds^i\}$, $\{u_j\}$ сопряжены, то есть $s_k^i = A_k^i$, то $\gamma_{jk}^i = -A_l^i \partial_{\varepsilon_k} A_j^l$, а учитывая $\delta_j^i = A_k^i A_j^k$, получим $\gamma_{jk}^i = A_j^l \partial_{\varepsilon_k} A_l^i$, что совпадает с (2.10). Но там A_j^i не являются производными, а в данном случае $s_j^i = A_j^i$ это пфаффовы производные.

Замечание. Если $s^i = x^i$, то $s_j^i = x_j^i$, $\Gamma_{jk}^i = -x_{jk}^i$. Базисные x^i и слоевые координаты x_j^i являются генераторами [8] простейшей связности $\Gamma_{jk}^i = -x_{jk}^i$.

Если объект аффинной связности строится в результате двукратного вычисления пфаффовых производных объекта s^i , то кривизна и кручение этой связности равны нулю.

Обратимся снова к связности, заданной на многообразии, а не в расслоении. Рассмотрим формы

$$ds^i = s_j^i dx^j,$$

где $s^i = s^i(x^j)$ — функции базисных координат x^i , $s_j^i = \partial_k s^i$, причем $\det(s_j^i) \neq 0$. Поскольку $s = (s^i) = (s^1, \dots, s^m)$ — набор

функций, то набор их градиентов s_j^i образует набор ковариантных тензоров, для которых ковариантные производные имеют вид $\nabla_k s_j^i = \partial_k s_j^i - s_l^i \Gamma_{jk}^l$. Обращение их в нуль дает

$$s_l^i \Gamma_{jk}^l = \partial_k s_j^i, \text{ откуда } \Gamma_{jk}^i = \frac{\partial x^i}{\partial s^t} \frac{\partial s^t}{\partial x^j \partial x^k}. \text{ Этот объект удовлетво-}$$

ряет уравнениям для компонент объекта связности; он симметричен и его кривизна равна нулю. Таким образом, справедлива

Теорема. Объект

$$\Gamma_{jk}^i = \frac{\partial x^i}{\partial s^t} \frac{\partial s^t}{\partial x^j \partial x^k},$$

порожденный функциями $s^i = s^i(x^j)$ (причем $\det(\partial_k s^i) \neq 0$), является объектом симметричной и плоской аффинной связности на многообразии.

Список литературы

1. Акивис М.А. Многомерная дифференциальная геометрия. Калинин, 1977.
2. Евтушик Л.Е., Лумисте Ю.Г., Остиану Н.М., Широков А.П. Дифференциально-геометрические структуры на многообразиях // Итоги науки и техн. Сер. Пробл. геом. / ВИНТИ. Т. 9. М., 1979.
3. Зуланке Р., Винтген П. Дифференциальная геометрия и расслоения. М., 1975.
4. Кобаяси Ш., Номидзу К. Основы дифференциальной геометрии / пер. с англ. М., 1981. Т. 1.
5. Лантес Г.Ф. Основные инфинитезимальные структуры высших порядков на гладком многообразии // Тр. геом. семина. / ВИНТИ. М., 1966. Т. 1. С. 139—189.
6. Норден А.П. Пространства аффинной связности. М., 1976.
7. Полякова К.В. Специальные аффинные связности 1-го и 2-го порядков // Диф. геом. многообр. фигур. 2015. Вып. 46. С. 114—128.

8. Полякова К.В. Generators of flat and symmetric flat affine connections // Abstracts of the conference: Problems of modern topology and its applications. Tashkent, 2016. P. 82—83.

9. Шевченко Ю.И. Оснащения голономных и неголономных гладких многообразий. Калининград, 1998.

10. Шевченко Ю.И. Приемы Лаптева и Лумисте задания связности в главном расслоении // Диф. геом. многообр. фигур. 2006. Вып. 37. С. 179—187.

11. Kolář I., Michor P. W., Slovák J. Natural operations in differential geometry. Berlin, 1993.

*K. Polyakova*¹

¹ Immanuel Kant Baltic Federal University

14 A. Nevskogo ul., Kaliningrad, 236016, Russia

polyakova_@mail.ru

Affine connections generated
by absolutely parallel vector and covector fields

Submitted on April 11, 2018

Affine connections are considered both on an n -dimensional manifold and in the linear fibre bundle over the manifold. The expressions for the flat connection object in the terms of coordinates of absolutely parallel n vectors (covectors) and their Pfaffian derivatives and also for the symmetric flat connection object in the terms of coordinates of absolutely parallel n covectors (differentials of n functions) are found.

Keywords: pfaffian (generalized) derivatives, absolute parallelism, flat affine connection, symmetric affine connection.

References

1. Akivis, M.A.: Multidimensional differential geometry. Kalinin (1977) (in Russian).

2. Evtushik, L.E., Lumiste, Yu.G., Ostianu, N.M., Shirokov, A.P.: Differential-geometric structures on manifolds. Journal of Soviet Mathematics, **14**:6, 1573—1719 (1980).

3. *Zulanke, R., Vintgen, P.*: Differential geometry and bundles. Mir, Moscow (1975) (in Russian).
4. *Kobayasi, S., Nomizu, K.*: Foundations of differential geometry. V. 1 (1963).
5. *Laptev, G.F.*: Main infinitesimal structures of higher orders on smooth manifold. Tr. Geom. Semin. VINITI. M., vol. 1, 139—189 (1966) (in Russian).
6. *Norden, A.P.*: Spaces with an affine connection. Nauka, Moscow (1976) (in Russian).
7. *Polyakova, K.V.*: Special affine connection of the 1st and 2nd orders. Differ. Geom. Mnogoobr. Figur. Kaliningrad. 46, 114—128 (2015) (in Russian).
8. *Polyakova, K.V.*: Generators of flat and symmetric flat affine connections. Abstracts of the conference: Problems of modern topology and its applications. Tashkent. Pp. 82—83 (2016).
9. *Shevchenko, Yu.I.*: Closings of holonomic and non-holonomic smooth manifolds. Kaliningrad (1998) (in Russian).
10. *Shevchenko, Yu.I.*: Laptev and Lumiste methods of giving connection in principal fiber bundle. Differ. Geom. Mnogoobr. Figur. Kaliningrad. 37, 179—187 (2006) (in Russian).
11. *Kolář, I., Michor, P.W., Slovák, J.*: Natural operations in differential geometry. Springer-Verlag, Berlin (1993).