

МАТЕМАТИКА

Н. Г. Галстян

Об оснащении изотропных гиперповерхностей

(Представлено чл.-корр. АН Армянской ССР А. А. Талаляном 24/IV 1967)

1. Оснащение.

В римановом пространстве V_n рассмотрим изотропную гиперповерхность X_{n-1} , задаваемую уравнениями

$$y^a = y^a(x^1, \dots, x^{n-1})^*$$

и с метрическим тензором $g_{ij} = a_{\alpha\beta} y_i^\alpha y_j^\beta$, с матрицей ранга $n-2$. Существует вектор μ^i , такой, что $\mu^i g_{ij} = 0$, который определяет в V_n изотропный вектор ξ^a — нормальный к этой гиперповерхности

$$\xi^a = \mu^i y_i^a. \quad (1.1)$$

Вследствие вырожденности тензора g_{ij} , нельзя обычным путем построить контравариантные компоненты этого тензора. Из соображений, изложенных в работах (1, 2), целесообразно ввести следующее определение для g_{ij} :

$$g_{in} g_{nj} = \delta_i^j - \lambda_i \mu^j, \quad (1.2)$$

где $\lambda_i = a_{\alpha\beta} M^\alpha y_i^\beta$, а M^α — изотропный вектор оснащения, не лежащий на X_{n-1} и удовлетворяющий соотношению $a_{\alpha\beta} \xi^\alpha M^\beta = 1$.

Будем говорить, что на некоторой кривой, принадлежащей оснащенной X_{n-1} , задана связность, которая индуцирована связностью во внешнем V_n , если абсолютный дифференциал вектора, принадлежащего X_{n-1} и переносящегося параллельно в индуцированной связности, выражается так

$$\delta v^a = p M^a, \quad (1.3)$$

где δ — символ абсолютного дифференцирования в связности объемлющего пространства. Таким образом индуцированная связность будет аффинной во всем X_{n-1} ((3), стр. 145). Так как условие (1.3) должно иметь место при любых v^a , то

$$\delta y_i^a = p_i M^a,$$

* Здесь и в дальнейшем предполагается, что $\alpha, \beta, \gamma, \delta, \mu, \nu, \sigma = 1, 2, \dots, n$; $i, j, k, l, m, h = 1, 2, 3, \dots, (n-1)$;

Учитывая, что $p_l = b_{lk} dx^k$, $b_{[lk]} = 0$, приходим к соотношениям

$$\nabla_k y_l^a = b_{lk} M^a \quad (1.4)$$

(∇_k — символ ковариантной производной в V_n), которые могут быть представлены в виде

$$\partial_k y_l^a - \bar{\Gamma}_{lk}^i y_i^a + \Gamma_{\beta\gamma}^a y_l^\beta y_k^\gamma = b_{lk} M^a, \quad (1.5)$$

$\bar{\Gamma}_{lk}^i$ и $\Gamma_{\beta\gamma}^a$ — коэффициенты связностей X_{n-1} и V_n соответственно. Имеем

$$\overset{x}{\nabla}_k y_l^a \equiv \partial_k y_l^a - \bar{\Gamma}_{lk}^i y_i^a = b_{lk} M^a - \Gamma_{\beta\gamma}^a y_l^\beta y_k^\gamma, \quad (1.6)$$

($\overset{x}{\nabla}_k$ — символ ковариантной производной в X_{n-1}).

Дифференцируя ковариантно выражение $a_{\alpha\beta} \xi^\alpha y_l^\beta = 0$ относительно связности X_{n-1} , получим

$$b_{lk} = -a_{\alpha\beta} y_l^\beta \xi_{,k}^\alpha - \Gamma_{\beta,\alpha\gamma} \xi^\alpha y_l^\beta y_k^\gamma, \quad (1.7)$$

откуда

$$\mu^l b_{lk} = -a_{\alpha\beta} \xi^\beta \xi_{,k}^\alpha - \Gamma_{\beta,\alpha\gamma} \xi^\alpha \xi^\beta y_k^\gamma = \overset{x}{\nabla}_k (a_{\alpha\beta} \xi^\alpha \xi^\beta) \equiv 0. \quad (1.8)$$

В силу соотношений (1.1), выражение (1.7) приводится к виду

$$b_{lk} = -g_{ll} \overset{x}{\nabla}_k \mu^l \equiv -g_{ll} \mu_{,k}^l. \quad (1.9)$$

Применяя такую же операцию к соотношению $g_{ij} = a_{\alpha\beta} y_i^\alpha y_j^\beta$, получим

$$g_{ij,k} = \overset{x}{\nabla}_k g_{ij} = \lambda_i b_{jk} + \lambda_j b_{ik}. \quad (1.10)$$

Из (1.8) следует, что $\mu^k \overset{x}{\nabla}_k g_{ij} = 0$.

Ковариантное дифференцирование уравнений (1.2) дает

$$g_{ij,k}^{\cdot} = \overset{x}{\nabla}_k g^{ij} = -(\mu^l g^{lj} + \mu^j g^{il}) \overset{x}{\nabla}_k \lambda_l. \quad (1.11)$$

Из соотношений

$$g_{ij,k} = \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^k} - g_{ij} \bar{\Gamma}_{lk}^l - g_{il} \bar{\Gamma}_{jk}^l = \lambda_i b_{jk} + \lambda_j b_{ik}$$

следует

$$g_{lk} \bar{\Gamma}_{ij}^k = T_{l,ij} - \lambda_l b_{ij}, \quad (1.12)$$

где $T_{l,ij} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial g_{il}}{\partial x^j} + \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^i} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^l} \right).$

Подставляя $b_{ij} = \mu^l T_{l,ij}$ и учитывая (1.2), придем к уравнениям

$$g_{lk} \bar{\Gamma}_{ij}^k = g_{lk} g^{kh} T_{h,ij}, \quad (1.13)$$

откуда

$$\bar{\Gamma}_{ij}^k = g^{kh} T_{h,ij} + \mu^k p_{ij}. \quad (1.14)$$

Из уравнений (1.5) определяются p_{ij}

$$p_{ij} = a_{\alpha\beta} M^\beta y_i^\alpha \nabla_j y_j^\alpha, \quad (1.15)$$

и окончательно

$$\bar{\Gamma}_{ij}^k = g^{kh} T_{h,ij} + a_{\alpha\beta} M^\beta y_i^\alpha \nabla_j y_j^\beta \mu^k. \quad (1.16)$$

Тензор кривизны, вычисленный для $\bar{\Gamma}_{ij}^k$, вида (1.6), имеет следующий вид ((⁴), стр. 141):

$$R_{ijk}^l = K_{ijk}^l - 2 \nabla_{[k} (\mu^l p_{j]i}), \quad (1.17)$$

где K_{ijk}^l составлены из $T_{ij}^l = g^{lh} T_{h,ij}$.

2. Уравнения Гаусса-Кодацци.

Для завершения теории изотропных гиперповерхностей является существенным получить уравнения, аналогичные уравнениям Гаусса-Кодацци.

Для ковариантной производной нормального вектора получается

$$\xi_{,k}^\alpha = \nabla_k^\alpha \xi^\alpha = -\bar{\Gamma}_{\mu\nu}^\alpha \xi^\mu y_k^\nu - g^{lh} b_{lk} y_h^\alpha + \xi^\alpha \mu^l \nabla_k^\alpha \lambda_l, \quad (2.1)$$

а для $\nabla_k^\alpha M^\alpha$ имеем (⁴)

$$\nabla_k^\alpha M^\alpha = -\Gamma_{\rho\nu}^\alpha M^\rho y_k^\nu + M^\alpha \mu^j \nabla_k^\alpha \lambda_j + g^{lm} y_m^\alpha \nabla_k^\alpha \lambda_l. \quad (2.2)$$

Ковариантное дифференцирование (1.6) и (1.9) приводит соответственно к уравнениям

$$\left. \begin{aligned} 2b_{i[j,k]} &= 2\lambda_h b_{i[j} \mu_{,k]}^h - g_{lh} \mu^l R_{ijk}^h \\ 2y_{,i}^\alpha [jk] &= 2\nabla_{[k} \nabla_{j]} y_i^\alpha = 2g^{lm} y_m^\alpha b_{i[j} \nabla_{k]} \lambda_l - 2M^\alpha g_{lh} \mu^l R_{ijk}^h - R_{\mu\sigma\nu}^\alpha y_i^\mu y_k^\sigma y_j^\nu \end{aligned} \right\} \quad (2.3)$$

Свертыванием последнего уравнения с $a_{\alpha\beta} \xi^\beta$ получим

$$g_{lh} \mu^l R_{ijk}^h = -R_{\beta\mu\sigma\nu} \xi^\beta y_i^\mu y_k^\sigma y_j^\nu. \quad (2.4)$$

Уравнения Гаусса-Кодацци для изотропных гиперповерхностей можно записать в таком виде:

$$\left. \begin{aligned} 2b_{i[j,k]} &= 2\lambda_h b_{i[j} \mu_{,k]}^h + R_{\beta\mu\sigma\nu} \xi^\beta y_i^\mu y_k^\sigma y_j^\nu \\ 2y_{,i}^\alpha [jk] &= 2g^{lm} y_m^\alpha b_{i[j} \nabla_{k]} \lambda_l + (M^\alpha \xi^\beta R_{\beta\mu\sigma\nu} - R_{\mu\sigma\nu}^\alpha) y_i^\mu y_k^\sigma y_j^\nu \end{aligned} \right\} \quad (2.5)$$

Возможно, что существует другой способ изучения изотропных гиперповерхностей. Предлагаемый в этой статье метод имеет то преимущество, что позволяет выразить основные объекты, определяющие гиперповерхность, через метрику объемлющего пространства и уравнения, определяющие гиперповерхность.

В заключение автор выражает искреннюю благодарность А. З. Петрову за постановку задачи и ценные советы.

Казанский государственный университет

Б. Ф. ГАЛУСЬАН

Իզոտրոպ մակերևույթների հագեցման մասին

Դիտարկվում է ուղիղանիշ n -չափանի տարածության իզոտրոպ հիպերմակերևույթները: Այդպիսի մակերևույթի նորմալը գտնվում է մակերևույթի վրա: Ուստի անհնարին է սովորական

իմաստով կատարել իզոտրոպ մակերևույթի հաղեցումը՝ որոշել աֆինական կապակցության
գործակիցները։ Այդ նպատակով վերցրած է իզոտրոպ վեկտոր, որը չի գտնվում այդ մակերևույթի
վրա և այդ վեկտորի օգնությամբ կատարվում է հաղեցումը։ Ստացված են աֆինական կա-
պակցության գործակիցները, երկրորդ հիմնական տենզորը, կորության տենզորը, Փաուս-
կոդացու հավասարումները։

Л И Т Е Р А Т У Р А — Գ Ր Ա Վ Ո Ն ՈՒ Թ Յ ՈՒ Ն

¹ Жан-Бетран, М. Каммер, Tenseur de courbure d'une hypersurface isotrope, Comptes Rendus de L'Acad. Sc. t. 264 ser. A, № 2, 86—89 (1967). ² Н. Г. Галстян, Теория относительности и гравитация, Тематический сборник, вып. 4, изд. Казанского университета, 1967. ³ А. И. Норден, Пространства аффинной связности, Изд. технико-теор. лит. М., 1950. ⁴ J. A. Schouten, Ricci-Calculus, London, Now-Jork, 1954.