

П. М. ОЛОНИЧЕВ

ОБЩЕАФФИННАЯ И ЦЕНТРАЛЬНО-ПРОЕКТИВНАЯ ТЕОРИЯ  
ГИПЕРПОЛОС

(Представлено академиком И. Г. Петровским 27 VI 1951)

Определим центрально-аффинное пространство  $E_n$  как линейное пространство; тогда сопряженное к  $E_n$  линейное пространство  $\tilde{E}_n$  будет пространством гиперплоскостей\*. Принцип двойственности в  $E_n$  выражается в полном равноправии сопряженных пространств.  $(m - 1)$ -мерной гиперполосой в  $E_n$  В. В. Вагнер называет  $(m - 1)$ -мерную поверхность, с каждой точкой которой ассоциирована некоторая касательная гиперплоскость<sup>(2)</sup>. Параметрически гиперполоса определяется уравнениями

$$x = x(\eta^a), \quad \tilde{x} = \tilde{x}(\eta^a), \quad a, b, c = 1, \dots, m - 1,$$

причем, по определению, имеют место соотношения

$$\tilde{x}x = 1, \quad \tilde{x}x_a = 0, \quad \tilde{x}_a x = 0.$$

Рассматриваются лишь регулярные гиперполосы, т. е. гиперполосы, для которых дискриминант тензора  $g_{ba} = \tilde{x}_b x_a$  отличен от нуля. С каждым элементом  $(\eta^a)$  гиперполосы ассоциируется базис  $\{x, x_a, x_p\}$  в  $E_n$  и базис  $\{\tilde{x}, \tilde{x}_a, \tilde{x}^p\}$  в  $\tilde{E}_n$ . Векторы базисов связаны уравнениями

$$\begin{aligned} \tilde{x}_a x_p &= 0, \quad \tilde{x} x_p = 0, \quad \tilde{x}^p x_a = 0, \quad \tilde{x}^p x = 0, \\ \tilde{x}^p x_q &= \delta_q^p \quad (p, q = m + 1, \dots, n). \end{aligned}$$

Так как гиперполоса определяется симметрично относительно  $E_n$  и  $\tilde{E}_n$ , то все выводы в теории гиперполосы сохраняют силу, если поменять местами  $E_n$  и  $\tilde{E}_n$  (значит, в формулах можно перемещать знак  $\sim$ ). Из разложения  $x_{ab}, x_{pa}$  в базисе  $\{x, x_a, x_p\}$  в работе<sup>(2)</sup>

находится симметричная линейная аффинная связность  $\overset{1}{G}_{ab}^c$  в  $X_{m-1}$ , связующий аффинор  $h_{ab}^p$ , аффинная связность  $G_{ap}^q$ . Гиперполосой 2-го порядка называется гиперполоса, для которой базисная поверхность —  $(m - 1)$ -мерная квадратика с определенным центром и гиперплоскости параллельны некоторому  $(n - m)$ -направлению. Соприкасающейся гиперполосой 2-го порядка в элементе  $(\eta^a)$  к данной гиперполосе называется гиперполоса 2-го порядка, огибающая гиперповерхность гиперплоскостей которой (гиперцилиндр) и гиперсемейство гиперплоскостей, касательных к базисной квадратике, имеют соприкосновение

\*  $E_n$  (линейное пространство) считается дополненным бесконечно удаленными элементами<sup>(1, 2)</sup>.

2-го порядка с соответствующими гиперповерхностью и гиперсемейством данной гиперполосы.

Пусть  $a(y, y) + 2a(y) = 0$  — уравнение гиперцилиндра 2-го порядка произвольной соприкасающейся гиперполосы 2-го порядка и  $b(\tilde{y}, \tilde{y}) + 2b(\tilde{y}) + b = 0$  — уравнение гиперсемейства гиперплоскостей, касательных к базисной квадрике. В этих определяющих уравнениях  $b(\cdot), a(\cdot)$  — билинейные функции,  $a(\cdot), b(\cdot)$  — линейные функции в соответствующих пространствах. Введем функции

$$\begin{aligned}\varphi(\bar{\gamma}_i^a, \xi^p) &= a[y(\bar{\gamma}_i^a, \xi^p), y(\bar{\gamma}_i^a, \xi^p)] + 2a[y(\bar{\gamma}_i^a, \xi^p)] + a, \\ \psi(\bar{\gamma}_i^a, \tilde{\xi}^p) &= b[\tilde{y}(\bar{\gamma}_i^a, \tilde{\xi}^p), \tilde{y}(\bar{\gamma}_i^a, \tilde{\xi}^p)] + 2b[\tilde{y}(\bar{\gamma}_i^a, \tilde{\xi}^p)] + b,\end{aligned}$$

где  $y = x(\bar{\gamma}_i^a) + x_p(\bar{\gamma}_i^a)\xi^p$  — радиус-вектор точки огибающей гиперповерхности гиперполосы и  $y$  — ковектор гиперплоскости, касательной к базисной поверхности гиперполосы в  $(\gamma_i^a)$ .

Потребуем для соприкасающейся гиперполосы 2-го порядка выполнения следующих условий аполярности:

$$g^{ba} \nabla_b \nabla_a \nabla_c \varphi = 0, \quad g^{ba} \nabla_b \nabla_a \nabla_c \psi = 0.$$

Кроме того, пусть центр базисной квадрики лежит в  $m$ -плоскости пересечения всех гиперплоскостей, касательных к базисной поверхности гиперполосы в  $(\gamma_i^a)$ , для которых след тензора  $p_{ab} = g_{ab} - h_{ba} \cdot^p \xi^p$  равен нулю. Оказывается, что с помощью условий соприкосновения и вышеизложенных двух условий (при соответствующей нормировке) определяется однопараметрическое семейство соприкасающихся гиперполос в элементе  $(\gamma_i^a)$  к данной гиперполосе, инвариантно ассоциированное с гиперполосой относительно общеаффинных преобразований. Для этого семейства

$$a(\cdot) = g^{ba} \tilde{x}_b \tilde{x}_a - \frac{4}{m+1} A^a (\tilde{x} \tilde{x}_a) + (2+a) \tilde{x} \tilde{x},$$

$$a(\cdot) = -(1+a) \tilde{x} + \frac{2}{m+1} A^b \tilde{x}_b,$$

$$b(\cdot) = g^{ba} x_a x_b + \frac{4}{m+1} A^b (x_b x) - 2 \frac{h^p}{m-1} (x_p x) + (2+b) x x,$$

$$b(\cdot) = -(1+b) x - \frac{2}{m+1} A^c x_c + \frac{h^p}{m-1} x_p *;$$

параметры  $a, b$  связаны уравнением

$$2 + a + b - \frac{4}{(m+1)^2} A^b A_b = 0,$$

где

$$A^b = A_{ac} \cdot^b g^{ac}, \quad A_{ac} \cdot^b = 1/2 (\overset{2}{G}_{ac}^b - \overset{1}{G}_{ac}^b), \quad h^p = h_{ab} \cdot^p g^{ab}.$$

Геометрическим местом центров базисных квадрик указанного однопараметрического семейства гиперполос будет прямая

$$X_{II} = \left(1 + \frac{1}{b}\right) x + \frac{2}{(m+1)b} A^m x_m - \frac{h^p}{(m-1)b} x_p,$$

\* Под аффинором следует понимать оператор, соответствующий полилинейной функции, тогда каждые два вектора правой части равенств, стоящие рядом, представляют собой произведение ковариантных или контравариантных одновалентных аффиноров (1).

которую назовем аффинной нормалью. Она инвариантно ассоциирована с гиперполосой относительно общеаффинных преобразований и является аналогом известной аффинной нормали Бляшке. Гиперполосы из однопараметрического семейства назовем гиперполосами Дарбу. Гиперполоса Дарбу с параметром

$$b = -\frac{2}{(m+1)(m-1)} \nabla_b^1 A^b - \frac{4}{(m+1)^2(m-1)} A_b A^b - \frac{\tilde{h}_p h^p}{(m-1)^2} - 1$$

инвариантно связана с гиперполосой относительно общеаффинных преобразований и называется главной гиперполосой Дарбу. Центральнопровективные гиперполосы Дарбу и центрально-проективная нормаль определяются соответствующими формулами с перемещенной «тильдой».

Двузначная  $\omega$ -плотность  ${}^*n = \pm |g|^{\frac{1}{m-1}} \left( x + \frac{2}{m+1} A^m x_m - \frac{h^p x_p}{m-1} \right)$  веса  $\frac{2}{m-1}$ , компонента которой является вектором в  $E_n$ , инвариантна относительно общеаффинных преобразований, и двузначная  $\omega$ -тензорная плотность  ${}^*g_{ab} = \pm \frac{|g|^{\frac{1}{m-1}}}{m-1} g_{ab}$  веса  $-\frac{2}{m-1}$  инвариантна относительно проективных преобразований.

Определим  ${}^*\tilde{n}$ ,  ${}^*\tilde{x}_a$ ,  ${}^*\tilde{x}^p$  из формул

$$\begin{aligned} {}^*\tilde{x}_a x_b &= {}^*g_{ab}, & {}^*\tilde{n} {}^*n &= 1, & {}^*\tilde{x}^q x_p &= \delta_p^q, & {}^*\tilde{x}_b {}^*n &= 0, & {}^*\tilde{n} x_a &= 0, \\ {}^*\tilde{x}^q {}^*n &= 0, & {}^*\tilde{x}_b x_q &= 0, & {}^*\tilde{n} x_q &= 0, & {}^*\tilde{x}^q x_a &= 0. \end{aligned}$$

Из разложения  $x_{ba}$  в базисе  $\{{}^*n, x_a, x_p\}$  можно получить аффинную связность  ${}^*G_{ba}^c = G_{ba}^c + \frac{2g_{ab} A^c}{m+1}$  и с ее помощью записать систему дифференциальных уравнений в полных дифференциалах:

$$\begin{aligned} \nabla_b^1 x_a &= {}^*g_{ba} {}^*n + {}^*h_{ba}^p x_p, \\ \nabla_b x_p &= -\tilde{h}_{c \cdot p}^b x_b, \\ \nabla_c^1 n &= N_c^m x_m + N_c^p x_p. \end{aligned}$$

$N_c^m$ ,  $N_c^p$  выражаются через другие геометрические объекты из условий интегрируемости системы. Отсюда можно сформулировать основную теорему общеаффинной теории гиперполосы.

При  $m > 2$  заданием связующего аффинора  ${}^*h_{ba}^p$ , двузначной связующей  $\omega$ -аффинорной плотности  ${}^*h_{abp}$  веса  $-\frac{2}{m-1}$ , симметричных по индексам  $a, b$ , двузначной  $\omega$ -тензорной плотности  ${}^*g_{ab}$  веса  $-\frac{2}{m-1}$  с  $\text{Det } |{}^*g_{ab}| = \pm \frac{1}{(m-1)^{m-1}}$ , симметричной аффинной связности  ${}^*G_{ab}^c$ , аффинной связности  $G_{ap}^q$ , удовлетворяющих условиям интегрируемости системы, гиперполоса определяется с точностью до общеаффинного преобразования.

Несколько более сложными вычислениями из разложения  ${}^*\tilde{n}$ ,  ${}^*\tilde{x}_{bc}$  в базисе  $\{{}^*\tilde{n}, {}^*\tilde{x}_b, {}^*\tilde{x}^p\}$  можно найти другую связность  ${}^*G_{ab}^c = G_{ab}^c -$

$-\frac{4}{m+1} A_{(c} \delta_{b)}^d$  и с ее помощью дать вторую формулировку основной теоремы. Наконец, если ввести среднюю аффинную связность

$${}^0G_{ab}{}^c = 1/2 ({}^1G_{ab}{}^c + {}^2G_{ab}{}^c), \quad {}^*A_{ab}{}^c = 1/2 ({}^2G_{ab}{}^c - {}^1G_{ab}{}^c)$$

( ${}^*A_{ab}{}^c$  — аффинор, являющийся проективным инвариантом гиперполосы), то гиперполоса определяется с точностью до общеаффинного преобразования заданием  ${}^*g_{ab}$ , перенесения плотностей с помощью  ${}^0G_c$ , аффинора  ${}^*A_{ab}{}^c$ , связующих аффиноров  ${}^*h_{ab}{}^p$ ,  ${}^*h_a{}^b{}_p$ , связности  $G_{ap}{}^q$ , которые удовлетворяют соответствующим условиям интегрируемости.

Совершенно аналогично для центрально-проективной геометрии.

Используя эти общие результаты, можно рассмотреть ряд специальных гиперполос, например, аналог собственных и несобственных аффинных сфер. В частном случае из построенной теории гиперполосы следует общеаффинная и центрально-проективная теория гиперповерхности, рассмотренная В. В. Вагнером.

Саратовский государственный университет  
им. Н. Г. Чернышевского

Поступило  
16 IV 1951

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> А. П. Норден, Пространства аффинной связности, 1950. <sup>2</sup> В. В. Вагнер, Тр. семинара по векторн. и тензорн. анализу, 8, 197 (1950).