

АБСОЛЮТНЫЕ ИНТЕГРАЛЫ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ ГЕОДЕЗИЧЕСКОЙ

В. А. Вуйичич

(Сообщено 11 июня 1971 года)

1. Дифференциальные уравнения геодезической

$$(1) \quad \frac{d^2 x^i}{ds^2} + \Gamma^i_{jk} \frac{dx^j}{ds} \frac{dx^k}{ds} = 0,$$

в римановом n -размерном пространстве V_n в общем случае представляют, как известно, систему от n нелинейных дифференциальных уравнений второго порядка, и в некоторых случаях неинтегрируемую. Но, если систему уравнений напомним в форме абсолютной производной касательного вектора $v^i = \frac{dx^i}{ds}$ по дуге, т.е.

$$(2) \quad \frac{D v^i}{ds} = \frac{d v^i}{ds} + \Gamma^i_{jk} v^j \frac{dx^k}{ds} = 0$$

и приложим к ней оператор абсолютного интеграла вектора* [1] мы очень просто получим из (2) вектор

$$v^i = v^i(x_0^1, x_0^2, \dots, x_0^n; \dot{x}_0^1, \dot{x}_0^2, \dots, \dot{x}_0^n; x^1, x^2, \dots, x^n)$$

в конечном виде.

В случае абсолютного дифференциала одновалентного ковариантного v_i , или контравариантного тензора v^i , т.е. вектора, мы показали [2] что справедливы соотношения

$$(3) \quad \widehat{\int} D v_i = v_i - \mathcal{A}_i,$$

и, также

$$(4) \quad \widehat{\int} D v^i = v^i - \mathcal{A}^i$$

* В статье „Абсолютный интеграл тензора“ Publications de l'Institut Mathématique, T. 10 (24), 1971 мы предложили ввести в тензорный анализ интегральный оператор, возвращающий тензор из его абсолютного дифференциала. Этот оператор мы назвали абсолютный интеграл тензора, т.е. абсолютный интеграл вектора если речь идет об векторе, и обозначили его символом $\widehat{\int}$.

где \mathcal{A}_i и \mathcal{A}^i параллельно переносимые (автопараллельные) векторы, которые надо определить нами указанным способом. Используя соотношения (3) и (4) мы в этой статье пришли к первым интегралам дифференциальных уравнений геодезической (1) в метрическом пространстве.

2. Дифференциальные уравнения геодезической (1), имея в виду (2), можно написать в виде абсолютного дифференциала в ковариантой

$$(5) \quad D v_i = 0, \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

или в контравариантной форме

$$(6) \quad D v^i = 0.$$

Благодаря соотношениям (3) и (5), т.е.

$$\widehat{\int} D v_i = 0$$

мы получим

$$(7) \quad v_i = \mathcal{A}_i.$$

Как показано в работах [1] и [2] параллельно-переносимый вектор \mathcal{A}_i это вектор v_i в некоторой зафиксированной точке O , который параллельно и постоянно переносится в любую точку X геодезической.

Обозначим координаты точки O через $x_0^k = x^k(s_0) = x^K$ индексы которых большие буквы K, L, M, N, \dots .

Индексы координат $x^i = x^i(s)$ точки X будем обозначать, как иначе это принято, маленькими буквами i, j, k, \dots . С этими обозначениями мы покажем что искомый параллельно переносимый вектор \mathcal{A}_i будет

$$(8) \quad \mathcal{A}_j = g_{jK} v^K = g_{jK} \left(\frac{dx^K}{ds} \right)_{s=s_0}.$$

где g_{jK} фундаментальный тензор вычисляемый в двух точках O и X . Поэтому мы его будем называть *двухточечный* (двухпунктуальный) *фундаментальный тензор*. В работе [3] будут показаны векторны особенности *двухточечного ковариантного g_{iK} , контравариантного g^{iK} и смешаного g^i_K фундаментального тензора* и их связь с двойными тензорными полями [4]. Здесь мы выведем только те определения двухточечных тензоров которые нам нужны для решения поставленной задачи об абсолютном интегрировании дифференциальных уравнений геодезической.

Исходя из определения параллельно-переносимого вектора мы покажем справедливость соотношений (8). Не теряя общности рассмотрим, кроме системы координат x^i , еще и одну аффинную систему координат y^α ($\alpha = 1, 2, \dots, N \geq n$), где $y^\alpha = y^\alpha(x^1, x^2, \dots, x^n)$.

В аффинной системе координат y^α вектор v_λ в фиксированной точке $O(y_0^1, y_0^2, \dots, y_0^n)$ с постоянными составляющими, т.е.

$$v_\lambda = \bar{g}_{\lambda\Theta} \left(\frac{dy^\Theta}{ds} \right)_{s=s_0}.$$

где $\bar{g}_{\lambda\Theta}$ фундаментальный тензор в точке O .

Постоянный вектор v_Λ можно перенести в точку X . При этом его составляющие $\dot{y}_0^\gamma = \dot{y}^\Gamma = \text{const.}$ в относительно аффинной системе координат не изменяются. Но относительно обобщенных координат x^i в точке X вектор \mathcal{A}_i будет

$$\mathcal{A}_i = v_\Lambda \frac{\partial y^\Lambda}{\partial x^i} = \left(g_{\Lambda\Theta} \frac{d y^\Theta}{d s} \right)_{s=s_0} \frac{\partial y^\Lambda}{\partial x^i}.$$

и затем

$$\begin{aligned} \mathcal{A}_i &= \left(g_{\Lambda\Theta} \frac{\partial y^\Theta}{\partial x^K} \frac{d x^K}{d s} \right)_{s=s_0} \frac{\partial y^\Lambda}{\partial x^i} = \left(g_{\Lambda\Theta} \frac{\partial y^\Lambda}{\partial x^K} \right)_{x=x_0^k} \frac{\partial y^\Theta}{\partial x^i} \left(\frac{d x^K}{d s} \right)_{s=s_0} = \\ &= g_{iK} \left(\frac{d x^K}{d s} \right)_{s=s_0} = g_{iK} \dot{x}_0^K, \end{aligned}$$

где, очевидно $\dot{x}_0^K = \left(\frac{d x^K}{d s} \right)_{s=s_0}$ составляющие вектора v^K в точке O относительно системы координат x^i , а

$$(9) \quad g_{iK} = g_{\Lambda\Theta} \frac{\partial y^\Theta}{\partial x^i} \left(\frac{\partial y^\Lambda}{\partial x^K} \right)_{x=x_0^k} = g_{iK} (x_0^1, x_0^2, \dots, x_0^n; x^1, x^2, \dots, x^n)$$

фундаментальный двухточечный ковариантный тензор.

Справедливость соотношений (8) доказана и мы из выражений (7) получили первые абсолютные интегралы дифференциальных уравнений геодезической в ковариантной форме

$$(10) \quad v_i = g_{ij} \frac{dx^j}{ds} = g_{ij} \dot{x}_0^j \quad (i, j, J = 1, 2, \dots, n)$$

Если соотношения (10) компонируем контравариантным фундаментальным тензором g^{ik} то мы получим первые интегралы дифференциальных уравнений геодезической в общей контравариантной форме

$$(11) \quad \boxed{\frac{dx^k}{ds} = g_J^k \dot{x}_0^J}$$

где

$$(12) \quad g_J^k = g_{iJ} g^{ik}$$

двухточечный фундаментальный смешанный тензор.

3. Из выражений (10) и (11) вытекает следствие, что первые интегралы дифференциальных уравнений (1) в любых метрических пространствах очень легко написать если известны составляющие двухточечного тензора g_{iJ} или g_J^k .

Составляющие двухточечного тензора $g_{iJ} = g_{iJ} (x_0^1, x_0^2, \dots, x_0^n; x^1, x^2, \dots, x^n)$ определяем тем-же способом как и составляющие фундаментального тензора $g_{ij} = g_{ij} (x^1, x^2, \dots, x^n)$ но с учетом того, что частные производные функций по координатам, индексы которых большие буквы, вычислять в начальной точке $x^K = x^K (s_0)$,

Например, если y^2 декартовая прямоугольная система координат и x^i сферические координаты $x^1 = \rho$, $x^2 = \theta$, $x^3 = \varphi$ то имея в виду связи: $y^1 = \rho \cos \theta \cos \varphi$, $y^2 = \rho \cos \theta \sin \varphi$, $y^3 = \rho \sin \theta$ из определения (9) за двухточечный фундаментальный ковариантный тензор получим:

$$(13) \quad g_{iK} = \left\{ \begin{array}{lll} \sin \theta \sin \theta_0 + & \rho_0 [\cos \theta_0 \sin \theta - & \rho_0 \cos \theta_0 \cos \theta \sin (\varphi - \varphi_0)] \\ + \cos \theta \cos \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0) & - \sin \theta_0 \cos \theta \cos (\varphi - \varphi_0)] & \\ \rho [\cos \theta \sin \theta_0 - & \rho \rho_0 [\cos \theta \cos \theta_0 + & - \rho \rho_0 \sin \theta \cos \theta_0 \sin (\varphi - \varphi_0)] \\ - \sin \theta \cos \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0)] & + \sin \theta \sin \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0)] & \\ - \rho \cos \theta \cos \theta_0 \sin (\varphi - \varphi_0) & \rho_0 \rho \cos \theta \sin \theta_0 \sin (\varphi - \varphi_0) & \rho \rho_0 \cos \theta \cos \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0) \end{array} \right\}$$

где нулики обозначают координаты начальной точки $O(\rho_0, \theta_0, \varphi_0)$, т.е. $\rho_0 = \rho(s_0)$, $\theta_0 = \theta(s_0)$, $\varphi_0 = \varphi(s_0)$.

Заметим, что при совпадении точек O и X ($O \equiv X$) двухточечный фундаментальный тензор g_{iK} становится метрическим тензором

$$(14) \quad g_{ik} = \left\{ \begin{array}{lll} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \rho^2 & 0 \\ 0 & 0 & \rho^2 \cos^2 \theta \end{array} \right\}.$$

Если нас интересуют, например, геодезические на сфере, радиус которой $\rho = \rho_0 = R = \text{const.}$, то на основании (10), (13) и (14) получаются первые абсолютные интегралы дифференциальных уравнений геодезической на сфере:

$$(15) \quad \left\{ \begin{array}{l} [\cos \theta_0 \sin \theta - \sin \theta_0 \cos \theta \cos (\varphi - \varphi_0)] \dot{\theta}_0 + \dot{\varphi}_0 \cos \theta_0 \cos \theta \sin (\varphi - \varphi_0) = 0, \\ \frac{d\theta}{ds} = \dot{\theta}_0 [\cos \theta \cos \theta_0 + \sin \theta \sin \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0)] + \dot{\varphi}_0 \sin \theta \cos \theta_0 \sin (\varphi - \varphi_0), \\ \cos \theta \frac{d\varphi}{ds} = \dot{\theta}_0 \sin \theta_0 \sin (\varphi - \varphi_0) + \dot{\varphi}_0 \cos \theta_0 \cos (\varphi - \varphi_0). \end{array} \right.$$

Для определения первых интегралов в контравариантной форме (11) надо знать двухточечный фундаментальный смешанный тензор g_j^k . Из соотношения (12) следует что сначала надо определить ковариантный двухточечный тензор g_{iJ} а потом соответствующий контравариантный метрический тензор g^{ik} . композиция в смысле (12) дает g_j^k . Покажем это на примере цилиндра; $y^1 = \rho \cos \varphi$, $y^2 = \rho \sin \varphi$, $y^3 = z$.

На основании определения (9) получим

$$g_{iJ} = \left\{ \begin{array}{lll} \cos (\varphi - \varphi_0) & \rho_0 \sin (\varphi - \varphi_0) & 0 \\ -\rho \sin (\varphi - \varphi_0) & \rho \rho_0 \cos (\varphi - \varphi_0) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{array} \right\}$$

За $O \equiv X$, т.е. за $\varphi = \varphi_0$ следует

$$g_{ij} = \left\{ \begin{array}{lll} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \rho^2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{array} \right\} \Leftrightarrow g^{ik} = \left\{ \begin{array}{lll} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{\rho^2} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{array} \right\}.$$

Теперь, в смысле (12) будет:

$$g^k_J = \left\{ \begin{array}{ccc} \cos(\varphi - \varphi_0) & \rho_0 \sin(\varphi - \varphi_0) & 0 \\ -\frac{1}{\rho} \sin(\varphi - \varphi_0) & \frac{\rho_0}{\rho} \cos(\varphi - \varphi_0) & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{array} \right\}.$$

Теперь легко написать уравнения (11):

$$(16) \quad \left\{ \begin{array}{l} \sin(\varphi - \varphi_0) = 0 \Rightarrow \cos(\varphi - \varphi_0) = 1, \\ \frac{d\varphi}{ds} = \dot{\varphi}_0 \cos(\varphi - \varphi_0) = \dot{\varphi}_0, \\ \frac{dz}{ds} = \dot{z}_0. \end{array} \right.$$

Это первые абсолютные интегралы геодезической на круговом цилиндре.

Тем же способом можно конечно получить первые интегралы и для других римановых и евклидовых пространствах, так-как соотношения (10) и (11) претставляют первые интегралы дифференциальных уравнений геодезической в общем виде для любого метрического пространства. С этой точки зрения выражения (10) и (11) можно считать *дифференциальными уравнениями геодезической первого порядка*.

4. Хотя предметом этой статьи не являются вторые интегралы дифференциальных уравнений геодезической мы закончим интегрирование дифференциальных уравнений геодезической на сфере и системы уравнений (16) геодезической на цилиндре.

Из системы нелинейных дифференциальных уравнений (1) геодезической мы получили соотношения (11) и очевидно что теперь и дальше мы рассматриваем нормальную систему автономных линейных дифференциальных уравнений первого порядка, вида

$$\frac{dx^i}{ds} = f^i(x^1, x^2, \dots, x^n).$$

Для приведенного примера сферы и цилиндра, геодезические которых известны, мы очень просто получим и вторые интегралы, т. е. конечные уравнения геодезических.

За круговой цилиндр из уравнений (16) следует $z = \frac{\dot{z}_0}{\dot{\varphi}_0}(\varphi - \varphi_0) + z_0$.

Заметим еще что кроме этого уравнения винтовой линии на цилиндре, мы из дифференциальных уравнений (16) получим и частные решения. За

$\dot{z}_0 = \left(\frac{dz}{ds}\right) = 0 \Rightarrow z = \text{const.}$ — геодезические окружности; за $\dot{\varphi}_0 = 0 \Rightarrow \varphi = \text{const.}$

— геодезические образующие.

На сфере можно всегда выбрать начало координатной системы так чтобы хотя один из начальных углов θ_0 или φ_0 равнялся нулю; пусть $\theta_0 = 0$. Тогда уравнения (15) получают более простой вид:

$$\begin{aligned}\dot{\theta}_0 \sin \theta + \dot{\varphi}_0 \sin \theta \sin (\varphi - \varphi_0) &= 0, \\ \frac{d\theta}{ds} &= \dot{\theta}_0 \cos \theta + \dot{\varphi}_0 \sin \theta \sin (\varphi - \varphi_0), \\ \cos \theta \frac{d\varphi}{ds} &= \dot{\varphi}_0 \cos (\varphi - \varphi_0).\end{aligned}$$

Первое конечное уравнение — уравнение большой окружности на сфере которое напомним в виду

$$\operatorname{tg} \theta + \lambda \sin (\varphi - \varphi_0) = 0$$

где $\lambda = \frac{\dot{\varphi}_0}{\dot{\theta}_0}$ и задача решена. Заметим ещё частные случаи: а) если $\dot{\varphi}_0 = 0$ следует что геодезические $\varphi = \text{const} = \varphi_0$ меридианы: б) за $\dot{\theta}_0 = 0$ и $\dot{\varphi}_0 \neq 0$ мы получим опять уравнение большой окружности в виде $\operatorname{tg} \theta = a \cos (\varphi - \varphi_0)$ где a постоянная интегрирования.

При рассмотрении проблемы абсолютного интеграла тензора и при обсуждению этой работе профессор Татомир П. Анжелич сделал очень полезные замечания. Когда шла речь об абсолютности интеграла от абсолютного дифференциала вектора полезное замечание сделал и др Марко Лeko, за что я им очень благодарен.

Л И Т Е Р А Т У Р А:

- [1] Вуйичич, В. *Абсолютный интеграл тензора*, Publ. Inst. Math, 10 (24), 1970 Beograd.
- [2] Vujičić, V., *Prilog teoriji integralenja diferencijalnih jednačina kretanja mehaničkog sistema*, Mat. vesnik, 7 (22), sv. 3, 1970.
- [3] Vokan, N., *Some properties of fundamental bipoint tensor*,
- [4] Ericksen, J. L., *Tensorfields*, Handbuch der Physik, Bd. III/1, Appendix, Berlin (Heidelberg) New York, 1960.
- [5] Норден, А. П., *Теория поверхностей*, 1956, Москва.