

Ю. С. Федченко

Одеська національна академія харчових технологій, Одеса
E-mail: Fedchenko_Julia@ukr.net

Нескінченно малі геодезичні деформації метрики ds^2

В даній статті досліджуються нескінченно малі геодезичні деформації метрики ds^2 , встановлено розмірність простору розв'язків та знайдено вигляд метрики.

В данной статье исследуются бесконечно малые геодезические деформации метрики ds^2 , найдены размерность пространства решений и вид метрики.

Infinitesimal deformations of a metric ds^2 are investigated. The space dimension and the type of a metric are found.

Ключові слова: *геодезична деформація, метрика*

1. Вступ

Нагадаємо, що деформації при яких кожна геодезична крива переходить, в головному, в геодезичну криву називаються геодезичними або проєктивними (Р-деформації).

Інфінітезимальні геодезичні деформації поверхонь вперше були визначені в роботі Синюкова М. С. та Гаврильченка М. Л. [1] у 1971 році. В монографії [2] авторами показано, що якщо ріманів простір V_n допускає нетривіальні нескінченно малі деформації, то він допускає і нетривіальні геодезичні відображення, і навпаки. Основні рівняння нескінченно малої геодезичної деформації мають вигляд:

$$(1) \quad \nabla_k(\delta g_{ij}) = 2\delta\Psi_k g_{ij} + \delta\Psi_i g_{kj} + \delta\Psi_j g_{ki}$$

© Ю. С. Федченко, 2009

де δg_{ij} — варіація метричного тензора, Ψ_i — градієнтний вектор, ∇_k — знак коваріантної похідної. Слід зазначити, що геодезичні деформації допускають поверхні Ліувілля і лише вони. Поверхнями Ліувілля [3] є, наприклад, всі поверхні обертання, всі центральні поверхні 2-го порядку та інші.

Загалом геодезичні деформації є малодослідженими. Останні роки над даною темою плідно працює Фоменко В.Т.[4], який показав, що дослідження нескінченно малих геодезичних деформацій метрики

$$ds^2 = E(u, v)(du^2 + dv^2)$$

зводиться до вивчення питання про те, чи має розв'язки система лінійних диференціальних рівнянь \mathfrak{S} , до якої зводиться система основних рівнянь (1)

$$(2) \quad \begin{cases} X_u = Y_v, \\ X_v = -Y_u, \\ Z_u = 3((EY)_v + E_u X), \\ Z_v = 3((EY)_u + E_v X). \end{cases}$$

Тут

$$\begin{aligned} X &= \frac{\delta g_{11}}{E^2} - \frac{\delta g_{22}}{E^2}, \\ Y &= \frac{2\delta g_{12}}{E^2}, \\ Z &= \frac{\delta g_{11}}{E^2} + \frac{\delta g_{22}}{E^2}. \end{aligned}$$

Так, згідно з Фоменком В. Т., сфера S^2 "в цілому" допускає нетривіальне геодезичне відображення.

Основною метою даної роботи і є дослідження системи (2) та, як результат, визначити розмірність простору розв'язків, вказати умови формальної інтегровності системи (2).

2. ПОПЕРЕДНІ ВІДОМОСТІ

Систему диференціальних рівнянь (2) ми розглядаємо як підмноговид $\mathcal{E} \subset J^1(\pi)$

$$\begin{cases} x_1 - y_2 = 0, \\ x_2 + y_1 = 0, \\ z_1 - 3(E_v y + E y_2 + E_u x) = 0, \\ z_2 - 3(E_u y + E y_1 + E_v x) = 0. \end{cases}$$

у просторі 1-джетів $\pi : R^3 \times R^2 \rightarrow R^2$, де

$$\pi : (x, y, z, u, v) \rightarrow (u, v),$$

а $x, y, z, x_1, x_2, y_1, y_2, z_1, z_2$ — стандартні координати у просторі джетів.

Цей підмноговид корозмірності 4 і він визначає двомірне розшарування

$$\pi_{1,0} : \mathcal{E} \rightarrow J^0(\pi).$$

Перше продовження в стандартних координатах

$$x_{1,1} - y_{1,2} = 0,$$

$$x_{1,2} - y_{2,2} = 0,$$

$$x_{1,2} + y_{1,1} = 0,$$

$$x_{2,2} + y_{1,2} = 0,$$

$$-3E_{uv}y - 3E_u y_2 - 3E_{uu}x - 3E_u x_1 - 3E_v y_1 - 3E y_{1,2} + z_{1,1} = 0,$$

$$-3E_{vv}y - 6E_v y_2 - 3E_{uv}x - 3E_u x_2 - 3E y_{2,2} + z_{1,2} = 0,$$

$$-3E_{uu}y - 6E_u y_1 - 3E_{uv}x - 3E_v x_1 - 3E y_{1,1} + z_{1,2} = 0,$$

$$-3E_{uv}y - 3E_v y_1 - 3E_{vv}x - 3E_v x_2 - 3E_u y_2 - 3E y_{1,2} + z_{2,2} = 0$$

цієї системи $\mathcal{E}^{(1)} \subset J^2(\pi)$ має корозмірність 12 і визначає 1-мірне розшарування $\pi_{2,1} : \mathcal{E}^{(1)} \rightarrow \mathcal{E}$, і нарешті, 2-е продовження

$$x_{1,1,1} - y_{1,1,2} = 0,$$

$$x_{1,1,2} - y_{1,2,2} = 0,$$

$$x_{1,2,2} - y_{2,2,2} = 0,$$

$$x_{1,1,2} + y_{1,1,1} = 0,$$

$$x_{1,2,2} + y_{1,1,2} = 0,$$

$$x_{2,2,2} + y_{1,2,2} = 0,$$

$$\begin{aligned} & -3E_{uuu}y - 3E_{uu}y_2 - 3E_{uuu}x - 6E_{uu}x_1 - 6E_{uv}y_1 - \\ & -6E_u y_{1,2} - 3E_u x_{1,1} - 3E_v y_{1,1} - 3E y_{1,1,2} + z_{1,1,1} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -3E_{vvv}y - 6E_{uv}y_2 - 3E_{uuu}x - 3E_{uu}x_2 - 3E_u y_{2,2} - \\ & -3E_{uv}x_1 - 3E_{vv}y_1 - 3E_u x_{1,2} - 6E_v y_{1,2} - 3E y_{1,2,2} + z_{1,1,2} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -3E_{vvv}y - 9E_{vv}y_2 - 3E_{vvv}x - 6E_{uv}x_2 - 9E_v y_{2,2} - \\ & -3E_u x_{2,2} - 3E y_{2,2,2} + z_{1,2,2} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -3E_{uuu}y - 9E_{uu}y_1 - 3E_{uuu}x - 6E_{uv}x_1 - 9E_u y_{1,1} - \\ & -3E_v x_{1,1} - 3E y_{1,1,1} + z_{1,1,2} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -3E_{uuu}y - 6E_{uv}y_1 - 3E_{vvv}x - 3E_{uv}x_2 - 3E_{uu}y_2 - 6E_u y_{1,2} - \\ & -3E_{vv}x_1 - 3E_v x_{1,2} - 3E_v y_{1,1} - 3E y_{1,1,2} + z_{1,2,2} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -3E_{vvv}y - 3E_{vv}y_1 - 3E_{vvv}x - 6E_{vv}x_2 - 6E_{uv}y_2 - 6E_v y_{1,2} - \\ & -3E_v x_{2,2} - 3E_u y_{2,2} - 3E y_{1,2,2} + z_{2,2,2} = 0. \end{aligned}$$

$\mathcal{E}^{(2)} \subset J^3(\pi)$ має корозмірність 24 а проєкція $\pi_{3,2} : \mathcal{E}^{(2)} \rightarrow \mathcal{E}^{(1)}$ є дифеоморфізмом.

Геометрично, кожний елемент $\theta_3 \in \mathcal{E}^{(2)}$ можна розглядати як 2-мірну площину $L(\theta_3)$, яка дотикається продовження $\mathcal{E}^{(1)}$ у точці $\theta_2 = \pi_{3,2}(\theta_3)$. Іншими словами, 2-е продовження $\mathcal{E}^{(2)}$ можна розглядати як двомірний розподіл $C_{\mathcal{E}^{(2)}}$ на многовиді $\mathcal{E}^{(1)}$, або як зв'язність ∇ в 6-мірному векторному розшаруванні $\pi_2 : \mathcal{E}^{(1)} \rightarrow R^2$.

Умови інтегрування розподілу $C_{\mathcal{E}(2)}$ (або, що те саме, тривіальності зв'язності ∇) ми виразимо в термінах мультидужки (multi-brackets of differential operators), які були введені Личагіним В.В. та Кругліковим Б.С. [5]. Наведемо формулу для обчислення такої дужки, яка знайдена у наведеній роботі.

Нехай маємо систему з $n + 1$ лінійних диференціальних рівнянь на n невідомі функції:

$$\left\| \begin{array}{cccc} a_{11} & a_{12} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & \dots & a_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{n+11} & a_{n+12} & \dots & a_{n+1n} \end{array} \right\| \left\| \begin{array}{c} u_1 \\ u_2 \\ \vdots \\ u_n \end{array} \right\| = 0,$$

тут a_{ij} - лінійні диференціальні оператори. Тоді дужка

$$\{a_1, \dots, a_{n+1}\}$$

скалярних диференціальних операторів $a_i = (a_{i1}, \dots, a_{in})$ обчислюється за формулою

$$(3) \quad \{a_1, \dots, a_{n+1}\} = \sum_{i=1}^{n+1} (-1)^{i-1} \text{Ndet}(A_i) a_i,$$

де A_i - матриці розміру $n \times n$, отримані з матриці $\|a_{ij}\|$, якщо викреслити i -тий рядок, а $\text{Ndet}(A_i)$ - некомутативний визначник матриці A_i .

Теорема 1. *Розподіл $C_{\mathcal{E}(2)}$ цілком інтегрований тоді й тільки тоді, коли обмеження дужки на друге продовження рівнянь \mathcal{E}^2 дорівнює нулю.*

3. НЕСКІНЧЕННО МАЛІ ГЕОДЕЗИЧНІ ДЕФОРМАЦІЇ МЕТРИКИ ds^2

Розглянемо на поверхні F^2 деяку метрику ds^2 класу C^1 . Як вище було сказано, дослідження геодезичних деформацій метрики ds^2 зводиться до вивчення системи (2). Справедлива

Теорема 2. 1) Розмірність простору розв'язків системи (2) не більше 6;

2) розмірність простору розв'язків системи (2) дорівнює 6 тоді і лише тоді, коли система рівнянь (2) формально інтегрована (сумісна), а функція $E(u, v) = C_3 e^{C_1 u + C_2 v}$.

3) для поверхонь нульової гаусової кривини і тільки для них розмірність простору нескінченно малих геодезичних деформацій дорівнює 6.

Доведення. Використаємо теорію дужок диференціальних операторів. Для цього систему (2) запишемо у вигляді

$$\begin{vmatrix} \partial_u & -\partial_v & 0 \\ \partial_v & \partial_u & 0 \\ 3E_u & 3E_v + 3E\partial_v & -\partial_u \\ 3E_v & 3E_u + 3E\partial_u & -\partial_v \end{vmatrix} \begin{vmatrix} X \\ Y \\ Z \end{vmatrix} = 0.$$

Знайдемо $\text{Ndet}(A_i)$, $i = \overline{1, 4}$. Так як

$$\begin{aligned} \text{Ndet}(A_1) &= \begin{vmatrix} \partial_v & \partial_u & 0 \\ 3E_u & 3E_v + 3E\partial_v & -\partial_u \\ 3E_v & 3E_u + 3E\partial_u & -\partial_v \end{vmatrix} = \\ &= 9E_u \partial_u \partial_v + 6E_{uu} \partial_v + 3E \partial_u^2 \partial_v - 6E_v \partial_v^2 - 3E_{vv} \partial_v - 3E \partial_v^3, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Ndet}(A_2) &= \begin{vmatrix} \partial_u & -\partial_v & 0 \\ 3E_u & 3E_v + 3E\partial_v & -\partial_u \\ 3E_v & 3E_u + 3E\partial_u & -\partial_v \end{vmatrix} = 9E_{uu} \partial_u + 9E_u \partial_u^2 - \\ &6E_u \partial_v^2 - 3E_{vu} \partial_v - 3E \partial_u \partial_v^2 + 3E_{uuu} + 3E \partial_u^3 + 3E_{vv} \partial_u + 3E_{vuv}, \end{aligned}$$

$$\text{Ndet}(A_3) = \begin{vmatrix} \partial_u & -\partial_v & 0 \\ \partial_v & \partial_u & 0 \\ 3E_v & 3E_u + 3E\partial_u & -\partial_v \end{vmatrix} = -\partial_u^2 \partial_v - \partial_v^3,$$

$$\text{Ndet}(A_4) = \begin{vmatrix} \partial_u & -\partial_v & 0 \\ \partial_v & \partial_u & 0 \\ 3E_u & 3E_v + 3E\partial_v & -\partial_u \end{vmatrix} = -\partial_u^3 - \partial_v^2\partial_u,$$

$$\begin{aligned} a_1 &= (\partial_u, -\partial_v, 0), \\ a_2 &= (\partial_v, \partial_u, 0), \\ a_3 &= (3E_u, 3E_v + 3E\partial_v, -\partial_u), \\ a_4 &= (3E_v, 3E_u + 3E\partial_u, -\partial_v), \end{aligned}$$

тоді ми, на основі (3), знаходимо рівняння третього порядку, яке є умовою формальної інтегрованості системи (2):

$$(4) \quad \begin{aligned} & -E_v x_{1,2,2} - 3E_{uu}x_{1,2} + E_u x_{2,2,2} - E_{uv}x_{2,2} - \\ & 2E_{uuu}x_2 - 2E_{uvv}x_2 - E_u x_{1,1,2} + 2E_{uv}x_{1,1} + \\ & E_{uuw}x_1 + E_v x_{1,1,1} + E_{vvv}x_1 - E_u y_{1,2,2} - \\ & 2E_{uu}y_{2,2} - 2E_v y_{2,2,2} - 5E_{vv}y_{2,2} + 3E_{uu}y_{1,1} + \\ & E_u y_{1,1,1} + E_{uv}y_{1,2} + 3E_{uuu}y_1 - E_{vv}y_{1,1} - \\ & E_{vvu}y_1 - 4E_{vvv}y_2 - E_{vvvv}y + E_{uuuu}y = 0 \end{aligned}$$

Знаходимо друге продовження системи (2) і використовуємо дужку (4) отримаємо наступне обмеження на вибір функції $E(u, v)$:

$$(5) \quad -E_v E_u + E_{uv} E = 0;$$

$$(6) \quad \begin{aligned} & -3(E_v)^3 + 6E E_v E_{vv} + 2E E_v E_{uu} + \\ & 2E E_u E_{uv} - 5(E_u)^2 E_v + E_{uuu} E^2 - 3E_{vvv} E^2 = 0; \end{aligned}$$

$$(7) \quad \begin{aligned} & -15(E_u)^3 + 6E E_v E_{uv} + 20E E_{uu} E_u + \\ & 4E E_u E_{vv} - 9(E_v)^2 E_u - 5E_{uuu} E^2 - E_{vvv} E^2 = 0; \end{aligned}$$

$$(8) \quad 5(E_u)^2 E_{uu} + 2E E_u E_{vvv} - 2E E_u E_{uuu} +$$

$$\begin{aligned}
& 2E E_v E_{vvv} - 2E E_v E_{uvv} + 2E E_{uu} E_{vv} + \\
& 3(E_v)^2 E_{uu} - 4E (E_{uu})^2 - 5(E_u)^2 E_{vv} + \\
& 2E (E_{vv})^2 - E_{vvvv} E^2 + E_{uuuu} E^2 - 3(E_v)^2 E_{vv} = 0.
\end{aligned}$$

Рівняння (5) запишемо у вигляді $(\ln E)_{uv} = 0$ звідки слідує, що $E = e^{a(u)} e^{b(v)}$ і тоді рівняння (6), (7), (8) набудуть такого вигляду:

$$(9) \quad a''(u) b'(v) - b''(v) b'(v) - b'''(v) = 0;$$

$$\begin{aligned}
(10) \quad & -2b'''(v) b'(v) + b''(v) (b'(v))^2 + 3a''(u) (b'(v))^2 + \\
& 2a''(u) b''(v) - 3a''(u) (a'(u))^2 - (a'(u))^2 b''(v) + \\
& 2a'''(u) a'(u) - (a''(u))^2 - (b''(v))^2 - b^{(4)}(v) + a^{(4)}(u) = 0;
\end{aligned}$$

$$(11) \quad -5a''(u) a'(u) - 3a'(u) b''(v) + 5a'''(u) = 0$$

З (9) та (11) слідує, що функції $a(u)$, $b(v)$ є лінійними функціями. Перевіркою можна переконатися, що такі функції задовольняють і рівняння (10). Отже, $E(u, v) = C_3 e^{C_1 u + C_2 v}$, C_1, C_2, C_3 - const.

Так як на J^0 у нас 3 степені свободи, на \mathfrak{S} -2, а на $\mathfrak{S}^{(1)}$ -1, то бачимо, що розмірність простору розв'язків дорівнює 6.

Як відомо, повна кривина може бути обчислена за формулою Гауса

$$K = \frac{R_{1212}}{g_{11}g_{22} - g_{12}^2},$$

або в розгорнутому вигляді

$$\begin{aligned}
K &= \frac{1}{(g_{11}g_{22} - g_{12}^2)^2} \times \\
& \times \begin{vmatrix} -\frac{1}{2}\partial_{uu}^2 g_{22} + \partial_{uv}^2 g_{12} - \frac{1}{2}\partial_{vv}^2 g_{11} & \frac{1}{2}\partial_u g_{11} & \partial_u g_{12} - \frac{1}{2}\partial_v g_{11} \\ \partial_v g_{12} - \frac{1}{2}\partial_u g_{22} & g_{11} & g_{12} \\ \frac{1}{2}\partial_v g_{22} & g_{12} & g_{22} \end{vmatrix} -
\end{aligned}$$

$$-\frac{1}{(g_{11}g_{22} - g_{12}^2)^2} \begin{vmatrix} 0 & \frac{1}{2}\partial_v g_{11} & \frac{1}{2}\partial_u g_{22} \\ \frac{1}{2}\partial_v g_{11} & g_{11} & g_{12} \\ \frac{1}{2}\partial_u g_{22} & g_{12} & g_{22} \end{vmatrix}$$

Враховуючи, що $g_{11} = g_{22} = E(u, v) = C_3 e^{C_1 u + C_2 v}$, $g_{12} = 0$ маємо, що $K = 0$.

Отже, при геодезичній деформації метрики ds^2 для поверхонь нульової гаусової кривини розмірність простору розв'язків дорівнює 6 і лише для них. Що і треба було довести. \square

ЛІТЕРАТУРА

- [1] *Синюков Н.С., Гаврильченко М.Л.* Бесконечно малые геодезические деформации поверхностей //Третья респ. конференция математиков Белоруссии, Минск, - 1971.
- [2] *Радулович Ж., Микеш Й, Гаврильченко М.Л.* Геодезические отображения и деформации римановых пространств //Одесса, Оломоуц - 1997.- С.127
- [3] *Каган В.Ф.* Основы теории поверхностей //М.-Л.:ОГИЗ Гостехиздат - 1947.- т.1- 1948.- т.2
- [4] *Фоменко В.Т.* Об однозначной определенности замкнутых поверхностей относительно геодезических отображений //Доклады академии наук - 2006.- т.407, №4. - Рр.453-456.
- [5] *Kruglikov B., Lychagin V.* Multi-brackets of differential operators and compatibility of PDE systems//C. R. Acad. Sci. Paris,Ser.I - 2006.- 342 - Рр.557-561.