

К. В. Полякова

ПСЕВДОВЕКТОР И ЕГО ПАРАЛЛЕЛЬНОЕ ПЕРЕНЕСЕНИЕ

Рассматриваются ковариантная производная касательного вектора и псевдовектора относительно аффинной связности. Описываются параллельные перенесения касательного вектора и псевдовектора.

Covariant derivatives of tangent tensor and pseudotensor are considered. Parallel displacements of tangent tensor and pseudotensor are described.

Ключевые слова: тензор и псевдотензор, ковариантная производная тензора и псевдотензора, параллельное перенесение вектора и псевдовектора.

Key words: tensor and pseudotensor, covariant derivative of tensor and pseudotensor, parallel displacement of tensor and pseudotensor.

1. Параллельное перенесение вектора

Рассмотрим касательное пространство $TX_m = span(\varepsilon_i)$ к многообразию X_m в некоторой его точке и произвольное касательное векторное поле $v = v^i \varepsilon_i \in TX_m$. Дифференцируя вектор v , получим

$$dv = \varepsilon_i (dv^i + v^j \omega_j^i) + v^i \varepsilon_{ij} \omega^j, \tag{1}$$

$T^2X_m = span(\varepsilon_i, \varepsilon_{ij})$ — соприкасающееся пространство (т.е. касательное пространство 2-го порядка). Условия инвариантности вектора v можно записать в виде

$$\Delta v^i = v_j^i \omega_j^i \quad (\Delta v^i = dv^i + v^j \omega_j^i), \tag{2}$$

тогда $dv = v_i \omega^i$, где $v_i = v^j \varepsilon_j + v^j \varepsilon_{ji}$. Компоненты v^i образуют тензор, при этом $\bar{d}v = 0$, где $\bar{d} = d|_{\omega^i=0}$ — дифференциал при фиксации точки базы, т.е. дифференциал в слое, а не на всем расслоении. Слоевые формы ω_j^i расслоения линейных реперов LX_m при $\omega^i = 0$ становятся инвариантными формами $\bar{\omega}_j^i = -x_j^k dx_k^i$ линейной группы $L=GL(m)$ [4, с. 161].

Рассмотрим классический тензорный закон преобразований для вектора v : $\hat{v}^i = v^j x_j^i$ ($v^i = \hat{v}^j x_j^i$). Полагая $\omega^i = 0$ и $d\hat{v}^i = 0$, найдем $\bar{d}v^i$:



$\bar{d}v^i = \hat{v}^i dx_j^i = v^k x^i_k dx_j^i = -v^j \bar{\omega}_j^i$, т.е. приходим к тензорному закону Г. Ф. Лаптева $\bar{\Delta}v^i = 0$, где $\bar{\Delta}v^i = dv^i + v^k \bar{\omega}_k^i$, который на расслоении имеет вид уравнений $\Delta v^i = v^j \omega^j$ или сравнений $\Delta v^i \equiv 0 \pmod{\omega^k}$. Значит, классический тензор – это тензор Лаптева при $\omega^i = 0$.

Интегрируя уравнения $\bar{\Delta}v^i = 0$, также получаются соотношения $v^i = \bar{v}^i x_j^i$ [2, с. 23].

Ковариантный дифференциал и ковариантные производные компонент v^i относительно аффинной связности Γ_{jk}^i имеют вид $\nabla v^i = dv^i + v^j \tilde{\omega}_j^i$, $\nabla_j v^i = v^i_j - v^k \Gamma_{kj}^i$, где $\tilde{\omega}_j^i = \omega_j^i - \Gamma_{jk}^i \omega^k$ – формы аффинной связности, при этом $\nabla v^i = \omega^j \nabla_j v^i$. Внешний дифференциал от ковариантного дифференциала имеет следующий вид:

$$D(\nabla v^i) = \nabla v^j \wedge \tilde{\omega}_j^i + \frac{1}{2} R_{jki}^i v^j \omega^k \wedge \omega^l.$$

Если связность является плоской ($R_{jki}^i = 0$), то $D(\nabla v^i) = \nabla v^j \wedge \tilde{\omega}_j^i$, т.е. система $\nabla v^i = 0$, задающая параллельное перенесение вектора, вполне интегрируема.

Уравнение (1) принимает вид

$$dv = \varepsilon_i \nabla v^i + v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j, \quad (3)$$

где $\tilde{\varepsilon}_{ij} = \varepsilon_{ij} + \Gamma_{ij}^k \varepsilon_k$; $HT^2 X_m = \text{span}(\tilde{\varepsilon}_{ij})$ – горизонтальное подпространство связности Γ_{jk}^i [8; 10]. Вектор $v = v^i \varepsilon_i$ переносится параллельно в аффинной связности Γ_{jk}^i , если его инфинитезимальное смещение лежит в горизонтальном подпространстве $HT^2 X_m$ [9, с. 95]. Действительно, если $\nabla v^i = 0$, то $dv = v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j$.

2. Псевдотензор

Вместо уравнений (2) будем рассматривать выражения

$$\Delta v^i = v^i \Omega + v^j \omega^j, \quad (4)$$

которые при фиксации точки базы принимают вид

$$\bar{\Delta}v^i = v^i \Omega. \quad (4')$$

Усеченным объектом [5], или псевдотензором [10, с. 46] называется объект, не являющийся геометрическим объектом, обращение которого в нуль имеет инвариантный смысл. Понятия псевдотензора и псевдовектора используются также в другом смысле (см., напр.: [1, с. 23; 7, с. 238]).



Будем говорить, что объект v с компонентами v^i , удовлетворяющими уравнениям (4), образует псевдовектор. С учетом уравнений (4) выражение (1) принимает следующий вид:

$$dv = v\Omega + v_i\omega^i,$$

при этом $\bar{d}v = v\bar{\Omega}$. Значит, псевдовектор v задает касательное направление.

Рассмотрим случаи правильной продолжаемости уравнений (4). Дифференцируя (4), получим

$$(\Delta v_j^i + v^k\omega_{kj}^i - v_j^i\Omega) \wedge \omega^j + v^i D\Omega = 0. \quad (5)$$

Чтобы найти уравнения на пфаффовы производные v_j^i псевдовектора v^i , требуется применение леммы Картана в выражении (5), что возможно в двух случаях: $D\Omega = \Omega_j \wedge \omega^j$ или $D\Omega = 0$. Если $D\Omega = \Omega_j \wedge \omega^j$, то

$$\Delta v_j^i + v^k\omega_{kj}^i - v_j^i\Omega + v^i\Omega_j = v_{jk}^i\omega^k \quad (v_{jk}^i = v_{kj}^i). \quad (5')$$

Если $D\Omega = 0$, то

$$\Delta v_j^i + v^k\omega_{kj}^i - v_j^i\Omega = v_{jk}^i\omega^k \quad (v_{jk}^i = v_{kj}^i).$$

Можно конкретизировать вид формы Ω следующими способами:

- а) $\Omega = \xi_i dx^i + \xi_i^j dx_j^i$;
- б) $\Omega = d \ln f \quad (f = f(x^i, x_j^i))$;
- в) $\Omega = d \ln J, \quad J = \det x_j^i$.

Рассмотрим подробнее эти случаи во взаимосвязи с правильной продолжаемостью уравнений (4) и параллельным перенесением касательного направления в аффинной связности.

Из уравнений (4) можно предположить, что форма Ω имеет вид $\Omega = \xi_i dx^i + \xi_i^j dx_j^i$. Тогда в фиксированной точке (x^i) имеем $\bar{\Delta}v^i = v^i \xi_i^j dx_j^i$,

$$\bar{d}v^i + v^k \bar{\omega}_k^i = v^i \bar{\Omega}, \quad (6)$$

или подробнее

$$\bar{d}v^i + v^k \bar{\omega}_k^i = v^i \xi_i^j dx_j^i. \quad (6')$$

Переходя от натурального корепера $\{dx^i, dx_j^i\}$ к произвольному $\{\omega^i, \omega_j^i\}$, получим $\Omega = \mu_i \omega^i + \mu_i^j \omega_j^i$, где $\mu_i = \xi_j x_i^j - \xi_j^k x_{ki}^j x^k$, $\mu_i^j = -\xi_i^k x_k^j$. Уравнения на компоненты μ_i, μ_i^j имеют вид

$$\Delta \mu_i = \mu_{ij} \omega^j, \quad d\mu_i^j + \mu_{[i}^k \omega_{k]}^j = \mu_{ik}^j \omega^k,$$

где альтернирование по парам индексов имеет вид $\mu_{[i}^k \omega_{k]}^j = \frac{1}{2}(\mu_i^k \omega_k^j - \mu_k^i \omega_i^k)$. В этом случае



$$D\Omega = \mu_{ij}\omega^j \wedge \omega^i + \mu_{ik}^j\omega^k \wedge \omega_j^i + \mu_i^j\omega^k \wedge \omega_{jk}^i,$$

т. е.

$$D\Omega = \Omega_i \wedge \omega^i \quad (\Omega_i = \mu_{ij}\omega^j - \mu_{ki}^j\omega_j^k - \mu_k^j\omega_{ji}^k). \quad (7)$$

Значит, уравнения (4) правильно продолжаемы и с учетом (5') и (7) дают

$$\Delta v_j^i + v^k \omega_{kj}^i - v_j^i \Omega + v^i (\mu_{jk}^i \omega^k - \mu_{kj}^l \omega_l^k - \mu_k^l \omega_{ij}^k) = v_{jk}^i \omega^k \quad (v_{jk}^i = v_{kj}^i).$$

Рассмотрим законы преобразований

8

$$\hat{v}^i = v^j x_j^i f, \quad v^i = \hat{v}^j x_j^i f, \quad f \cdot f = 1, \quad f = f(x^i, x_j^i).$$

Считая $\omega^i = 0$ и $d\hat{v}^i = 0$, найдем $\bar{d}v^i$:

$$\bar{d}v^i = \hat{v}^j (dx_j^i f + x_j^i df) = v^k x_k^j f^* (fdx_j^i + x_j^i df),$$

откуда

$$\bar{d}v^i = -v^j \bar{\omega}_j^i + v^i f^* df. \quad (8)$$

Сравнивая выражения (6) и (8), получим $\bar{\Omega} = f^* \bar{d}f = \bar{d} \ln f$, а учитывая (6'), имеем $\xi_i^j = f^* \partial_i^j f$. Будем также считать, что $\xi_i = f^* \partial_i f$. Тогда $\Omega = f^* df = d \ln f$. В этом случае $D\Omega = 0$. Следовательно, закон $\hat{v}^i = v^j x_j^i f^*$ соответствует заданию псевдовектора (направления).

Если $f^* = \det(x_j^i) = J$, то закон $\bar{v}^i = v^j x_j^i J$ определяет относительный тензор. Значит, относительный тензор является частным случаем псевдотензора Остиану – Шевченко. В этом случае $\Omega = J^* dJ = d \ln J$.

3. Параллельное перенесение псевдовектора

Из (4) следует, что в самом общем случае ковариантный дифференциал и ковариантные производные псевдовектора имеют вид

$$\overset{\Omega}{\nabla} v^i = dv^i + v^j \tilde{\omega}_j^i - v^i \Omega, \quad \overset{\Omega}{\nabla}_j v^i = v_j^i - v^k \Gamma_{kj}^i.$$

Замечание. В [6] для описания параллельного перенесения произвольного направления на поверхности проективного пространства рассматривалась аналогичная конструкция на поверхности проективного пространства, названная *проективно-ковариантным дифференциалом*.

Внешний дифференциал от ковариантного дифференциала приведем к виду

$$D\overset{\Omega}{\nabla} v^i = \overset{\Omega}{\nabla} v^j \wedge (\tilde{\omega}_j^i - \delta_j^i \Omega) + \frac{1}{2} R_{jkl}^i v^j \omega^k \wedge \omega^l - v^i D\Omega.$$



Если связность является плоской ($R^i_{jkl} = 0$), то

$$D\overset{\Omega}{\nabla}v^i = \overset{\Omega}{\nabla}v^j \wedge (\tilde{\omega}_j^i - \delta_j^i\Omega) - v^i D\Omega,$$

и система $\overset{\Omega}{\nabla}v^i = 0$, задающая параллельное перенесение направления, вполне интегрируема, если $D\Omega = 0$. Уравнение (1) принимает вид

$$dv = \varepsilon_i \overset{\Omega}{\nabla}v^i + v\Omega + v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j.$$

Утверждение. Касательное направление, т. е. псевдовектор $v = v^i \varepsilon_i$, переносится параллельно в аффинной связности Γ^i_{jk} , если его инфинитезимальное смещение лежит в подпространстве $\text{span}(v, \tilde{\varepsilon}_{ij})$.

Доказательство. Действительно, если $\overset{\Omega}{\nabla}v^i = 0$, то $dv = v\Omega + v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j$.

Если $\Omega = \mu_i \omega^i + \mu_j^i \omega_j^i$, то ковариантный дифференциал и ковариантные производные псевдовектора имеют вид

$$\overset{\mu}{\nabla}v^i = dv^i + v^j \tilde{\omega}_j^i - v^i \mu_j^k \tilde{\omega}_k^j, \quad \overset{\mu}{\nabla}_j v^i = v^i - v^k \Gamma_{kj}^i + v^i \mu_j + v^i \mu_j^k \Gamma_{kj}^i.$$

Ковариантные производные псевдовектора образуют псевдотензор вместе с ковариантными производными $\nabla_j \mu_i^k$, так как

$$\Delta(\overset{\mu}{\nabla}_j v^i) \equiv \Omega \overset{\mu}{\nabla}_j v^i + v^i \omega_j^k \nabla_j \mu_i^k.$$

Тогда выражения (1) имеют вид

$$dv = \varepsilon_i \overset{\mu}{\nabla}v^i + v(\mu_j^k \tilde{\omega}_k^j) + v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j.$$

Как и в общем случае с дифференциалом $\overset{\Omega}{\nabla}v^i$, справедливо утверждение о параллельном перенесении направления. Действительно, если $\overset{\mu}{\nabla}v^i = 0$, то $dv = v(\mu_j^k \tilde{\omega}_k^j) + v^i \tilde{\varepsilon}_{ij} \omega^j$.

При $\Omega = f^* df = d \ln f$ имеем $D\Omega = 0$, значит, система уравнений $\overset{f}{\nabla}v^i = 0$ является вполне интегрируемой в плоской связности.

Найдем ковариантные производные относительного вектора, считая, что они образуют относительный тензор того же веса. Тогда [3, с. 278]

$$\overset{J}{\nabla}_j v^i = \frac{\partial v^i}{\partial x^j} + v^k \Gamma_{kj}^i + v^i \frac{J \partial J}{\partial x^j},$$

а учитывая $(\Gamma_{jk}^i)^* = J \frac{\partial J}{\partial x^j}$, получим

$$\overset{J}{\nabla}_j v^i = \frac{\partial v^i}{\partial x^j} + v^k \Gamma_{kj}^i + v^i \Gamma_{jk}^k. \quad \square$$



Список литературы

1. *Абрамов А.* Введение в тензорный анализ и риманову геометрию. М., 2012.
2. *Акивис М. А.* Многомерная дифференциальная геометрия. Калинин, 1977.
3. *Катанаев М. О.* Геометрические методы в математической физике: курс лекций. 2015.
4. *Липтев Г. Ф.* Основные инфинитезимальные структуры высших порядков на гладком многообразии // Тр. геом. семин. ВИНТИ. М., 1966. Т. 1. С. 139–189.
5. *Остиану Н. М.* Геометрических объектов теория // Мат. энц. М., 1984. Т. 1. С. 937.
6. *Полякова К. В.* Параллельные перенесения направлений вдоль поверхности проективного пространства // Дифференциальная геометрия многообразий фигур. Калининград, 1996. Вып. 27. С. 63–70.
7. *Рашиевский П. К.* Риманова геометрия и тензорный анализ. М., 1967.
8. *Рыбников А. К.* Об аффинных связностях второго порядка // Матем. заметки. 1981. Т. 29, вып. 2. С. 279–290.
9. *Чакмазян А. В.* Нормальная связность в геометрии оснащенных подмногообразий аффинного пространства // Итоги науки и техн. Сер.: Пробл. геом. 1989. Т. 21. С. 93–107.
10. *Шевченко Ю. И.* Оснащения голономного и неголономного гладких многообразий. Калининград, 1998.

Об авторе

Катерина Валентиновна Полякова — канд. физ.-мат. наук, доц., Балтийский федеральный университет им. И. Канта, Калининград.
E-mail: polyakova_@mail.ru

About author

Dr Katerina Polyakova — Ass. Prof., I. Kant Baltic Federal University, Kaliningrad.
E-mail: polyakova_@mail.ru

УДК 512.742.2

А. А. Смирнов

ОБЗОР СУЩЕСТВУЮЩИХ ОБОБЩЕНИЙ ТЕОРЕМЫ ДОЙРИНГА О РЕДУКЦИИ

Исследуются различные обобщения теоремы Дойринга о редукции. Выясняется, что наиболее подходящей для дальнейшего уточнения является теорема, связывающая разложение $p \square_k$ на простые идеалы с разложением $A[p]$ на неразложимые BT_1 -групповые схемы с точностью до изоморфизма. Определяются основные проблемы дальнейшего обобщения теоремы, некоторые пути их решения и ставятся задачи для дальнейшей работы в этом направлении.