

ГАРМОНИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА ГАУССОВЫХ ОТОБРАЖЕНИЙ В H^3

We consider some harmonic maps related to the hyperbolic Gauss map and the Gauss map in the sense of M. Obata.

Розглянуто деякі гармонічні відображення, пов'язані з гіперболічним гауссовим відображенням та з гауссовим відображенням у сенсі M. Обата.

В теории гармонических отображений важным результатом является теорема Э. Ру – Я. Вильмса [1, с. 571] о том, что гауссово отображение поверхности F^l в евклидовом пространстве R^n является гармоническим тогда и только тогда, когда вектор средней кривизны \bar{H} поверхности параллелен в нормальной связности, т. е. $\nabla^\perp \bar{H} = 0$. В пространстве Лобачевского H^n кривизны -1 существует несколько определений гауссова отображения.

Понятие гиперболического гауссова отображения независимо ввели Ч. Эпстейн [2] и Р. Брайант [3]. Напомним его конструкцию для поверхностей в H^3 . Из каждой точки поверхности $X(u, v)$ в H^3 в направлении нормали $n(u, v)$ проведем геодезическую, которая имеет своим предельным значением точку $g(u, v)$, принадлежащую идеальной границе ∂H^3 . Если средняя кривизна поверхности H отлична от нуля, то, выбрав ориентацию нормали так, чтобы H была положительной, получим однозначно определенное отображение $g: X(u, v) \rightarrow g(u, v)$, которое называется гиперболическим гауссовым отображением. Р. Брайант [3] для поверхностей постоянной средней кривизны 1 в $H^3(-1)$ нашел аналог представления Вейерштрасса, и оказалось, что многие свойства этих поверхностей аналогичны свойствам минимальных поверхностей в R^3 . В данной статье показано (теорема 1), что гиперболическое гауссово отображение является гармоническим для поверхностей средней кривизны 1 (при этом в качестве идеальной границы ∂H^3 использована сфера S^2 со стандартной метрикой).

Другой вариант гауссова отображения в H^n был определен М. Обата [4]. Это отображение Γ каждой точке поверхности $F^l \subset H^n$ ставит в соответствие вполне геодезическую плоскость $\pi^l \subset H^n$, касающуюся поверхности в данной точке. Как известно (см., например, [5, с. 56]), множество l -мерных плоскостей в H^n представимо как риманово симметрическое пространство в $O(n, 1)/O(l, 1) \times O(n-l)$. В обзоре А. А. Борисенко и Ю. А. Николаевского указано, что отображение Γ в риманово многообразие Грассмана вполне геодезических плоскостей над пространством Лобачевского является гармоническим тогда и только тогда, когда F^l минимально в H^n (см. [5], теорему 18, а также приведенную там библиографию). В данной статье мы рассматриваем грассманово отображение, которое каждой точке поверхности $X(u, v) \subset H^3 \subset R^{3,1}$ ставит в соответствие вектор $n(u, v)$ пространственно-подобной нормали к $X(u, v)$ в пространстве Минковского $R^{3,1}$. Такое определение грассманова отображения использовано в работе А. А. Борисенко [6]. В предположении, что на поверхности $n(u, v)$ индуцируется невырожденная риманова метрика, мы показываем (теорема 2), что данное отображение является гармоническим, если средняя кривизна поверхности $X(u, v)$ в H^3 постоянна.

При доказательстве теорем используются изотермические координаты на поверхности $X(u, v)$ и поэтому они пригодны только для двумерных поверхностей в H^3 . Заметим также, что Кокубу в работе [7] рассматривает еще один вариант гауссова отображения в H^3 (для минимальных поверхностей) и доказывает некоторые утверждения о его гармоничности.

Предварительные сведения. В основном мы будем использовать модель для гиперболического трехмерного пространства H^3 в псевдоевклидовом пространстве Минковского $R^{3,1}$

$$H^3 = \{x = (x^0, x^1, x^2, x^3) \in R^{3,1} \mid \langle x, x \rangle = -1, x^0 > 0\}, \quad (1)$$

где метрика в $R^{3,1}$ определена следующим образом:

$$\langle x, y \rangle = -x^0 y^0 + \sum_{i=1}^3 x^i y^i.$$

Известно, что произвольная кривая вида

$$x(t) = x_0 \operatorname{ch} t + y_0 \operatorname{sh} t,$$

где $|x_0|^2 = -1$, $|y_0|^2 = 1$ и $\langle x_0, y_0 \rangle = 0$, является геодезической на псевдо сфере H^3 .

Кроме рассмотренной модели на гиперболоиде в пространстве Минковского нам потребуется еще модель Пуанкаре H_0^3 геометрии Лобачевского в шаре $|y| < 1$, $y = (y^1, y^2, y^3)$.

Чтобы перейти от модели $H^3 \subset R^{3,1}$ к модели H_0^3 в шаре, надо спроектировать точку $(x^0, x^1, x^2, x^3) \in H^3$ из точки $(-1, 0, 0, 0)$ до пересечения с плоскостью $x^0 = 0$. Аналитически это преобразование записывается так:

$$y^i = \frac{x^i}{x^0 + 1}, \quad i = 1, 2, 3. \quad (2)$$

При этом метрика пространства H_0^3 имеет вид

$$ds_0^2 = \frac{4 \sum_{i=1}^3 (dy^i)^2}{\left(1 - \sum_{i=1}^3 (y^i)^2\right)^2}. \quad (3)$$

Действительно, подставляя дифференциалы dy^i , найденные из (2), в (3), получаем

$$ds_0^2 = \sum_{i=1}^3 (dx^i)^2 - (dx^0)^2. \quad (4)$$

Теперь приведем необходимые сведения из теории гармонических отображений.

Согласно общей теории гармонических отображений (см. [8], гл. 4, теорема 1.21 или [5], раздел 5.4), отображение $f: (M^m, g) \rightarrow (N^n, \bar{g})$ является гармоническим, если его поле напряжений $\tau^i(f)$, $i = 1, \dots, n$, обращается в нуль:

$$\tau^i(f) = \Delta_M f^i + \bar{\Gamma}_{kj}^i \frac{\partial f^k}{\partial u^\alpha} \frac{\partial f^j}{\partial u^\beta} g^{\alpha\beta} = 0, \quad (5)$$

где Δ_M — оператор Бельтрами—Лапласа на римановом многообразии M :

$$\Delta_M f^i(x) = g^{\alpha\beta} \left(\frac{\partial^2 f^i}{\partial x^\alpha \partial x^\beta} - \Gamma_{\alpha\beta}^\tau \frac{\partial f^i}{\partial x^\tau} \right).$$

Для доказательства теоремы 1 используем следующий критерий гармоничности отображения $f = (f^1, \dots, f^{n+1})$ риманова многообразия M^n с метрикой $g = (g_{\alpha\beta})$, $\alpha, \beta = 1, \dots, n$, в n -мерную сферу $S^n \in R^{n+1}$ со стандартной метрикой \bar{g}_0 , индуцированной ее погружением в евклидово пространство R^{n+1} [8] (гл. 4, следствие 2.24): необходимым и достаточным условием для того, чтобы отображение $f: (M^n, g) \rightarrow (S^n, \bar{g}_0)$ было гармоническим, является

$$\Delta_M f(x) = -2e(f)f(x), \quad x \in M^n, \quad (6)$$

т. е.

$$\Delta_M f^i(x) = -2e(f)f^i(x) \quad (6')$$

для всех $i = 1, \dots, n+1$, где через $e(f)$ обозначена плотность энергии отображения f :

$$e(f) = \frac{1}{2} g^{\alpha\beta}(x) \bar{g}_{ij}(f(x)) \frac{\partial f^i(x)}{\partial x^\alpha} \frac{\partial f^j(x)}{\partial x^\beta}. \quad (7)$$

Гармоничность гиперболического гауссова отображения в H^3 для поверхностей постоянной средней кривизны 1. При изучении поверхностей пространства Лобачевского мы используем его модель на гиперболоиде

$$H^3 = ((x^0, x^1, x^2, x^3) | -(x^0)^2 + (x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 = -1, x^0 > 0)$$

в псевдоевклидовом пространстве $R^{3,1}$ с метрикой $ds^2 = -(dx^0)^2 + (dx^1)^2 + (dx^2)^2 + (dx^3)^2$. В этой модели в каждой точке поверхности $X(u, v) \subset H^3$ есть подвижный репер из четырех векторов X, X_u, X_v, n , где n — вектор единичной нормали к поверхности в H^3 . Пусть $X(u, v) = (X^0, X^1, X^2, X^3)(u, v)$ — двумерная регулярная поверхность в $H^3 \subset R^{3,1}$, где

$$-(X^0)^2 + (X^1)^2 + (X^2)^2 + (X^3)^2 = -1.$$

Пусть первая и вторая фундаментальные формы поверхности имеют вид

$$ds^2 = e^{2\omega(u, v)}(du^2 + dv^2), \quad (8)$$

$$II = L(u, v)du^2 + 2M(u, v)dudv + N(u, v)dv^2. \quad (9)$$

Символы Кристоффеля метрики (8) таковы:

$$\Gamma_{ij}^1 = \begin{pmatrix} \omega_u & \omega_v \\ \omega_v & -\omega_u \end{pmatrix}, \quad \Gamma_{ij}^2 = \begin{pmatrix} -\omega_v & \omega_u \\ \omega_u & \omega_v \end{pmatrix}.$$

Касательные векторы X_u, X_v и нормаль n к поверхности в $T_X H^3$ удовлетворяют уравнениям

$$\begin{aligned} |X_u|^2 &= -(X_u^0)^2 + (X_u^1)^2 + (X_u^2)^2 + (X_u^3)^2 = e^{2\omega}, \\ |X_v|^2 &= e^{2\omega}, \quad \langle X_u, X_v \rangle = \langle X, X_u \rangle = \langle X, X_v \rangle = 0, \\ |n|^2 &= 1, \quad \langle n, X \rangle = \langle n, X_u \rangle = \langle n, X_v \rangle = 0. \end{aligned} \quad (10)$$

Деривационные формулы для сопровождающего репера X_u, X_v, n поверхности имеют вид

$$\begin{aligned} X_{uu} &= \omega_u X_u - \omega_v X_v + L n + e^{2\omega} X, \\ X_{uv} &= \omega_v X_u + \omega_u X_v + M n, \\ X_{vv} &= -\omega_u X_u + \omega_v X_v + N n + e^{2\omega} X, \\ n_u &= -e^{-2\omega} (L X_u + M X_v), \\ n_v &= -e^{-2\omega} (M X_u + N X_v). \end{aligned} \quad (11)$$

Вектор $G(u, v) = X(u, v) + n(u, v)$, принадлежащий световому конусу псевдевклидова пространства $R^{3,1}$, называется гиперболическим гауссовым отображением поверхности $X(u, v) \subset H^3$ [9, с. 17]. С помощью этого четырехмерного изотропного вектора каждой точке поверхности $X(u, v)$ можно поставить в соответствие вектор $g(n)$, принадлежащий единичной сфере S^2 :

$$g(n) := \left(\frac{G^1}{G^0}, \frac{G^2}{G^0}, \frac{G^3}{G^0} \right) = \left(\frac{X^1 + n^1}{X^0 + n^0}, \frac{X^2 + n^2}{X^0 + n^0}, \frac{X^3 + n^3}{X^0 + n^0} \right). \quad (12)$$

Поскольку мы будем применять критерий гармоничности (6) для отображений, когда целевым многообразием является сфера, нужно воспользоваться моделью H_0^3 , в которой идеальная граница ∂H_0^3 представляет собой сферу S^2 .

Поэтому от модели $H^3 \subset R^{3,1}$, в которой идеальная граница представляет собой световой конус, нужно перейти к конформно-евклидовой модели Пуанкаре H_0^3 в единичном шаре $B^3 = \{(y^1, y^2, y^3) | (y^1)^2 + (y^2)^2 + (y^3)^2 < 1\}$. Этот переход осуществляется по формулам (2). Обозначим модельную изометрию (2) через $\phi: H^3 \rightarrow H_0^3$. Гиперболическое гауссово отображение в модели H_0^3 действует из $\phi(X(u, v))$ с метрикой $\phi^*(ds^2)$, где ds^2 задано формулой (8), в S^2 со стандартной метрикой g_0 . Его можно записать в виде $g\phi^{-1}: (\phi(X(u, v)), \phi^*(ds^2)) \rightarrow (S^2, g_0)$. Ввиду (4) имеем $\phi^*(ds^2) = ds^2$ и, следовательно, гармоничность отображения $g\phi^{-1}$ равносильна гармоничности отображения $g: (X(u, v), ds^2) \rightarrow (S^2, g_0)$.

Поясним формулу (12). Поскольку гиперболическое гауссово отображение точки $X(u_0, v_0)$ по определению есть предельное значение на ∂H^3 геодезической $x(t) = X(u_0, v_0) \operatorname{ch} t + n(u_0, v_0) \operatorname{sh} t$, исходящей из точки поверхности $X(u_0, v_0)$ в направлении вектора нормали $n(u_0, v_0)$, в модели Пуанкаре H_0^3 гиперболическим гауссовым изображением точки $\phi^{-1}X(u_0, v_0)$ будет предельная точка (y_0^1, y_0^2, y_0^3) на $S^2 = \partial H_0^3$, где

$$\begin{aligned} y_0^i &= \lim_{t \rightarrow \infty} y^i(t) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{x^i(t)}{1 + x^0(t)} = \\ &= \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{X^i(u_0, v_0) \operatorname{ch} t + n^i(u_0, v_0) \operatorname{sh} t}{1 + X^0(u_0, v_0) \operatorname{ch} t + n^0(u_0, v_0) \operatorname{sh} t} = \frac{X^i(u_0, v_0) + n^i(u_0, v_0)}{X^0(u_0, v_0) + n^0(u_0, v_0)}. \end{aligned}$$

Таким образом, формула (12) представляет собой специальную запись гипер-

болического гауссова отображения в модели Пуанкаре в шаре.

Теорема 1. Отображение $g(n): (X(u, v), ds^2) \rightarrow (S^2, g_0)$, заданное формулой (12), является гармоническим, если поверхность $X(u, v)$ имеет постоянную среднюю кривизну 1 в H^3 .

Доказательство. Пусть средняя кривизна поверхности $X(u, v) \subset H^3$ равна 1. Тогда, как известно [10, с. 6], функция $F(u, v) = L - N - 2iM$ является голоморфной функцией комплексной переменной $z = u + iv$ и конформной заменой координат можно добиться, чтобы $F(u, v) \equiv 1$; тогда средний коэффициент M второй фундаментальной формы поверхности обратится в нуль. При этом дифференциальные формулы (11) упрощаются и будем считать, что в них $L = e^{2\omega} + 1$, $M = 0$, $N = e^{2\omega} - 1$. Сначала вычислим плотность энергии отображения $e(g(n))$. Используя (7), (8), (11), имеем

$$e(g) = \frac{1}{2} e^{-2\omega} \left(\left| \frac{\partial g}{\partial u} \right|^2 + \left| \frac{\partial g}{\partial v} \right|^2 \right),$$

$$\frac{\partial g^i}{\partial u} = \frac{\partial}{\partial u} \left(\frac{X^i + n^i}{X^0 + n^0} \right) = \frac{(1 - Le^{-2\omega})(X_u^i(X^0 + n^0) - X_u^0(X^i + n^i))}{(X^0 + n^0)^2}.$$

Используя (10), получаем

$$\left| \frac{\partial g}{\partial u} \right|^2 = \sum_{i=1}^3 \left| \frac{\partial g^i}{\partial u} \right|^2 = \frac{(1 - Le^{-2\omega})^2 e^{2\omega}}{(X^0 + n^0)^2} = \frac{e^{-2\omega}}{(X^0 + n^0)^2}.$$

Аналогично проверяется, что

$$\left| \frac{\partial g}{\partial v} \right|^2 = \frac{(1 - Ne^{-2\omega})^2 e^{2\omega}}{(X^0 + n^0)^2} = \frac{e^{-2\omega}}{(X^0 + n^0)^2}.$$

Следовательно,

$$e(g(n)) = \frac{e^{-2\omega}}{2} \left(\left| \frac{\partial g}{\partial u} \right|^2 + \left| \frac{\partial g}{\partial v} \right|^2 \right) = \frac{e^{-4\omega}}{(X^0 + n^0)^2}. \quad (13)$$

Теперь вычислим лапласиан от координаты $g^i(n)$. Имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 g^i}{\partial u^2} &= \frac{\partial}{\partial u} \left(-e^{-2\omega} \frac{X_u^i(X^0 + n^0) - X_u^0(X^i + n^i)}{(X^0 + n^0)^2} \right) = \\ &= \frac{e^{-2\omega}}{(X^0 + n^0)^3} (2\omega_u(X^0 + n^0)(X_u^i(X^0 + n^0) - X_u^0(X^i + n^i)) - \\ &\quad - (\omega_u X_u^i - \omega_v X_v^i + (e^{2\omega} + 1)n^i + e^{2\omega} X^i)(X^0 + n^0)^2 + \\ &\quad + (\omega_u X_u^0 - \omega_v X_v^0 + (e^{2\omega} + 1)n^0 + e^{2\omega} X^0)(X^i + n^i)(X^0 + n^0) - \\ &\quad - 2e^{-2\omega} X_u^0(X_u^i(X^0 + n^0) - X_u^0(X^i + n^i))). \end{aligned}$$

Аналогично,

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 g^i}{\partial v^2} &= \frac{e^{-2\omega}}{(X^0 + n^0)^3} (-2\omega_v(X^0 + n^0)(X_v^i(X^0 + n^0) - X_v^0(X^i + n^i)) + \\ &\quad + (-\omega_u X_u^i + \omega_v X_v^i + (e^{2\omega} - 1)n^i + e^{2\omega} X^i)(X^0 + n^0)^2 - \end{aligned}$$

$$-(X^i + n^i)(X^0 + n^0)(-\omega_u X_u^0 + \omega_v X_v^0 + (e^{2\omega} - 1)n^0 + e^{2\omega}X^0) - \\ - 2e^{-2\omega}X_v^0(X_v^i(X^0 + n^0) - X_v^0(X^i + n^i)).$$

Складывая выражения для вторых производных и умножая на $e^{-2\omega}$, получаем формулу для оператора Бельтрами–Лапласа от функции g^i :

$$\Delta_M g^i = \frac{2e^{-4\omega}}{(X^0 + n^0)^3} (-n^i(X^0 + n^0)^2 + \\ + (X^0 + n^0)((X^i + n^i)n^0 - e^{-2\omega}(X^0 + n^0)(X_u^0 X_u^i + X_v^0 X_v^i) + \\ + e^{-2\omega}(X^i + n^i)((X_u^0)^2 + (X_v^0)^2))). \quad (14)$$

Теперь, согласно критерию гармоничности отображения (6), достаточно убедиться в том, что

$$\Delta_M g^i = -2e(g)g^i = -\frac{2e^{-4\omega}(X^i + n^i)}{(X^0 + n^0)^3}, \quad i = 1, 2, 3.$$

Подставляя в левую часть данной системы выражения из (14), получаем систему уравнений, из которой будет вытекать гармоничность гиперболического гауссова отображения:

$$X^i + n^i = n^i(X^0 + n^0)^2 - (X^0 + n^0)(X^i + n^i)n^0 + e^{-2\omega}(X^0 + n^0)(X_u^0 X_u^i + X_v^0 X_v^i) - \\ - e^{-2\omega}(X^i + n^i)((X_u^0)^2 + (X_v^0)^2), \quad i = 1, 2, 3. \quad (15)$$

Покажем, что данная система уравнений имеет место. Воспользуемся тем, что матрица A , составленная из векторов-строк X^i , $e^{-\omega}X_u^i$, $e^{-\omega}X_v^i$, n^i , является псевдоортогональной, т. е. принадлежит группе $SO(1, 3)$,

$$A = \begin{pmatrix} X^0 & X^1 & X^2 & X^3 \\ e^{-\omega}X_u^0 & e^{-\omega}X_u^1 & e^{-\omega}X_u^2 & e^{-\omega}X_u^3 \\ e^{-\omega}X_v^0 & e^{-\omega}X_v^1 & e^{-\omega}X_v^2 & e^{-\omega}X_v^3 \\ n^0 & n^1 & n^2 & n^3 \end{pmatrix}.$$

Рассматривая элементы первого столбца данной матрицы, имеем

$$-(X^0)^2 + (n^0)^2 + e^{-2\omega}((X_u^0)^2 + (X_v^0)^2) = -1.$$

Упрощая с помощью этого соотношения систему (15), получаем эквивалентную систему уравнений

$$0 = X^0 X^i - n^0 n^i - e^{-2\omega}(X_u^0 X_u^i + X_v^0 X_v^i), \quad i = 1, 2, 3. \quad (15')$$

Данная система, очевидно, имеет место, поскольку выражает псевдоортогональность первого столбца матрицы A по отношению к остальным столбцам, откуда и вытекает справедливость теоремы.

Пример 1. Рассмотрим семейство поверхностей постоянной средней кривизны 1, называемых „кузенами” катеноида, в H^3 (впервые найденное Р. Брайантом [3]), зависящее от параметра $a > 0$ [8, с. 20]:

$$X^0 = \frac{1}{4a}((1+a)^2 \operatorname{ch}(a-1)u + (1-a)^2 \operatorname{ch}(a+1)u),$$

$$\begin{aligned} X^1 &= \frac{1}{2a}(1-a)^2 \operatorname{ch} u \cos av, \\ X^2 &= \frac{1}{2a}(1-a)^2 \operatorname{ch} u \sin av, \\ X^3 &= \frac{1}{4a}((1+a)^2 \operatorname{sh}(a-1)u + (1-a)^2 \operatorname{sh}(a+1)u), \end{aligned} \tag{16}$$

где параметр a удовлетворяет условию $|a| \neq 1$ (в противном случае поверхность вырождается в линию).

Первая фундаментальная форма „кузена” катеноида имеет вид

$$ds^2 = \frac{(1-a^2)^2}{4} \operatorname{ch}^2 u (du^2 + dv^2). \tag{17}$$

После некоторых вычислений можно найти вектор нормали n , где

$$\begin{aligned} n^0 &= -\frac{(-3+a^2)\operatorname{ch} au + 1/2(1+a)^2 \operatorname{ch}(a-2)u + 1/2(1-a)^2 \operatorname{ch}(a+2)u}{4a \operatorname{ch} u}, \\ n^1 &= -\frac{(-3-a^2+(1-a^2)\operatorname{ch} 2u) \cos av}{4a \operatorname{ch} u}, \\ n^2 &= -\frac{(-3-a^2+(1-a^2)\operatorname{ch} 2u) \sin av}{4a \operatorname{ch} u}, \\ n^3 &= -\frac{(-3+a^2)\operatorname{sh} au + 1/2(1+a)^2 \operatorname{sh}(a-2)u + 1/2(1-a)^2 \operatorname{sh}(a+2)u}{4a \operatorname{ch} u}. \end{aligned}$$

Знак у нормали n выбран таким образом, чтобы средняя кривизна поверхности (16) была равна 1 (если изменить знак, то средняя кривизна будет равной -1).

Гиперболическое гауссово отображение „кузена” катеноида (16) $g = (g^i) = (X^i + n^i)/(X^0 + n^0)$ имеет вид

$$g^1 = \frac{\cos av}{\operatorname{ch}(au)}, \quad g^2 = \frac{\sin av}{\operatorname{ch}(au)}, \quad g^3 = \operatorname{th}(au). \tag{18}$$

Метрика гиперболического гауссова образа $g(X)$ в координатах u, v такова:

$$dg^2 = \frac{a^2}{\operatorname{ch}^2(au)} (du^2 + dv^2). \tag{19}$$

Согласно теореме 1, отображение (18) $g : (M^2, ds^2) \rightarrow (S^2, dg^2)$, переводящее точку с координатами $(u, v) \in M^2$ в точку на $g(M^2) \subset S^2$ с такими же координатами, является гармоническим, в чем можно убедиться непосредственным расчетом. Гауссова кривизна метрики (17) „кузена” катеноида отрицательна, а гауссова кривизна $g(X)$ равна 1.

Грассманово отображение по М. Обата поверхности в пространстве Лобачевского H^3 и его гармоничность. Пусть двумерная поверхность $X(u, v) \subset H^3 \subset R^{3,1}$. Напомним, что если координаты (u, v) изотермические, то репер $X, e^{-2\omega} X_u, e^{-2\omega} X_v$, n псевдоортогональный, причем первый вектор мнимоединичный, а остальные три пространственноподобные. Трехмерная гиперплоскость π_3 , натянутая на векторы $X(u, v), X_u, X_v$, при пересечении с

H^3 определяет двумерную вполне геодезическую плоскость $\pi_2 \subset H^3$, касательную к поверхности $X(u, v)$. Согласно М. Обата [4], под грассмановым образом двумерной поверхности $X(u, v)$ понимают множество всех вполне геодезических 2-плоскостей π_2 , огибающих данную поверхность. Каждой такой плоскости в точке $X(u, v)$ однозначно соответствует пространственноподобный единичный вектор нормали $n(u, v)$, который можно параллельно перенести в начало координат в $R^{3,1}$. Поэтому мы определим грассманов образ $n(X)$ как двумерную поверхность $n(u, v)$, расположенную в гиперкуадрике $\Sigma \subset R^{3,1}$, где

$$\Sigma = \{x = (x^0, x^1, x^2, x^3) \in R^{3,1} : |x|^2 = -(x^0)^2 + (x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 = 1\}.$$

Согласно Дж. Вольфу [11] (теорема 2.4.4), подмногообразие Σ с метрикой $ds^2 = - (dn^0)^2 + \sum_{i=1}^3 (dn^i)^2$ есть полное псевдориманово подмногообразие постоянной секционной кривизны 1 с сигнатурой (1, 2). Вычислим метрику грассманова образа $n(X) \subset \Sigma$.

Лемма. Пусть двумерная поверхность $X(u, v)$, погруженная в H^3 , имеет первую и вторую фундаментальные формы, заданные выражениями (8), (9). Тогда:

1) метрическая форма dn^2 ее грассманова образа $n(X) \subset \Sigma$ имеет вид

$$dn^2 = e^{-2\omega} ((L^2 + M^2)du^2 + 2M(L + N)dudv + (M^2 + N^2)dv^2); \quad (20)$$

2) грассманов образ $n(X)$ вырожден тогда и только тогда, когда внешняя кривизна поверхности $X(u, v)$ равна нулю: $K_{\text{ext}} = 0$.

Доказательство. 1. Используя определение метрики на Σ , дифференциальные формулы (11) и соотношения псевдоортогональности (10), имеем

$$\begin{aligned} dn^2 &= -(dn^0)^2 + \sum_{i=1}^3 (dn^i)^2 = e^{-4\omega} \left(-((LX_u^0 + MX_v^0)du + (MX_u^0 + NX_v^0)dv)^2 + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{i=1}^3 ((LX_{uu}^i + MX_{uv}^i)du + (MX_{uu}^i + NX_{uv}^i)dv)^2 \right) = \\ &= e^{-2\omega} ((L^2 + M^2)du^2 + 2M(L + N)dudv + (M^2 + N^2)dv^2). \end{aligned}$$

2. Вычисляя дискриминант D метрики (20), получаем $D = e^{-4\omega}(LN - M^2)^2$. Поскольку имеет место уравнение Гаусса

$$K_{\text{int}} = -\frac{\Delta\omega}{e^{2\omega}} = \frac{LN - M^2}{e^{4\omega}} - 1 = K_{\text{ext}} - 1,$$

то вырождение грассманова образа происходит, когда внешняя кривизна поверхности в H^3 равна нулю или, что равносильно, когда внутренняя кривизна $X(u, v)$ равна -1 .

Выясним теперь следующий вопрос: при каких условиях невырожденное грассманово отображение $f: (X(u, v), ds^2) \rightarrow (n(X)(u, v), dn^2)$, где $f^1(u, v) = u$, $f^2(u, v) = v$, метрика ds^2 задана формулой (8), а метрика dn^2 — формулой (20), будет гармоническим?

Теорема 2. Отображение $f: (X(u, v), ds^2) \rightarrow (n(X), dn^2)$ с невырожденным грассмановым образом является гармоническим тогда и только тогда, когда $X(u, v)$ имеет постоянную среднюю кривизну в H^3 .

Доказательство. Поскольку отображение задается уравнениями $f^1 = u$, $f^2 = v$, т. е. координаты на $X(u, v)$ и $n(X)$ общие и $\Delta_X = e^{-2\omega}(\partial^2/\partial u^2 + \partial^2/\partial v^2)$, то условия (5) обращения в нуль поля напряжений отображения f принимают вид (через \bar{g}_{ik} обозначены коэффициенты метрики (20))

$$a) \quad \bar{\Gamma}_{11}^1 + \bar{\Gamma}_{22}^1 = 0, \quad b) \quad \bar{\Gamma}_{11}^2 + \bar{\Gamma}_{22}^2 = 0.$$

Условие а) преобразуется следующим образом:

$$\begin{aligned} \bar{\Gamma}_{11}^1 + \bar{\Gamma}_{22}^1 &= \bar{g}^{11} \left(\frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^2} + \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^1} (\bar{g}_{11} - \bar{g}_{22}) \right) + \\ &+ \bar{g}^{12} \left(\frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^1} + \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^2} (\bar{g}_{22} - \bar{g}_{11}) \right) = 0. \end{aligned}$$

Аналогично, условие б) примет вид

$$\bar{g}^{12} \left(\frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^2} + \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^1} (\bar{g}_{11} - \bar{g}_{22}) \right) + \bar{g}^{22} \left(\frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^1} + \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^2} (\bar{g}_{22} - \bar{g}_{11}) \right) = 0.$$

Поскольку мы предполагаем, что грассманов образ невырожден, то $\det(\bar{g}_{ij}) > 0$. Отсюда следует система уравнений

$$\begin{aligned} \frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^2} &= \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^1} (\bar{g}_{22} - \bar{g}_{11}), \\ \frac{\partial \bar{g}_{12}}{\partial u^1} &= \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u^2} (\bar{g}_{11} - \bar{g}_{22}). \end{aligned}$$

Подставляя в нее значения \bar{g}_{ik} из (20), приходим к системе дифференциальных уравнений

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial v} (M(L+N)e^{-2\omega}) &= \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u} ((N^2 - L^2)e^{-2\omega}), \\ \frac{\partial}{\partial u} (M(L+N)e^{-2\omega}) &= \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial v} ((L^2 - N^2)e^{-2\omega}). \end{aligned}$$

Упрощая ее, получаем систему дифференциальных уравнений

$$\begin{aligned} (L+N)_v M + (L+N) M_v - 2\omega_v (L+N) M &= \frac{1}{2} (N^2 - L^2)_u - \omega_u (N^2 - L^2), \\ (L+N)_u M + (L+N) M_u - 2\omega_u (L+N) M &= \frac{1}{2} (L^2 - N^2)_v - \omega_v (L^2 - N^2). \end{aligned}$$

Подставляя в нее вместо $\omega_v(L+N)$, $\omega_u(L+N)$ их выражения из уравнений Кодаджи

$$L_v - M_u = \omega_v(L+N), \quad N_u - M_v = \omega_u(L+N),$$

находим систему уравнений

$$M(N_v + 2M_u - L_v) + L(L_u + 2M_v - N_u) = 0,$$

$$N(N_v + 2M_u - L_v) + M(L_u + 2M_v - N_u) = 0.$$

Поскольку $LN - M^2 \neq 0$, так как $n(X)$ невырождено, то имеем систему уравнений

$$N_v + 2M_u - L_v = 0,$$

$$L_u + 2M_v - N_u = 0,$$

которая равносильна условиям Коши–Римана голоморфности функции $F(u, v) = L - N - 2iM$ как функции комплексной переменной $w = u + iv$. Известно, что голоморфность функции $F(u, v)$ равносильна постоянству средней кривизны поверхности: $H = (L + N)e^{2\omega} = \text{const}$, что и доказывает теорему.

Рассмотрим некоторые примеры построения гармонических отображений поверхностей, которые следуют из доказанной теоремы.

Пример 2. Вполне геодезическая 2-плоскость $H^2 \subset H^3$. Ее уравнения можно задать (с точностью до движения) следующим образом:

$$H^2(u, v) := x = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (\sqrt{u^2 + v^2 + 1}, u, v, 0).$$

Нормалью к вполне геодезической плоскости в точках (u, v) будет, очевидно, $n = (0, 0, 0, 1)$. Отсюда вытекает, что грассманов образ этой вполне геодезической плоскости есть $n(H^2) = (0, 0, 0, 1) = \text{const}$. Как известно, постоянное отображение римановых многообразий, т. е. отображение, которое переводит все пространство в точку, есть гармоническое отображение.

Пример 3. Орисфера $O^2 \subset H^3$. Ее параметризацию, например, можно выбрать следующим образом:

$$O^2(u, v) := \left(\frac{1}{2} \left(c(u^2 + v^2) + \frac{1}{c} + c \right), cu, cv, \frac{1}{2} \left(c(u^2 + v^2) + \frac{1}{c} - c \right) \right),$$

где $c = \text{const} > 0$. Вектор нормали к орисфере имеет вид

$$n = \left(\frac{1}{2} \left(c(u^2 + v^2) - \frac{1}{c} + c \right), cu, cv, \frac{1}{2} \left(c(u^2 + v^2) - \frac{1}{c} - c \right) \right),$$

поэтому $ds^2 = dn^2 = c^2(du^2 + dv^2)$, и мы имеем тождественное отображение R^2 с плоской метрикой в себя, которое, очевидно, является гармоническим отображением.

Пример 4. Рассмотрим грассманов образ геликоида в H^3

$$X(u, v) = (\operatorname{ch}(au) \operatorname{ch} v, \operatorname{sh}(au) \operatorname{ch} v, \cos u \operatorname{sh} v, \sin u \operatorname{sh} v).$$

Найдем вектор нормали

$$n = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \operatorname{th}^2 v}} (\operatorname{th} v \operatorname{sh}(au), \operatorname{th} v \operatorname{ch}(au), a \sin u, -a \cos u).$$

Первая фундаментальная форма поверхности имеет вид

$$ds^2 = (a^2 \operatorname{ch}^2 v + \operatorname{sh}^2 v) du^2 + dv^2,$$

а вторая такова:

$$II = \frac{2a du dv}{\sqrt{a^2 + \operatorname{th}^2 v}}.$$

Главные кривизны находятся из уравнения

$$|b_{ij} - kg_{ij}| = k^2(a^2 \operatorname{ch}^2 v + \operatorname{sh}^2 v) - \frac{a^2}{a^2 + \operatorname{th}^2 v} = 0:$$

$$k_1 = -k_2 = \frac{a \operatorname{ch} v}{a^2 \operatorname{ch}^2 v + \operatorname{sh}^2 v}.$$

Следовательно, данная поверхность минимальна в H^3 . Метрика $n(X)$ есть

$$dn^2 = \frac{a^2}{a^2 \operatorname{ch}^2 v + \operatorname{sh}^2 v} du^2 + \frac{a^2}{(a^2 \operatorname{ch}^2 v + \operatorname{sh}^2 v)^2} dv^2.$$

Согласно доказанной выше теореме, поскольку поверхность минимальна, отображение $f^1(u, v) = u$, $f^2(u, v) = v$ на ее грассманов образ с метрикой dn^2 гармоническое. Заметим, что метрика dn^2 невырождена и имеет так же, как и ds^2 , отрицательную гауссову кривизну.

Пример 5. Используя семейство „кузенов” катеноидов (16), можно получить еще одно гармоническое отображение, $f^1(u, v) = u$, $f^2(u, v) = v$, действующее из R^2 с метрикой $ds^2 = (1 - a^2)^2 \operatorname{ch}^2 u (du^2 + dv^2)/4$ в R^2 с метрикой

$$dn^2 = \frac{1}{4 \operatorname{ch}^2 u} \left((2 + (1 - a^2) \operatorname{ch}^2 u)^2 du^2 + (-2 + (1 - a^2) \operatorname{ch}^2 u)^2 dv^2 \right).$$

Обе метрики имеют отрицательную гауссову кривизну, а dn^2 невырождена, если $|a| > \sqrt{3}$.

1. Ruh E. A., Vilms J. The tension field of Gauss map // Trans. Amer. Math. Soc. – 1970. – 199. – P. 569–573.
2. Epstein Ch. L. The hyperbolic Gauss map and quasiconformal reflection // J. reine und angew. Math. – 1986. – 372. – S. 96–135.
3. Bryant R. Surfaces of mean curvature 1 in hyperbolic space // Asterisque. – 1987. – 154 / 155. – P. 321–347.
4. Obata M. The Gauss map of immersion of Riemannian manifolds in spaces of constant curvature // J. Different. Geom. – 1968. – 2, № 2. – P. 217–223.
5. Борисенко А. А., Николаевский Ю. А. Многообразия Грассмана и грассманов образ подмногообразий // Успехи мат. наук. – 1991. – 46, вып. 2. – С. 41–83.
6. Борисенко А. А. О поверхностях неположительной внешней кривизны в пространствах постоянной кривизны // Мат. сб. – 1981. – 114, № 3. – С. 339–354.
7. Kokubu M. Weierstrass representation for minimal surfaces in hyperbolic space // Tohoku Math. J. – 1997. – 49. – P. 367–377.
8. Urakawa H. Calculus of variations and harmonic maps. – Providence: Amer. Math. Soc., 1993. – 249 p.
9. Rosenberg H. Bryant surfaces. – Paris, 1999. – 53 p. – (Preprint / Univ. Paris-VII; № 99-4).
10. Wente H. C. Constant mean curvature immersions of Enneper type // Mem. Amer. Math. Soc. – 1992. – 478. – P. 1–78.
11. Вольф Дж. Пространства постоянной кривизны. – М.: Наука, 1982. – 480 с.

Получено 02.07.2001