

A. V. Čakmazjan

О двумерной двойственно нормализованной гиперполосе в
четырёхмерном аффинном пространстве A_4

Commentationes Mathematicae Universitatis Carolinae, Vol. 7 (1966), No. 3, 289--295

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/105062>

Terms of use:

© Charles University in Prague, Faculty of Mathematics and Physics, 1966

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

О ДВУМЕРНОЙ ДВОЙСТВЕННО НОРМАЛИЗОВАННОЙ ГИПЕРПОЛОСЕ В
ЧЕТЫРЕХМЕРНОМ АФФИННОМ ПРОСТРАНСТВЕ A_4

А.В. ЧАКМАЗЯН, Ереван

1. Нормализация поверхности X_m , заданной в аффинном пространстве, называется аффинной [1], если нормали второго рода лежат в несобственной гиперплоскости Ω этого пространства. Аффинная нормализация поверхности подчинена той нормализации пространства, которая относит всякой его точке плоскость Ω и, следовательно, внутренняя связность X_m , нормализованной аффинно, индуцируется направлением ее нормами первого рода [1].

Двумерная гиперполоса в аффинном пространстве A_4 есть совокупность двумерной (опорной) поверхности $x = x(u^1, u^2)$ и двухпараметрического семейства ее главных касательных гиперплоскостей $\xi = \xi(u^1, u^2)$, т.е. гиперплоскостей, содержащих ее касательную плоскость. Координаты гиперполосы x и ξ связаны условиями:

$$x \xi = 0, \quad x_i \xi = 0, \quad \text{откуда} \quad x \xi_i = 0.$$

Введем в рассмотрение симметричный тензор

$$h_{ij} = -x_i \xi_j = -x_j \xi_i = x_{ij} \xi \quad (x_{ij} = \partial_{ij}^2 x)$$

и назовем его главным тензором гиперполосы.

Гиперполоса называется регулярной [2], если характеристика ее главной касательной гиперплоскости имеет с касательной плоскостью опорной поверхности только одну общую точку.

Для того, чтобы гиперполоса была регулярной, необходимо и достаточно, чтобы тензор μ_{ij} не вырождался [2] или $\text{Det} \parallel \mu_{ij} \parallel \neq 0$.

В дальнейшем мы будем рассматривать только регулярные гиперполосы.

2. Допустим, что гиперполоса допускает двойственную нормализацию [3], которая является такой нормализацией ее опорной поверхности в смысле А.П. Нордена [1], при которой нормаль первого рода додержит характеристику главной касательной гиперплоскости.

Характеристика главной гиперплоскости прямая линия - определяется точкой X и Y , удовлетворяющим условиям

$$Y \xi = 0, \quad Y \xi_i = 0.$$

Нормаль первого рода, 2-мерная плоскость, по условию должна содержать точки X , Y , и для ее определения достаточно задать еще одну точку Z , независимую от предыдущих, т.е. такую, что

$$X \xi \neq 0, \quad X \xi_i \neq 0.$$

Нормаль второго рода, прямая касательной плоскости опорной поверхности, задается двумя опорными точками

$$Y_i = X_i - l_i X,$$

где l_i - нормализатор первого рода.

Так как нормализация аффинная, то нормаль 2го рода лежит в несобственной гиперплоскости этого пространства.

Пусть вектор точки поверхности X находится в декартовом нормировании, так что

$$(1) \quad X \Omega = 1,$$

где Ω - ковектор несобственной гиперплоскости.

Дифференцируя, находим $\partial_i x \Omega = 0$, откуда следует, что точки $\partial_i x$ определяют нормаль 2го рода, которая по условию лежит в гиперплоскости Ω , а следовательно, нормирование (1) каноническое.

Таким образом, мы можем сказать, что нормали 2го рода гармоничны поверхности X_2 .

Двойственным в полученной конфигурации является точка x и гиперплоскость ξ . Точка x будет двойственной гиперплоскости Ξ , проходящей через точки x, y, y_1, y_2 , а точка y будет двойственной гиперплоскости Ω , проходящей через точки x, y, y_1, y_2 . Точкам y_i двойственны гиперплоскости

$$\eta_i = \xi_i - \lambda_i \xi.$$

Таким образом, с каждой точкой двойственно нормализованной гиперплоскости связывается два аффинных репера, вершинами первого и гранями второго

$$x, y_i, x, y, \quad \xi, \eta_i, \Xi, \Omega.$$

Взаимные следы векторов и ковекторов, определяющих эти реперы, записаны в следующей таблице:

(2)

	ξ	η_i	Ξ	Ω
x	0	0	0	1
y_i	0	$-\lambda_{ij}$	0	0
x	1	0	0	0
y	0	0	1	0

Разлагая произвольные векторы, определяющих реперы, по этим же векторам, мы получим системы основных дифференциальных уравнений.

$$\partial_i x = \psi_i + l_i x, \quad (A) \quad \partial_i \xi = \eta_i + \lambda_i \xi \quad (A')$$

$$\nabla_j \psi_i = l_{ij} \psi_i + r_{ij} x + \tilde{a}_{ij} x + a_{ji} y, \quad (B) \quad \nabla_j \eta_{(i)} = \lambda_j \eta_i + \pi_{ij} \xi + \tilde{b}_{ij} \Omega + l_{ij} \Xi \quad (B')$$

$$x_i = m_i^l \psi_i + n_i x + \alpha_i y, \quad (C) \quad \partial_i \Xi = \mu_i^l \eta_i + \mu_i \xi + \nu_i \Xi + d_i \Omega \quad (C')$$

$$y_i = \bar{m}_i^l \psi_i + \bar{n}_i x + \bar{\alpha}_i y, \quad (D)$$

Выпишем теперь все скалярные произведения таблицы (2) и будем дифференцировать каждое из них, употребляя, если это нужно, ковариантное дифференцирование и принимая во внимание основные уравнения, получим

$$\begin{aligned} \tilde{a}_{ij} - h_{ij} &= 0, \quad l_i = 0, \quad n_i + \lambda_i = 0, \quad \bar{m}_i = 0, \quad \tilde{b}_{ij} - h_{ij} = 0, \\ \nabla_k h_{(ij)} &= \lambda_k h_{ij}, \quad \pi_{ij} - m_j^l h_{li} = 0, \quad \nu_{ij} - \bar{m}_j^l h_{li} = 0, \quad r_{ij} = 0, \quad m_i = 0, \\ \bar{m}_i &= 0, \quad d_i = 0, \quad a_{ij} - \mu_i^l h_{lj} = 0, \quad c_i + \mu_i = 0, \quad \bar{c}_i + \nu_i = 0. \end{aligned}$$

В силу этих равенств основные уравнения могут быть переписаны в следующем виде

$$\begin{aligned} \nabla_j x_i &= h_{ij} x + a_{ij} y, & \partial_i \xi &= \eta_i + \lambda_i \xi, \\ x_i &= m_i^l x_l - \lambda_i x + c_i y, & \nabla_j \eta_{(i)} &= \lambda_j \eta_i + \pi_{ij} \xi + l_{ij} \Xi + h_{ij} \Omega, \\ y_i &= \bar{m}_i^l x_l + \bar{c}_i y, & \partial \Xi &= \mu_i^l \eta_l - c_i \xi - \bar{c}_i \Xi \end{aligned}$$

и дополнены следующими соотношениями

$$\begin{aligned} \text{I} \quad \nabla_k h_{(ij)} &= \lambda_k h_{ij}, & \text{II} \quad \pi_{ij} - m_j^l h_{li} &= 0, \\ \text{III} \quad a_{ij} - \mu_i^l h_{lj} &= 0, & \text{IV} \quad \nu_{ij} - \bar{m}_j^l h_{li} &= 0. \end{aligned}$$

Условия (1) показывают, что связности первого и второго рода сопряжены относительно главного тензора h_{ij} .

Условия интегрируемости основных дифференциальных

уравнений гиперполосы следующие:

$$R_{kji}^l = 2h_{i[k} m_{j]}^l + 2a_{i[k} \bar{m}_{j]}^l, \quad \pi_{[k+i]} + \nabla_{[k} \lambda_{i]} = 0, \quad \varrho_{[k+i]} = 0, \quad h_{[k+i]} = 0,$$

$$\nabla_{[k} h_{j]} = h_{ij} \lambda_k = 0, \quad R_{kji}^l = 2\sigma_{[i}^l \pi_{k]j} + 2(\mu_{ij}^l \varrho_{k]j} - 2\nabla_{[k} \lambda_{j]}) \sigma_i^l,$$

$$\nabla_{[k} a_{i+j]} + h_{i[j} c_{k]} + a_{i[j} \bar{c}_{k]} = 0, \quad \nabla_{[k} \pi_{j]i(i)} - c_{[k} \varrho_{j]i} = 0,$$

$$(4) \quad \nabla_{[k} m_{i]}^l - \lambda_{i} m_{k]}^l + c_{[i} \bar{m}_{k]}^l = 0, \quad \nabla_{[k} \varrho_{j]i(i)} + \lambda_{i} \varrho_{k]} - c_{[k} \varrho_{j]} = 0,$$

$$m_{i}^l h_{k]e} - \nabla_{[k} \lambda_{i]} = 0, \quad \nabla_{[k} h_{j]i(i)} + \lambda_{i} h_{k]} = 0,$$

$$m_{i}^l a_{k]e} - \lambda_{i} c_{k]} + \nabla_{[k} c_{i]} + c_{[i} \bar{c}_{k]} = 0, \quad \nabla_{[k} (\mu_{i]j}^l) + (\mu_{i}^l \lambda_{k]} - c_{[i} \sigma_{k]}^l - \bar{c}_{[i} \mu_{k]}^l) = 0,$$

$$\nabla_{[k} \bar{m}_{i]}^l + \bar{c}_{i} \bar{m}_{k]} = 0, \quad (\mu_{i}^l \pi_{k]e} + \nabla_{[k} c_{i]}) - c_{[i} \lambda_{k]} - \bar{c}_{[i} c_{k]} = 0,$$

$$\bar{m}_{i}^l h_{k]e} = 0, \quad (\mu_{i}^l \varrho_{k]e} - \nabla_{[k} \bar{c}_{i]}) = 0,$$

$$\bar{m}_{i}^l a_{k]e} + \nabla_{[k} \bar{c}_{i]} = 0, \quad (\mu_{i}^l \lambda_{k]e} = 0.$$

Таким образом, мы можем формулировать следующую теорему.

Двойственная нормализованная гиперполоса определяется с точностью до аффинного преобразования заданием аффинной связности 1го или 2го рода без кручения и тензоров

$h_{ij}, \pi_{ij}, a_{ij}, \varrho_{ij}, c_i, \bar{c}_i$, удовлетворяющих условиям (4).

Теперь свернем скачала обе части равенства (3. В) с ξ_k , а (3.В') с x_k и вводим тензор \tilde{h}^{ij} , взаимный тензор h_{ij} . Получим для коэффициентов связности первого и второго рода выражения

$$(5) \quad \left. \begin{aligned} \Gamma_{ij}^m &= \tilde{h}^{km} \xi_k \partial_{ij} x - \tilde{h}^{km} h_{ij} \lambda_k, \\ G_{ij}^m &= -\tilde{h}^{km} x_k \partial_{ij} \xi - \lambda_i \sigma_j^m - \lambda_j \sigma_i^m, \end{aligned} \right\}$$

Если заменим нормали первого рода, т.е. перейдем от точки x к точке $\tilde{x} = x + cy + c^k \psi_k$, то нормализатор

второго рода λ_i заменяется на $\check{\lambda}_i = \xi_i \check{\alpha} = \lambda_i - \varrho_i$
 ($\varrho_i = h_{ik} c^k$).

Согласно (5), связности 1го и 2го преобразуются так:

$$\check{\Gamma}_{ij}^k = \Gamma_{ij}^k - \tilde{h}^{km} h_{ij} \varrho_m, \quad \check{G}_{ij}^k = G_{ij}^k + \sigma_i^k \varrho_j + \sigma_j^k \varrho_i.$$

Таким образом, замена нормали первого рода гиперплоскости сопровождается составным преобразованием $(0, \varrho)$ ее внутренних связностей, сопряженных относительно основного тензора h_{ij} . Как известно [1], при таком преобразовании чебышевский вектор главного тензора в геометрии второго рода преобразуется так $\check{t}_i = t_i - \varrho_i$.

Требуем чтобы $\check{t}_i = 0$. Отсюда $\varrho_i = t_i$. В этом случае нормаль первого рода определяется единственным образом, и мы назовем ее аффинной нормалью гиперплоскости по аналогии с аффинными нормальями гиперповерхности. Отсюда следует теорема.

Если двумерная гиперплоскость двойственно нормализована аффинной нормалью, то пары его внутренних связностей - эквивалентны и чебышевские.

Как известно

$\nabla_{ik} h_{j|i} = 2 \gamma_{ik} h_{j|i}$, где $\gamma_k = \frac{1}{4} \partial_k \ln N - t_k$, а N - норма тензора h_{ij} . Так как в нашем случае $t_k = 0$, то последнее принимает вид $\nabla_{ik} h_{j|i} = 2 \gamma_{ik} h_{j|i}$, где $\gamma_k = \partial_k \gamma$ - градиент. Так как λ_k - градиент, то мы можем ξ пронормировать так, чтобы $\lambda_k = 0$. Тогда мы получаем, что наша нормализация вполне гармоническая.

Эти результаты были доложены на Прибалтийской ПМ геометрической конференции в г. Тарту в 1965 году.

Автор выражает глубокую благодарность А.П. Нордену
за постановку задачи и ценные советы при ее решении,

Л и т е р а т у р а

- [1] А.П. НОРДЕН: Пространства аффинной связности.ГИТЛ,
М.,1950.
- [2] В.В. ВАГНЕР: Тр.семинара по тензорному и векторному
анализу, вып.УШ,1950.
- [3] А.В. ЧАКМАЗЯН: ДАН Арм. ССР, т.28, №4, 1959.

(Received April 28, 1966)