

# К РЕЛЯТИВИСТСКОЙ ТЕОРИИ В ГИПЕРКОМПЛЕКСНЫХ СИСТЕМАХ

Р. Г. Зарипов

*Институт механики и машиностроения КазНЦ РАН, Казань, Россия*  
*zaripov@mail.knc.ru*

Рассматриваются новые свойства гиперкомплексных систем и их связь с матрицей Адамара. Приводится характеристическое уравнение для гиперкомплексных чисел. Даются преобразования координат и времени в релятивистских теориях для различных гиперкомплексных систем. В системе квадратов вводится новая операция векторного произведения, а также даются преобразования частичного отражения. Изучено матричное представление кватернионов и квадратов для элементов группы трехмерных скоростей и определена обратная скорость в двух новых формах.

## 1. Введение

Рассмотрим четырех-компонентное гиперкомплексное число

$$\mathbf{A} = (a_0, \mathbf{a}) = a_0 + a_i \mathbf{e}_i \quad (1.1)$$

с вещественными числами  $a_0$  и  $a_i$  ( $i = 1, 2, 3$ ) и базисными элементами  $\mathbf{e}_0 = 1, \mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3$ . Закон композиции базисных элементов определяется в общем виде

$$\mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j = C_i \delta_{ij} \mathbf{e}_0 + C_{kij} \mathbf{e}_k \quad (1.2)$$

и имеет следующие свойства

$$\mathbf{e}_i^2 = \mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_i = C_i, \quad \mathbf{e}_0 \circ \mathbf{e}_i = \mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_0 = \mathbf{e}_i, \quad \mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j = C_{kij} \mathbf{e}_k \quad (k \neq i \neq j). \quad (1.3)$$

Здесь  $\delta_{ij}$  – трёхмерный символ Кронекера,  $C_i$  и  $C_{kij}$  с  $C_{kii} = 0$  есть числа равные  $\pm 1$ . Тогда закон композиции числа (1.1) и  $\mathbf{B} = b_0 + b_i \mathbf{e}_i$  дается соотношением

$$\mathbf{C} = \mathbf{A} \circ \mathbf{B} = (a_0 b_0 + C_i a_i b_i) + (a_0 b_k + b_0 a_k + C_{kij} a_i b_j) \mathbf{e}_k, \quad (1.4)$$

где имеем значения компонент

$$\begin{aligned} c_0 &= a_0 b_0 + C_i a_i b_i, \\ c_k &= a_0 b_k + b_0 a_k + C_{kij} a_i b_j \end{aligned} \quad (1.5)$$

и по повторяющимся индексам проводится суммирование. Равенства (1.5) определяются также в матричном виде  $(\mathbf{C}) = (\mathbf{A})(\mathbf{B})$  со столбцами  $(\mathbf{C})$  и  $(\mathbf{B})$

$$(\mathbf{C}) = \begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ c_3 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{A}) = \begin{pmatrix} a_0 & C_1 a_1 & C_2 a_2 & C_3 a_3 \\ a_1 & a_0 & C_{132} a_3 & C_{123} a_2 \\ a_2 & C_{231} a_3 & a_0 & C_{213} a_1 \\ a_3 & C_{321} a_2 & C_{312} a_1 & a_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{B}) = \begin{pmatrix} b_0 \\ b_1 \\ b_2 \\ b_3 \end{pmatrix}, \quad (1.6)$$

либо с матрицами  $(\mathbf{C})$  и  $(\mathbf{B})$

$$(\mathbf{C}) = \begin{pmatrix} c_0 & C_1 c_1 & C_2 c_2 & C_3 c_3 \\ c_1 & c_0 & C_{132} c_3 & C_{123} c_2 \\ c_2 & C_{231} c_3 & c_0 & C_{213} c_1 \\ c_3 & C_{321} c_2 & C_{312} c_1 & c_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{B}) = \begin{pmatrix} b_0 & C_1 b_1 & C_2 b_2 & C_3 b_3 \\ b_1 & b_0 & C_{132} b_3 & C_{123} b_2 \\ b_2 & C_{231} b_3 & b_0 & C_{213} b_1 \\ b_3 & C_{321} b_2 & C_{312} b_1 & b_0 \end{pmatrix}. \quad (1.7)$$

В случае матричного представления гиперкомплексных чисел в виде (1.7) выполняются следующие соотношения

$$\begin{aligned} C_{231} C_{321} &= C_{213} C_{312} = C_1, & C_{231} C_{123} &= C_{213} C_{132}, \\ C_{312} C_{132} &= C_{321} C_{123} = C_2, & C_{312} C_{231} &= C_{321} C_{213}, \\ C_{123} C_{213} &= C_{132} C_{231} = C_3, & C_{123} C_{312} &= C_{132} C_{321}. \end{aligned} \quad (1.8)$$

Множество матриц образует группу матриц с законом композиции в виде произведения матриц. Умножение ассоциативно, единичный элемент группы соответствует единичной матрице и обратный элемент в виде обратной матрицы соответствует обратному гиперкомплексному числу.

Представляет интерес ассоциативная система гиперкомплексных чисел со свойством  $(\mathbf{A} \circ \mathbf{B}) \circ \mathbf{C} = \mathbf{A} \circ (\mathbf{B} \circ \mathbf{C})$ , для которых закон композиции базисных элементов  $\mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j$  является антикоммутативным либо коммутативным.

**Лемма.** Имеется лишь четыре принципиально различные системы тогда и только тогда, когда заданы  $C_1, C_2$  со значениями  $\pm 1$  и равенство  $\mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_3$  для главных элементов  $\mathbf{e}_1$  и  $\mathbf{e}_2$ .

**Тип I.** Система кватернионов с  $C_1 = -1, C_2 = -1, C_3 = -1$  и законом композиции [1]

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1^2 &= \mathbf{e}_2^2 = \mathbf{e}_3^2 = -1, & \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_2 &= -\mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_3 &= -\mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_1, & \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_1 &= -\mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_3 = \mathbf{e}_2. \end{aligned} \quad (1.9)$$

Символ  $C_{kij} = e_{kij}$  есть трехмерный абсолютно антисимметричный символ Леви-Чивита.

**Тип II.** Система антикватернионов с  $C_1 = 1, C_2 = 1, C_3 = -1$  и законом композиции [2]

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1^2 &= 1, \mathbf{e}_2^2 = 1, \mathbf{e}_3^2 = -1, & \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_2 &= -\mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_3 &= -\mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_2 = -\mathbf{e}_1, & \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_1 &= -\mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_3 = -\mathbf{e}_2. \end{aligned} \quad (1.10)$$

**Тип III.** Система квадратов с  $C_1 = 1, C_2 = 1, C_3 = 1$  и законом композиции [3]

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1^2 &= \mathbf{e}_2^2 = \mathbf{e}_3^2 = 1, & \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_2 &= \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_3 &= \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_1, & \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_1 &= \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_3 = \mathbf{e}_2. \end{aligned} \quad (1.11)$$

Символ  $C_{kij} = \varepsilon_{kij}$  есть трехмерный абсолютно симметричный символ со свойством  $\varepsilon_{kij} = 1$  при  $i \neq j \neq k$ , а остальные значения являются нулевыми. При перестановке любых двух индексов составляющие символа не меняются и справедливы равенства

$$\begin{aligned} \varepsilon_{kij} &= \varepsilon_{kji} = \varepsilon_{ikj} = \varepsilon_{ijk} = \varepsilon_{jki} = \varepsilon_{jik}, \\ \mathbf{e}_{ij} &= \varepsilon_{kij} \mathbf{e}_k = \frac{1}{2} (\mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j + \mathbf{e}_j \circ \mathbf{e}_i), \quad \mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j - \mathbf{e}_j \circ \mathbf{e}_i = 0, \\ \mathbf{e}_m \circ \mathbf{e}_{ij} &= \varepsilon_{mij} + \delta_{mi} \mathbf{e}_j + \delta_{mj} \mathbf{e}_i, \\ \mathbf{e}_{ij} \circ \mathbf{e}_m &= \varepsilon_{mij} + \delta_{mj} \mathbf{e}_i + \delta_{mi} \mathbf{e}_j. \end{aligned} \quad (1.12)$$

**Тип IV.** Система скалярных кватернионов (бикомплексных чисел) с  $C_1 = -1$ ,  $C_2 = -1$ ,  $C_3 = 1$  и законом композиции [4]

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1^2 = -1, \mathbf{e}_2^2 = -1, \mathbf{e}_3^2 = 1, \quad \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{e}_3 = \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_2 = -\mathbf{e}_1, \quad \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{e}_3 = -\mathbf{e}_2. \end{aligned} \quad (1.13)$$

Характеристическое уравнение  $\det[(\mathbf{A}) - \lambda(\mathbf{E})] = 0$  при условии разложения уравнения для  $\lambda$  степени четыре на два уравнения степени два имеет только следующие корни:  $(\lambda_1, \lambda_1^*, \lambda_1, \lambda_1^*)$ ,  $(\lambda_1, \lambda_1, \lambda_2, \lambda_2)$ ,  $(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \lambda_4)$ ,  $(\lambda_1, \lambda_1^*, \lambda_2, \lambda_2^*)$ . Эти четыре типа собственных значений матрицы  $(\mathbf{A})$  соответствуют рассмотренным четырем Типам гиперкомплексных чисел, что и является доказательством **Леммы**. Для систем кватернионов и антикватернионов имеют место кратные комплексные и действительные корни, соответственно. Определитель матрицы равен произведению собственных значений и модулю числа в степени четыре, то есть выполняется равенство  $\det(\mathbf{A}) = |\mathbf{A}|^4$ , которое для четырех Типов чисел принимает действительное значение:  $(\lambda_1, \lambda_1^*)^2$ ,  $(\lambda_1)^2(\lambda_2)^2$ ,  $(\lambda_1\lambda_2\lambda_3\lambda_4)$ ,  $(\lambda_1, \lambda_1^*)(\lambda_2, \lambda_2^*)$ .

Для Типов **I** и **II** имеет место свойство антикоммутативности элементов  $\mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j = -\mathbf{e}_j \circ \mathbf{e}_i$  ( $i \neq j$ ), а для Типов **III** и **IV** – коммутативности с  $\mathbf{e}_i \circ \mathbf{e}_j = \mathbf{e}_j \circ \mathbf{e}_i$ .

Целью работы является рассмотрение некоторых новых свойств таких гиперкомплексных. Остановимся подробно на системах Типа **I** и Типа **III**, поскольку именно они в отличие от других типов имеют отношение к релятивистским теориям. Это связано с тем, что только при равных значениях  $C_i$  величина  $C_i a_i b_i$  в (1.4) равняется скалярному произведению векторов  $\pm(\mathbf{ab})$  с точностью до знака в соответствующих трехмерных пространствах и определяется в преобразовании времени при переходе между инерциальными системами отсчетов. Также представляется необходимым дать матричное представление элементов группы трехмерных скоростей в релятивистских теориях.

## 2. Удвоение гиперкомплексной системы и матрица Адамара

Рассмотрим отличительные свойства систем Типа **I** и **II** с системами Типа **III** и **IV**. Запишем произвольное гиперкомплексное число в виде

$$\mathbf{A} = \mathbf{z}_1 + \mathbf{z}_2 \mathbf{e}_2 \quad (2.1)$$

при процедуре удвоения Кэли-Диксона, где  $\mathbf{z}_1 = a_0 + a_1 \mathbf{e}_1$  и  $\mathbf{z}_2 = a_2 + a_3 \mathbf{e}_1$  есть бинарные числа со свойством  $\mathbf{z}\mathbf{w} = \mathbf{w}\mathbf{z}$ . Сопряженные числа даются выражениями  $\bar{\mathbf{z}}_1 = a_0 - a_1 \mathbf{e}_1$ ,  $\bar{\mathbf{z}}_2 = a_2 - a_3 \mathbf{e}_1$  и модули чисел равняются  $|\mathbf{z}_1| = \sqrt{\mathbf{z}_1 \bar{\mathbf{z}}_1} = \sqrt{a_0^2 - C_1 a_1^2}$ ,  $|\mathbf{z}_2| = \sqrt{\mathbf{z}_2 \bar{\mathbf{z}}_2} = \sqrt{a_2^2 - C_1 a_3^2}$ .

Для систем Типа **I** и **II**, а также Типа **III** и **IV** справедливы соответствующие равенства  $\mathbf{z}\mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_2 \bar{\mathbf{z}}$ ,  $\mathbf{z}\mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_2 \mathbf{z}$  и законы композиции

$$\mathbf{C} = \mathbf{A} \circ \mathbf{B} = (\mathbf{z}_1 \mathbf{w}_1 + C_2 \bar{\mathbf{w}}_2 \mathbf{z}_2) + (\mathbf{w}_2 \mathbf{z}_1 + \mathbf{z}_2 \bar{\mathbf{w}}_1) \mathbf{e}_2, \quad (2.2)$$

$$\mathbf{C} = \mathbf{A} \circ \mathbf{B} = (\mathbf{z}_1 \mathbf{w}_1 + C_2 \mathbf{w}_2 \mathbf{z}_2) + (\mathbf{w}_2 \mathbf{z}_1 + \mathbf{z}_2 \mathbf{w}_1) \mathbf{e}_2. \quad (2.3)$$

Здесь  $\mathbf{B} = \mathbf{w}_1 + \mathbf{w}_2 \mathbf{e}_2$ ,  $\mathbf{w}_1 = b_0 + b_1 \mathbf{e}_1$ ,  $\mathbf{w}_2 = b_2 + b_3 \mathbf{e}_1$  и  $\mathbf{z}$  с  $\mathbf{w}$  в (2.2) есть комплексное ( $C_1 = -1$ ) либо в (2.3) двойное число ( $C_1 = 1$ ).

Наряду с исходным числом  $\mathbf{A}$  определяются еще три числа  $\mathbf{A}_1$ ,  $\mathbf{A}_2$ ,  $\mathbf{A}_3$

$$\begin{aligned} \mathbf{A} &= \mathbf{z}_1 + \mathbf{z}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 + a_1 \mathbf{e}_1 + a_2 \mathbf{e}_2 + a_3 \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{A}_1 &= \bar{\mathbf{z}}_1 + \bar{\mathbf{z}}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 - a_1 \mathbf{e}_1 + a_2 \mathbf{e}_2 - a_3 \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{A}_2 &= \mathbf{z}_1 - \mathbf{z}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 + a_1 \mathbf{e}_1 - a_2 \mathbf{e}_2 - a_3 \mathbf{e}_3, \\ \mathbf{A}_3 &= \bar{\mathbf{z}}_1 - \bar{\mathbf{z}}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 - a_1 \mathbf{e}_1 - a_2 \mathbf{e}_2 + a_3 \mathbf{e}_3 \end{aligned} \quad (2.4)$$

и их сопряженные значения

$$\begin{aligned}
\bar{\mathbf{A}} &= \bar{\mathbf{z}}_1 - \mathbf{z}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 - a_1 \mathbf{e}_1 - a_2 \mathbf{e}_2 - a_3 \mathbf{e}_3, \\
\bar{\mathbf{A}}_1 &= \mathbf{z}_1 - \bar{\mathbf{z}}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 + a_1 \mathbf{e}_1 - a_2 \mathbf{e}_2 + a_3 \mathbf{e}_3, \\
\bar{\mathbf{A}}_2 &= \bar{\mathbf{z}}_1 + \mathbf{z}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 - a_1 \mathbf{e}_1 + a_2 \mathbf{e}_2 + a_3 \mathbf{e}_3, \\
\bar{\mathbf{A}}_3 &= \mathbf{z}_1 + \bar{\mathbf{z}}_2 \mathbf{e}_2 = a_0 + a_1 \mathbf{e}_1 + a_2 \mathbf{e}_2 - a_3 \mathbf{e}_3.
\end{aligned} \tag{2.5}$$

Из (2.4) и (2.5) вытекают зависимости для компонент числа

$$\begin{aligned}
a_0 &= \frac{1}{4} (\mathbf{A} + \mathbf{A}_1 + \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_3) = \frac{1}{4} (\bar{\mathbf{A}} + \bar{\mathbf{A}}_1 + \bar{\mathbf{A}}_2 + \bar{\mathbf{A}}_3), \\
a_1 \mathbf{e}_1 &= \frac{1}{4} (\mathbf{A} - \mathbf{A}_1 + \mathbf{A}_2 - \mathbf{A}_3) = -\frac{1}{4} (\bar{\mathbf{A}} - \bar{\mathbf{A}}_1 + \bar{\mathbf{A}}_2 - \bar{\mathbf{A}}_3), \\
a_2 \mathbf{e}_2 &= \frac{1}{4} (\mathbf{A} + \mathbf{A}_1 - \mathbf{A}_2 - \mathbf{A}_3) = -\frac{1}{4} (\bar{\mathbf{A}} + \bar{\mathbf{A}}_1 - \bar{\mathbf{A}}_2 - \bar{\mathbf{A}}_3), \\
a_3 \mathbf{e}_3 &= \frac{1}{4} (\mathbf{A} - \mathbf{A}_1 - \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_3) = -\frac{1}{4} (\bar{\mathbf{A}} - \bar{\mathbf{A}}_1 - \bar{\mathbf{A}}_2 + \bar{\mathbf{A}}_3)
\end{aligned} \tag{2.6}$$

и следующие соотношения

$$\begin{aligned}
\bar{\mathbf{A}} &= -\frac{1}{2} (\mathbf{A} - \mathbf{A}_1 - \mathbf{A}_2 - \mathbf{A}_3), \quad \mathbf{A} = -\frac{1}{2} (\bar{\mathbf{A}} - \bar{\mathbf{A}}_1 - \bar{\mathbf{A}}_2 - \bar{\mathbf{A}}_3), \\
a_0 &= \frac{1}{2} (\mathbf{A} + \bar{\mathbf{A}}) = \frac{1}{2} (\mathbf{A}_1 + \bar{\mathbf{A}}_1) = \frac{1}{2} (\mathbf{A}_2 + \bar{\mathbf{A}}_2) = \frac{1}{2} (\mathbf{A}_3 + \bar{\mathbf{A}}_3), \\
a_0 b_0 + C_1 a_1 b_1 + C_2 a_2 b_2 + C_3 a_3 b_3 &= \frac{1}{4} [\mathbf{A} \circ \mathbf{B} + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3], \\
a_0^2 - C_1 a_1^2 - C_2 a_2^2 - C_3 a_3^2 &= \frac{1}{4} [\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}} + \mathbf{A}_1 \circ \bar{\mathbf{A}}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \bar{\mathbf{A}}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \bar{\mathbf{A}}_3], \\
a_0^2 + C_1 a_1^2 + C_2 a_2^2 + C_3 a_3^2 &= \frac{1}{4} [\mathbf{A}^2 + \mathbf{A}_1^2 + \mathbf{A}_2^2 + \mathbf{A}_3^2], \\
3a_0^2 - C_1 a_1^2 - C_2 a_2^2 - C_3 a_3^2 &= \frac{1}{4} [(\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}) + \\
&\quad + (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_2)], \\
\overline{(\mathbf{A} \circ \mathbf{B})} &= \bar{\mathbf{B}} \circ \bar{\mathbf{A}}, \quad (\mathbf{A} \circ \mathbf{B})_1 = \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1, \quad (\mathbf{A} \circ \mathbf{B})_2 = \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2, \quad (\mathbf{A} \circ \mathbf{B})_3 = \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3, \\
\bar{\bar{\mathbf{A}}} &= (\mathbf{A}_1)_1 = (\mathbf{A}_2)_2 = (\mathbf{A}_3)_3 = \mathbf{A} \\
(\mathbf{A}_1)_2 &= (\mathbf{A}_2)_1 = \mathbf{A}_3, \quad (\mathbf{A}_2)_3 = (\mathbf{A}_3)_2 = \mathbf{A}_1, \quad (\mathbf{A}_3)_1 = (\mathbf{A}_1)_3 = \mathbf{A}_2.
\end{aligned} \tag{2.7}$$

Рассмотрим системы Типа I и II.

Числа  $\mathbf{A}_1, \mathbf{A}_2, \mathbf{A}_3$  определяются однозначно и имеют свойства

$$\begin{aligned}
\mathbf{e}_2 \circ \mathbf{A} &= \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{e}_2, \quad \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{A} = \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{e}_1, \quad \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{A} = \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{e}_3, \\
\mathbf{e}_1 \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{e}_2 &= \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{e}_3, \quad \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{e}_2, \quad \mathbf{e}_2 \circ \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{e}_3 = \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{e}_1, \\
\mathbf{e}_2 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_3 &= \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{e}_1, \quad \mathbf{e}_1 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_2 = \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{e}_3, \quad \mathbf{e}_3 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_1 = \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{e}_2.
\end{aligned} \tag{2.8}$$

Соотношения (2.8) имеют одинаковый вид для сопряженных чисел (2.5). Определение сопряженного числа (2.5) к  $\mathbf{A}$  позволяет получить, согласно (2.2), модуль числа

$$|\mathbf{A}| = \sqrt{\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}}} = \sqrt{|\mathbf{z}_1|^2 - C_2 |\mathbf{z}_2|^2} = \sqrt{a_0^2 - C_1 a_1^2 - C_2 a_2^2 - C_3 a_3^2}, \quad C_1 C_2 = -C_3, \tag{2.9}$$

равный модулям  $|\mathbf{A}_1| = |\mathbf{A}_2| = |\mathbf{A}_3|$ , обратное число  $\mathbf{A}^{-1} = \bar{\mathbf{A}} / |\mathbf{A}|^2$  с  $(\mathbf{A} \circ \mathbf{B})^{-1} = \mathbf{B}^{-1} \circ \mathbf{A}^{-1}$  и равенства

$$\begin{aligned}
|\mathbf{A} \circ \mathbf{B}| &= |\mathbf{A}| |\mathbf{B}|, \\
\frac{1}{2} [\mathbf{A}^2 + \overline{(\mathbf{A}^2)}] &= \frac{1}{2} (\mathbf{z}_1^2 + \bar{\mathbf{z}}_1^2 + 2C_2 \mathbf{z}_2 \bar{\mathbf{z}}_2) = a_0^2 + C_1 a_1^2 + C_2 a_2^2 + C_3 a_3^2.
\end{aligned} \tag{2.10}$$

Справедливы соотношения для кватернионов

$$|\mathbf{A}|^4 = \det(\mathbf{A}) = \begin{vmatrix} a_0 & -a_1 & -a_2 & -a_3 \\ a_1 & a_0 & -a_3 & a_2 \\ a_2 & a_3 & a_0 & -a_1 \\ a_3 & -a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \mathbf{P} & -\mathbf{Q} \\ \mathbf{Q} & \mathbf{P} \end{vmatrix} = (\mathbf{A}\bar{\mathbf{A}})^2 = (a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 + a_3^2)^2, \quad (2.11)$$

$$(\mathbf{P}) = \begin{pmatrix} a_0 & -a_1 \\ a_1 & a_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{Q}) = \begin{pmatrix} a_2 & a_3 \\ a_3 & -a_2 \end{pmatrix},$$

$$a_0^3 - 3a_0(a_1^2 + a_2^2 + a_3^2) = \frac{1}{4}[\mathbf{A}^3 + \mathbf{A}_1^3 + \mathbf{A}_2^3 + \mathbf{A}_3^3],$$

$$a_0b_0 - a_1b_1 - a_2b_2 - a_3b_3 = \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \mathbf{B} + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3],$$

$$a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 + a_3^2 = \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}} + \mathbf{A}_1 \circ \bar{\mathbf{A}}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \bar{\mathbf{A}}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \bar{\mathbf{A}}_3],$$

$$a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 - a_3^2 = \frac{1}{4}[\mathbf{A}^2 + \mathbf{A}_1^2 + \mathbf{A}_2^2 + \mathbf{A}_3^2] = \frac{1}{2}[\mathbf{A}^2 + \overline{(\mathbf{A}^2)}],$$

$$3a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 + a_3^2 = \frac{1}{4}[(\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}) +$$

$$(\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_2)]$$

и антикватернионов

$$|\mathbf{A}|^4 = \det(\mathbf{A}) = \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & -a_3 \\ a_1 & a_0 & a_3 & -a_2 \\ a_2 & -a_3 & a_0 & a_1 \\ a_3 & -a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \mathbf{P} & \mathbf{Q} \\ \mathbf{Q} & \mathbf{P} \end{vmatrix} = (\mathbf{A}\bar{\mathbf{A}})^2 =$$

$$= (a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2)^2 = \left(a_0 - \sqrt{a_1^2 + a_2^2 - a_3^2}\right)^2 \left(a_0 + \sqrt{a_1^2 + a_2^2 - a_3^2}\right)^2, \quad (2.12)$$

$$(\mathbf{P}) = \begin{pmatrix} a_0 & a_1 \\ a_1 & a_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{Q}) = \begin{pmatrix} a_2 & -a_3 \\ a_3 & -a_2 \end{pmatrix},$$

$$a_0^3 + 3a_0(a_1^2 + a_2^2 - a_3^2) = \frac{1}{4}[\mathbf{A}^3 + \mathbf{A}_1^3 + \mathbf{A}_2^3 + \mathbf{A}_3^3],$$

$$a_0b_0 + a_1b_1 + a_2b_2 - a_3b_3 = \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \mathbf{B} + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3],$$

$$a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2 = \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}} + \mathbf{A}_1 \circ \bar{\mathbf{A}}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \bar{\mathbf{A}}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \bar{\mathbf{A}}_3],$$

$$a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 - a_3^2 = \frac{1}{4}[\mathbf{A}^2 + \mathbf{A}_1^2 + \mathbf{A}_2^2 + \mathbf{A}_3^2] = \frac{1}{2}[\mathbf{A}^2 + \overline{(\mathbf{A}^2)}],$$

$$3a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 - a_3^2 = \frac{1}{4}[(\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}) +$$

$$+(\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_1) + (\mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{A}_2)].$$

Причем для кватернионов известный набор чисел  $\mathbf{A}_1 = -\mathbf{e}_2 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_2$ ,  $\mathbf{A}_2 = -\mathbf{e}_1 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_1$ ,  $\mathbf{A}_3 = -\mathbf{e}_3 \circ \mathbf{A} \circ \mathbf{e}_3$ , согласно (2.8), является необходимым и достаточным в кватернионном анализе (см., например, [5]) для определения  $a_0, a_1, a_2, a_3$  в виде кватернионных полиномов, представленных зависимостями (2.6).

Теперь рассмотрим системы Типа **III** и **IV**. При использовании определения сопряженного числа (2.5) получим, согласно (2.3), модуль  $|\mathbf{A}| = \sqrt{\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}}}$  не равный действительному числу. В этом случае набор чисел (2.4) только постулируется, а не порождается аналогично (2.8), и определяется, с учетом (2.3), модуль числа [3, 4]

$$|\mathbf{A}| = \sqrt[4]{\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3} = \sqrt[4]{(\mathbf{z}_1^2 - C_2 \mathbf{z}_2^2)(\bar{\mathbf{z}}_1^2 - C_2 \bar{\mathbf{z}}_2^2)}, \quad C_1 C_2 = C_3, \quad (2.13)$$

обратное число  $\mathbf{A}^{-1} = (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3) / |\mathbf{A}|^4$  с  $(\mathbf{A} \circ \mathbf{B})^{-1} = \mathbf{B}^{-1} \circ \mathbf{A}^{-1}$ . В результате выполняется равенство  $|\mathbf{A} \circ \mathbf{B}| = |\mathbf{A}| |\mathbf{B}|$ , а также имеем известные выражения [3, 4] и некоторые новые соотношения для квадратов

$$\begin{aligned} |\mathbf{A}|^4 = \det(\mathbf{A}) &= \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & a_0 & a_3 & a_2 \\ a_2 & a_3 & a_0 & a_1 \\ a_3 & a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \mathbf{P} & \mathbf{Q} \\ \mathbf{Q} & \mathbf{P} \end{vmatrix} = \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 = \\ &= (a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2)^2 - 4(a_1 a_2 - a_0 a_3)^2 = \end{aligned} \quad (2.14)$$

$$\begin{aligned} &= (a_0 + a_1 + a_2 + a_3)(a_0 - a_1 + a_2 - a_3)(a_0 + a_1 - a_2 - a_3)(a_0 - a_1 - a_2 + a_3) = \\ &= a_0^4 + a_1^4 + a_2^4 + a_3^4 - 2(a_0^2 a_1^2 + a_0^2 a_2^2 + a_0^2 a_3^2 + a_1^2 a_2^2 + a_2^2 a_3^2 + a_3^2 a_1^2) + 8a_0 a_1 a_2 a_3, \end{aligned}$$

$$(\mathbf{P}) = \begin{pmatrix} a_0 & a_1 \\ a_1 & a_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{Q}) = \begin{pmatrix} a_2 & a_3 \\ a_3 & a_2 \end{pmatrix},$$

$$\begin{aligned} a_0^3 + 3a_0(a_1^2 + a_2^2 + a_3^2) + 6a_1 a_2 a_3 &= \mathbf{A}^3 + \mathbf{A}_1^3 + \mathbf{A}_2^3 + \mathbf{A}_3^3, \\ \begin{vmatrix} a_0 & a_3 & a_2 \\ a_3 & a_0 & a_1 \\ a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & a_2 & a_3 \\ a_2 & a_0 & a_1 \\ a_3 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_3 \\ a_1 & a_0 & a_2 \\ a_3 & a_2 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 \\ a_1 & a_0 & a_3 \\ a_2 & a_3 & a_0 \end{vmatrix} &= \\ &= 4a_0(a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 - a_3^2) + 8a_1 a_2 a_3 = \\ &= \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2, \\ 2 \begin{vmatrix} a_0 & a_1 \\ a_1 & a_0 \end{vmatrix} + 2 \begin{vmatrix} a_0 & a_2 \\ a_2 & a_0 \end{vmatrix} + 2 \begin{vmatrix} a_0 & a_3 \\ a_3 & a_0 \end{vmatrix} &= \\ = 6a_0^2 - 2a_1^2 - 2a_2^2 - 2a_3^2 &= \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3, \end{aligned}$$

$$a_0 b_0 + a_1 b_1 + a_2 b_2 + a_3 b_3 = \frac{1}{4} [\mathbf{A} \circ \mathbf{B} + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3],$$

$$a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 - a_3^2 = \frac{1}{4} [\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}} + \mathbf{A}_1 \circ \bar{\mathbf{A}}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \bar{\mathbf{A}}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \bar{\mathbf{A}}_3],$$

$$a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 + a_3^2 = \frac{1}{4} [\mathbf{A}^2 + \mathbf{A}_1^2 + \mathbf{A}_2^2 + \mathbf{A}_3^2],$$

$$\begin{aligned} \mathbf{A}^{-1} &= \frac{1}{|\mathbf{A}|^4} \{ a_0(a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2) + 2a_3(a_1 a_2 - a_0 a_3) + \\ &+ [-a_1(a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2) - 2a_2(a_1 a_2 - a_0 a_3)] \mathbf{e}_1 + \\ &+ [-a_2(a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2) - 2a_1(a_1 a_2 - a_0 a_3)] \mathbf{e}_2 + \\ &+ [a_3(a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2) + 2a_0(a_1 a_2 - a_0 a_3)] \mathbf{e}_3 \} \end{aligned}$$

и для скалярного кватерниона (бикомплексного числа)

$$\begin{aligned}
 |\mathbf{A}|^4 = \det(\mathbf{A}) &= \begin{vmatrix} a_0 & -a_1 & -a_2 & a_3 \\ a_1 & a_0 & -a_3 & -a_2 \\ a_2 & -a_3 & a_0 & -a_1 \\ a_3 & a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \mathbf{P} & -\mathbf{Q} \\ \mathbf{Q} & \mathbf{P} \end{vmatrix} = \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 = \\
 &= (a_0^2 - a_1^2 + a_2^2 - a_3^2)^2 + 4(a_0a_1 + a_2a_3)^2 = \\
 &= a_0^4 + a_1^4 + a_2^4 + a_3^4 + 2(a_0^2a_1^2 + a_0^2a_2^2 - a_0^2a_3^2 - a_1^2a_2^2 + a_2^2a_3^2 + a_3^2a_1^2) + 8a_0a_1a_2a_3, \\
 (\mathbf{P}) &= \begin{pmatrix} a_0 & -a_1 \\ a_1 & a_0 \end{pmatrix}, \quad (\mathbf{Q}) = \begin{pmatrix} a_2 & -a_3 \\ a_3 & a_2 \end{pmatrix}, \\
 a_0^3 + 3a_0(a_1^2 - a_2^2 - a_3^2) + 6a_1a_2a_3 &= \mathbf{A}^3 + \mathbf{A}_1^3 + \mathbf{A}_2^3 + \mathbf{A}_3^3, \\
 \begin{vmatrix} a_0 & -a_3 & -a_2 \\ -a_3 & a_0 & -a_1 \\ a_2 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & -a_2 & a_3 \\ a_2 & a_0 & -a_1 \\ a_3 & a_1 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & -a_1 & a_3 \\ a_1 & a_0 & -a_2 \\ a_3 & a_2 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & -a_1 & -a_2 \\ a_1 & a_0 & -a_3 \\ a_2 & -a_3 & a_0 \end{vmatrix} = \\
 &= 4a_0(a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 - a_3^2) + 8a_1a_2a_3 = \\
 &= \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2, \\
 2 \begin{vmatrix} a_0 & -a_1 \\ a_1 & a_0 \end{vmatrix} + 2 \begin{vmatrix} a_0 & -a_2 \\ a_2 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & -a_3 \\ -a_3 & a_0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} a_0 & a_3 \\ a_3 & a_0 \end{vmatrix} = \\
 &= 6a_0^2 + 2a_1^2 + 2a_2^2 - 2a_3^2 = \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3, \\
 a_0b_0 - a_1b_1 - a_2b_2 + a_3b_3 &= \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \mathbf{B} + \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{B}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{B}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \mathbf{B}_3], \\
 a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 - a_3^2 &= \frac{1}{4}[\mathbf{A} \circ \bar{\mathbf{A}} + \mathbf{A}_1 \circ \bar{\mathbf{A}}_1 + \mathbf{A}_2 \circ \bar{\mathbf{A}}_2 + \mathbf{A}_3 \circ \bar{\mathbf{A}}_3], \\
 a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 + a_3^2 &= \frac{1}{4}[\mathbf{A}^2 + \mathbf{A}_1^2 + \mathbf{A}_2^2 + \mathbf{A}_3^2].
 \end{aligned}
 \tag{2.15}$$

Перепишем (2.4) и (2.5) в матричном виде

$$\mathbf{A}_m = \sum_r^4 \mathbf{H}_{mr} (a_r \mathbf{e}_r), \quad \bar{\mathbf{A}}_m = \sum_r^4 \bar{\mathbf{H}}_{mr} (a_r \mathbf{e}_r). \tag{2.16}$$

Здесь числа  $\mathbf{A}_m$  и  $a_r \mathbf{e}_r$  отождествляются с  $(\mathbf{A}, \mathbf{A}_1, \mathbf{A}_2, \mathbf{A}_3)$  и  $(a_0, a_1 \mathbf{e}_1, a_2 \mathbf{e}_2, a_3 \mathbf{e}_3)$ . Симметричная матрица  $\mathbf{H}_{mr}$  есть матрица Адамара

$$\mathbf{H}_4 = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & -1 & -1 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \mathbf{H}_2 & \mathbf{H}_2 \\ \mathbf{H}_2 & -\mathbf{H}_2 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{H}_2 = \begin{pmatrix} \mathbf{H}_1 & \mathbf{H}_1 \\ \mathbf{H}_1 & -\mathbf{H}_1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{H}_1 = 1 \tag{2.17}$$

порядка четыре с элементами равными числам  $\pm 1$ . Матрица Адамара находится методом Сильвестра рекуррентным вычислением из матриц  $\mathbf{H}_1$  и  $\mathbf{H}_2$  и широко используется в теории информации. Поскольку первая строка и первый столбец состоят из чисел +1, то имеем нормализованную матрицу Адамара. Причём элементы строк матрицы являются дискретными значениями ортогональных функций Уолша. Матрица имеет

свойство  $\mathbf{H}_4 \mathbf{H}_4^T = 4\mathbf{I}$  (где  $\mathbf{H}_4^T$  и  $\mathbf{I}$  – транспонированная и единичная четырехмерные матрицы).

Ненормализованная матрица Адамара  $\bar{\mathbf{H}}_{mr}$  с элементами равными числам  $\pm 1$  имеет свойства

$$\bar{\mathbf{H}}_4 = \begin{pmatrix} 1 & -1 & -1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 & 1 \\ 1 & -1 & 1 & 1 \\ 1 & 1 & 1 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \bar{\mathbf{H}}_2 & -\mathbf{H}_2 \\ \bar{\mathbf{H}}_2 & \mathbf{H}_2 \end{pmatrix}, \quad \bar{\mathbf{H}}_2 = \begin{pmatrix} \bar{\mathbf{H}}_1 & -\mathbf{H}_1 \\ \bar{\mathbf{H}}_1 & \mathbf{H}_1 \end{pmatrix}, \quad \bar{\mathbf{H}}_1 = 1, \quad (2.18)$$

$$\bar{\mathbf{H}}_4 \bar{\mathbf{H}}_4^T = 4\mathbf{I}, \quad \mathbf{H}_4 \bar{\mathbf{H}}_4 = 4\mathbf{g}_4, \quad \mathbf{g}_4 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Матрица определяется так же, как кронекеровское произведение матриц предыдущего порядка. Порядок матрицы Адамара равняется числу  $m = 2^n$  ( $n = 0, 1, 2, \dots$ ).

Рассмотрим Тип III. В определении модуля квадрата произведем замену  $a_0 \rightarrow a_0 - \lambda$  и, согласно (2.14), получим равенство

$$|\mathbf{A} - \lambda|^4 = \det [(\mathbf{A}) - \lambda(\mathbf{E})] = \begin{vmatrix} a_0 - \lambda & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & a_0 - \lambda & a_3 & a_2 \\ a_2 & a_3 & a_0 - \lambda & a_1 \\ a_3 & a_2 & a_1 & a_0 - \lambda \end{vmatrix} = \quad (2.19)$$

$$= (\mathbf{A} - \lambda) \circ (\mathbf{A}_1 - \lambda) \circ (\mathbf{A}_2 - \lambda) \circ (\mathbf{A}_3 - \lambda).$$

Используем известное разложение для определителя

$$\det [(\mathbf{A}) - \lambda(\mathbf{E})] = (-\lambda)^4 + S_1(-\lambda)^3 + S_2(-\lambda)^2 + S_3(-\lambda) + S_4, \quad (2.20)$$

где  $S_1 = Sp(\mathbf{A}) = 4a_0$ ,  $S_4 = \det(\mathbf{A})$  и  $S_p$  ( $p = 1, 2, 3, 4$ ) равны суммам главных миноров  $p$ -го порядка матрицы  $(\mathbf{A})$ . Тогда запишем следующие равенства

$$S_1 = \varepsilon_m \mathbf{A}_m, \quad S_2 = \frac{1}{2!} \varepsilon_{mr} \mathbf{A}_m \circ \mathbf{A}_r, \quad S_3 = \frac{1}{3!} \varepsilon_{mrn} \mathbf{A}_m \circ \mathbf{A}_r \circ \mathbf{A}_n, \quad (2.21)$$

$$S_4 = \frac{1}{4!} \varepsilon_{mrnl} \mathbf{A}_m \circ \mathbf{A}_r \circ \mathbf{A}_n \circ \mathbf{A}_l$$

с абсолютно симметричными символами  $\varepsilon_m = 1$ ,  $\varepsilon_{mr} = \varepsilon_{mrn} = \varepsilon_{mrnl} = 1$ , если  $m \neq r \neq n \neq l$ , а остальные значения нулевые. Выражения (2.21) с симметричными многочленами для гиперкомплексных чисел разных порядков совпадают с соотношениями (2.14). Из (2.20) следует характеристическое уравнение для симметричной матрицы  $(\mathbf{A})$

$$\det [(\mathbf{A}) - \lambda(\mathbf{E})] = (-\lambda)^4 + S_1(-\lambda)^3 + S_2(-\lambda)^2 + S_3(-\lambda) + S_4 = \quad (2.22)$$

$$= (\lambda - \lambda_1)(\lambda - \lambda_2)(\lambda - \lambda_3)(\lambda - \lambda_4) = 0,$$

из которого получим формулы

$$S_1 = \varepsilon_m \lambda_m, \quad S_2 = \frac{1}{2!} \varepsilon_{mr} \lambda_m \lambda_r, \quad S_3 = \frac{1}{3!} \varepsilon_{mrn} \lambda_m \lambda_r \lambda_n, \quad S_4 = \frac{1}{4!} \varepsilon_{mrnl} \lambda_m \lambda_r \lambda_n \lambda_l \quad (2.23)$$



с различными четырьмя характеристическими или собственными числами матрицы

$$\begin{aligned}\lambda_1 &= a_0 + a_1 + a_2 + a_3, \\ \lambda_2 &= a_0 - a_1 + a_2 - a_3, \\ \lambda_3 &= a_0 + a_1 - a_2 - a_3, \\ \lambda_4 &= a_0 - a_1 - a_2 + a_3.\end{aligned}\tag{2.24}$$

Таким образом, симметричные многочлены для квадратов выражаются через суммы главных миноров матрицы ( $\mathbf{A}$ ) или равняются симметричным многочленам для характеристических чисел.

Запишем собственные числа посредством матрицы Адамара  $\lambda_m = \mathbf{H}_{mr}a_r$ , где  $a_r$  отождествляется с  $(a_0, a_1, a_2, a_3)$ . Для определителя матрицы получим значение

$$S_4 = \det(\mathbf{A}) = |\mathbf{A}|^4 = \lambda_1\lambda_2\lambda_3\lambda_4 = \mathbf{H}_{1i}\mathbf{H}_{2j}\mathbf{H}_{3k}\mathbf{H}_{4t}a_i a_j a_k a_t = \frac{1}{4!}\varepsilon_{mrnl}\mathbf{H}_{mi}\mathbf{H}_{rj}\mathbf{H}_{nk}\mathbf{H}_{lt}a_i a_j a_k a_t.\tag{2.25}$$

Аналогично рассматриваются и другие типы гиперкомплексных систем.

**Определение.** Для всех типов уравнение  $|\mathbf{A} - \lambda| = 0$  представляет собой характеристическое уравнение для гиперкомплексного числа, а соответствующий набор чисел – характеристические или собственные числа.

Матрица  $\mathbf{H}_2$  ( $n = 1$ ) дается для двух бинарных коммутативных и ассоциативных чисел  $\mathbf{z} = a_0 + a_1\mathbf{e}_1$  и  $\mathbf{z}_1 = \bar{\mathbf{z}} = a_0 - a_1\mathbf{e}_1$  с законом композиции  $\mathbf{z}\mathbf{w} = (a_0b_0 + C_1a_1b_1) + (a_0b_1 + a_1b_0)\mathbf{e}_1$ . Модуль числа и обратное число равняются выражениям  $|\mathbf{z}| = \sqrt{\mathbf{z}\bar{\mathbf{z}}} = \sqrt{a^2 - C_1a_1^2}$  и  $\mathbf{z}^{-1} = \mathbf{z}_1/|\mathbf{z}|^2$ . В дополнение выпишем некоторые соотношения для бинарных чисел

$$\begin{aligned}a_0 &= \frac{1}{2}(\mathbf{z} + \mathbf{z}_1) = \frac{1}{2}(\bar{\mathbf{z}} + \bar{\mathbf{z}}_1), \quad a_1\mathbf{e}_1 = \frac{1}{2}(\mathbf{z} - \mathbf{z}_1) = \frac{1}{2}(\bar{\mathbf{z}} - \bar{\mathbf{z}}_1), \\ a_0b_0 + C_1a_1b_1 &= \frac{1}{2}(\mathbf{z}\mathbf{w} + \mathbf{z}_1\mathbf{w}_1), \quad a_0^2 - C_1a_1^2 = \frac{1}{2}(\mathbf{z}\bar{\mathbf{z}} + \mathbf{z}_1\bar{\mathbf{z}}_1), \\ a_0^2 + C_1a_1^2 &= \frac{1}{2}(\mathbf{z}^2 + \mathbf{z}_1^2) = \frac{1}{2}(\mathbf{z}^2 + \overline{\mathbf{z}^2}), \\ |\mathbf{z}|^2 &= \begin{vmatrix} a_0 & C_1a_1 \\ a_1 & a_0 \end{vmatrix} = (\mathbf{z}\mathbf{z}_1) = (\mathbf{z}\bar{\mathbf{z}}) = a_0^2 - C_1a_1^2, \\ a_0^3 + 3C_1a_0a_1^2 &= \frac{1}{2}[\mathbf{z}^3 + \mathbf{z}_1^3], \quad a_0^4 + 6C_1a_0^2a_1^2 + C_1^2a_1^4 = \frac{1}{2}[\mathbf{z}^4 + \mathbf{z}_1^4].\end{aligned}\tag{2.26}$$

### 3. Преобразования координат и времени в релятивистских теориях

Приведем преобразования координат и координатного времени, вытекающих из композиций гиперкомплексных чисел, в различных релятивистских теориях с  $a_0 = ct$  и  $\mathbf{a} = \mathbf{x}$ . Согласно принципу относительности выполняется форм-инвариантность модуля числа  $(ct, \mathbf{x})$  и следующее условие

$$\begin{aligned}\mathbf{x} &= 0 \quad \text{при} \quad \mathbf{x}' = \mathbf{v}'t', \\ \mathbf{x}' &= 0 \quad \text{при} \quad \mathbf{x} = \mathbf{v}t\end{aligned}\tag{3.1}$$

для начал координат инерциальных систем отсчетов ( $K$ ) с  $t, \mathbf{x} = \{x, y, z\}$  и ( $K'$ ) с  $t', \mathbf{x}' = \{x', y', z'\}$ , движущихся с относительными скоростями  $\mathbf{v}$  и  $\mathbf{v}'$ , соответственно. Взаимосвязь между скоростями определяется из групповых свойств законов композиций гиперкомплексных чисел.

**Тип I.** Имеет место релятивистская теория евклидового пространства-времени с форм-инвариантным модулем кватерниона

$$(c^2 t^2 + x^2 + y^2 + z^2)^{1/2} = (c^2 t'^2 + x'^2 + y'^2 + z'^2)^{1/2}. \quad (3.2)$$

Преобразования координат и времени следуют из композиции кватернионов в виде специального ортогонального преобразования

$$(ct', \mathbf{x}') = (k', \mathbf{k}') \circ (ct, \mathbf{x}) \quad (3.3)$$

с модулем кватерниона  $(k'^2 + \mathbf{k}'^2)^{1/2} = 1$  для выполнения равенства (3.2) и  $\mathbf{k}'^2 = (\mathbf{k}'\mathbf{k}')$ . Согласно (3.1) и (3.2) получим следующие соотношения

$$\begin{aligned} (k', \mathbf{k}') &= \frac{(1, \mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad N(\mathbf{v}'/c) = (1 + \mathbf{v}'^2/c^2)^{1/2}, \\ k' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad \mathbf{k}' = \frac{\mathbf{v}'/c}{N(\mathbf{v}'/c)}. \end{aligned} \quad (3.4)$$

В итоге запишем прямые преобразования в векторной форме

$$\begin{aligned} \mathbf{x}' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left\{ \mathbf{x} + \mathbf{v}'t + \frac{1}{c} [\mathbf{v}'\mathbf{x}] \right\}, \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t - \frac{1}{c^2} (\mathbf{v}'\mathbf{x}) \right] \end{aligned} \quad (3.5)$$

и координатном представлении

$$\begin{aligned} x'_i &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ x_i + v'_i t + \frac{1}{c} e_{ijk} v'_j x_k \right], \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t - \frac{1}{c^2} (v'_i x_i) \right] \end{aligned} \quad (3.6)$$

с векторным  $[\mathbf{v}'\mathbf{x}]_i = e_{ikl} v'_k x_l$  и скалярным  $(\mathbf{v}'\mathbf{x}) = \delta_{ij} v'_i x_j$  произведениями.

Из (3.5) вытекает некоммутативный закон композиции элементов группы координатных трехмерных скоростей в евклидовом пространстве

$$\mathbf{u}' = \mathbf{v}' \circ \mathbf{u} = \frac{\mathbf{v}' + \mathbf{u} + [\mathbf{v}'\mathbf{u}]/c}{1 - (\mathbf{v}'\mathbf{u})/c^2}, \quad (3.7)$$

где  $\mathbf{u}' = \mathbf{x}'/t'$  и  $\mathbf{u} = \mathbf{x}/t$  есть скорости в инерциальных системах отсчетов  $(K')$  и  $(K)$ .

Обратные преобразования следуют из композиции  $(ct, \mathbf{x}) = (k, \mathbf{k}) \circ (ct', \mathbf{x}')$  с условием  $(k, \mathbf{k}) \circ (k', \mathbf{k}') = 1$ , где в обратном кватернионе  $(k, \mathbf{k}) = (1, \mathbf{v}/c)/N(\mathbf{v}/c)$  имеет место противоположная скорость  $\mathbf{v} = -\mathbf{v}'$ .

В случае общего ортогонального преобразования

$$(ct', \mathbf{x}') = (k', \mathbf{k}') \circ (ct, \mathbf{x}) \circ (k', \mathbf{k}') \quad (3.8)$$

с модулем кватерниона  $(k'^2 + \mathbf{k}'^2)^{1/2} = 1$  получим, согласно (3.1) и (3.2), следующие величины и соотношения

$$\begin{aligned} (k', \mathbf{k}') \circ (k', \mathbf{k}') &= \frac{(1, \mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad N(\mathbf{v}'/c) = (1 + \mathbf{v}'^2/c^2)^{1/2}, \\ k' &= \left[ \frac{1 + N(\mathbf{v}'/c)}{2N(\mathbf{v}'/c)} \right]^{1/2}, \quad \mathbf{k}' = \frac{\mathbf{v}'/c}{\{2N(\mathbf{v}'/c)[1 + N(\mathbf{v}'/c)]\}^{1/2}}, \end{aligned} \quad (3.9)$$

а также прямые преобразования в векторной форме

$$\begin{aligned} \mathbf{x}' &= \mathbf{x} + \frac{1}{\mathbf{v}^2} \left[ \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} - 1 \right] (\mathbf{x}\mathbf{v}') \mathbf{v}' + \frac{\mathbf{v}'t}{N(\mathbf{v}'/c)} = \\ &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left\{ \mathbf{x} + \mathbf{v}'t - \frac{1}{c^2} \frac{[\mathbf{v}'[\mathbf{v}'\mathbf{x}]]}{[1 + N(\mathbf{v}'/c)]} \right\}, \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t - \frac{1}{c^2} (\mathbf{v}'\mathbf{x}) \right]. \end{aligned} \quad (3.10)$$

В таком варианте имеем формулы  $\mathbf{x}_{\parallel} = (\mathbf{x}\mathbf{v}') \mathbf{v}'/\mathbf{v}'^2$ ,  $\mathbf{x} = \mathbf{x}_{\parallel} + \mathbf{x}_{\perp}$ , инвариантность компоненты  $\mathbf{x}_{\perp}$ , преобразования (3.10) в эквивалентном виде

$$\mathbf{x}'_{\parallel} = \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} (\mathbf{x}_{\parallel} + \mathbf{v}'t), \quad \mathbf{x}'_{\perp} = \mathbf{x}_{\perp}, \quad t' = \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left( t - \frac{|\mathbf{v}'|}{c^2} |\mathbf{x}_{\parallel}| \right) \quad (3.11)$$

и некоммутативный закон композиции элементов группы координатных трехмерных скоростей в евклидовом пространстве

$$\mathbf{u}' = \mathbf{v}' \circ \mathbf{u} = \frac{\mathbf{v}' + \mathbf{u} - [1 + N(\mathbf{v}'/c)]^{-1} [\mathbf{v}'[\mathbf{v}'\mathbf{u}]]/c^2}{1 - (\mathbf{v}'\mathbf{u})/c^2}. \quad (3.12)$$

Для обратных преобразований имеем композицию  $(ct, \mathbf{x}) = (k, \mathbf{k}) \circ (ct', \mathbf{x}') \circ (k, \mathbf{k})$  с условием  $(k, \mathbf{k}) \circ (k', \mathbf{k}') = 1$  и, следовательно, получим равенство  $\mathbf{v} = -\mathbf{v}'$ .

**Тип IA.** Имеет место релятивистская теория псевдоевклидова пространства-времени (в случае специальной теории относительности). Преобразования Лоренца в векторной форме [6]

$$\begin{aligned} \mathbf{x}' &= \mathbf{x} + \frac{1}{\mathbf{v}^2} \left[ \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} - 1 \right] (\mathbf{x}\mathbf{v}') v' + \frac{\mathbf{v}'t}{N(\mathbf{v}'/c)} = \\ &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left\{ \mathbf{x} + \mathbf{v}'t + \frac{1}{c^2} \frac{[\mathbf{v}'[\mathbf{v}'\mathbf{x}]]}{[1 + N(\mathbf{v}'/c)]} \right\}, \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t + \frac{1}{c^2} (\mathbf{v}'\mathbf{x}) \right], \end{aligned} \quad (3.13)$$

вытекают из композиции

$$(ict', \mathbf{x}') = (k', \mathbf{k}') \circ (ict, \mathbf{x}) \circ (k', \mathbf{k}') \quad (3.14)$$

в системе бикватернионов с модулем  $(k'^2 + \mathbf{k}'^2)^{1/2} = 1$ , получаемой из системы **Типа I** при замене  $ct \rightarrow ict$ . Здесь, согласно (3.1) и (3.2), имеем величины и соотношения

$$\begin{aligned} (k', \mathbf{k}') \circ (k', \mathbf{k}') &= \frac{(1, -i\mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad N(\mathbf{v}'/c) = (1 - \mathbf{v}'^2/c^2)^{1/2}, \\ k' &= \left[ \frac{1 + N(\mathbf{v}'/c)}{2N(\mathbf{v}'/c)} \right]^{1/2}, \quad \mathbf{k}' = -i \frac{\mathbf{v}'/c}{\{2N(\mathbf{v}'/c)[1 + N(\mathbf{v}'/c)]\}^{1/2}}. \end{aligned} \quad (3.15)$$

При преобразованиях сохраняется форм-инвариантным модуль бикватерниона

$$(-c^2t^2 + x^2 + y^2 + z^2)^{1/2} = (-c^2t'^2 + x'^2 + y'^2 + z'^2)^{1/2} \quad (3.16)$$

и компонента  $\mathbf{x}_\perp$  перпендикулярная к  $\mathbf{v}'$ , что очевидно из исходных формул [6]

$$\begin{aligned} \mathbf{x}'_\parallel &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} (\mathbf{x}_\parallel + \mathbf{v}'t), & \mathbf{x}'_\perp &= \mathbf{x}_\perp, & t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left( t + \frac{|\mathbf{v}'|}{c^2} |\mathbf{x}_\parallel| \right), \\ \mathbf{x}_\parallel &= \frac{(\mathbf{x}\mathbf{v}') \mathbf{v}'}{\mathbf{v}'^2}, & \mathbf{x} &= \mathbf{x}_\parallel + \mathbf{x}_\perp, & \mathbf{x}' &= \mathbf{x}'_\parallel + \mathbf{x}'_\perp \end{aligned} \quad (3.17)$$

для вывода (3.13). Данный подход используется в определении формул (3.11) при выводе преобразований (3.10).

Из (3.13) следует некоммутативный закон композиции элементов группы координатных трехмерных скоростей в евклидовом пространстве

$$\mathbf{u}' = \mathbf{v}' \circ \mathbf{u} = \frac{\mathbf{v}' + \mathbf{u} + [1 + N(\mathbf{v}'/c)]^{-1} [\mathbf{v}' [\mathbf{v}'\mathbf{u}]] / c^2}{1 + (\mathbf{v}'\mathbf{u}) / c^2} \quad (3.18)$$

и его свойства хорошо изучены.

Случай специального ортогонального преобразования в системе бикватернионов имеет место лишь при  $\mathbf{v} = (v_x, 0, 0)$  и  $\mathbf{x} = (x, 0, 0)$  и подробно рассматривался в [7].

Используя условие для обратного бикватерниона  $(k, \mathbf{k}) \circ (k', \mathbf{k}') = 1$  в композиции с обратными преобразованиями, находим равенство  $\mathbf{v} = -\mathbf{v}'$ .

**Тип III.** Имеет место релятивистская теория в четырехмерной проективной геометрии. Справедливы преобразования [8, 9] для пространства-времени Бервальда-Моора, представленные в векторной форме [10]

$$\begin{aligned} \mathbf{x}' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left\{ \mathbf{x} + \mathbf{v}'t + \frac{1}{4c} \sum_m^4 \varepsilon^m (\varepsilon^m \mathbf{v}') (\varepsilon^m \mathbf{x}) \right\}, \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t + \frac{1}{4c^2} \sum_m^4 (\varepsilon^m \mathbf{v}') (\varepsilon^m \mathbf{x}) \right] \end{aligned} \quad (3.19)$$

и ее аналоге

$$\begin{aligned} \mathbf{x}' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ \mathbf{x} + \mathbf{v}'t + \frac{1}{c} \{\mathbf{v}'\mathbf{x}\} \right], \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t + \frac{1}{c^2} (\mathbf{v}'\mathbf{x}) \right], \end{aligned} \quad (3.20)$$

а также в координатном виде [9]

$$\begin{aligned} x'_i &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ x_i + v'_i t + \frac{1}{c} \varepsilon_{ijk} v'_j x_k \right], \\ t' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)} \left[ t + \frac{1}{c^2} (v'_i x_i) \right]. \end{aligned} \quad (3.21)$$

Инвариантные значения компонентов векторов  $\varepsilon^1 = (1, 1, 1)$ ,  $\varepsilon^2 = (-1, 1, -1)$ ,  $\varepsilon^3 = (1, -1, -1)$ ,  $\varepsilon^4 = (-1, -1, 1)$  удовлетворяют равенствам

$$\begin{aligned} \sum_m^4 \varepsilon_i^m &= 0, & \frac{1}{4} \sum_m^4 \varepsilon_i^m \varepsilon_j^m &= \delta_{ij}, & \frac{1}{4} \sum_m^4 \varepsilon_i^m \varepsilon_j^m \varepsilon_k^m &= \varepsilon_{ijk}, & 1 + (\varepsilon^m \varepsilon^r) &= 0, & 1 + (\varepsilon^m)^2 &= 4, \\ \{\mathbf{v}'\mathbf{x}\} &= \frac{1}{4} \sum_m^4 \varepsilon^m (\varepsilon^m \mathbf{v}') (\varepsilon^m \mathbf{x}), & (\mathbf{v}'\mathbf{x}) &= \frac{1}{4} \sum_m^4 (\varepsilon^m \mathbf{v}') (\varepsilon^m \mathbf{x}) \end{aligned} \quad (3.22)$$

и представляют собой выделенные направления в трехмерном пространстве. Концы этих векторов есть вершины специально ориентированного координатного тетраэдра

[8, 9] В общем случае имеет место произвольно ориентированный координатный тетраэдр [10] с другими значениями компонентов векторов при выполнении равенств (3.22).

При преобразованиях остается форм-инвариантным модуль квадрата (или метрическая функция глобального пространства-времени Бервальда-Моора) в векторной форме

$$\left\{ \prod_m^4 [ct + (\epsilon^m \mathbf{x})] \right\}^{1/4} = \left\{ \prod_m^4 [ct' + (\epsilon^m \mathbf{x}')] \right\}^{1/4} \quad (3.23)$$

или в координатном виде

$$\begin{aligned} & [c^4 t^4 + x^4 + y^4 + z^4 - 2(c^2 t^2 x^2 + c^2 t^2 y^2 + c^2 t^2 z^2 + x^2 y^2 + y^2 z^2 + z^2 x^2) + 8ctxyz]^{1/4} = \\ & = [c^4 t'^4 + x'^4 + y'^4 + z'^4 - 2(c^2 t'^2 x'^2 + c^2 t'^2 y'^2 + c^2 t'^2 z'^2 + x'^2 y'^2 + y'^2 z'^2 + z'^2 x'^2) + 8ct'x'y'z']^{1/4}. \end{aligned} \quad (3.24)$$

Новое произведение векторов  $\{\mathbf{v}'\mathbf{x}\}_i = \epsilon_{ikl} v'_k x_l$  коммутативно, дистрибутивно относительно сложения, сочетательно относительно умножения на любое число, равно нулю при равенстве нулю одного из векторов.

Выпишем некоторые соотношения для произведений векторов

$$\begin{aligned} \{\mathbf{ab}\} &= \{\mathbf{ba}\}, \quad \{\mathbf{ab}\} + \{\mathbf{ac}\} = \{\mathbf{a}(\mathbf{b} + \mathbf{c})\}, \\ (\{\mathbf{ab}\}\mathbf{c}) &= (\{\mathbf{ac}\}\mathbf{b}) = (\{\mathbf{ba}\}\mathbf{c}) = (\{\mathbf{bc}\}\mathbf{a}) = (\{\mathbf{ca}\}\mathbf{b}) = (\{\mathbf{cb}\}\mathbf{a}), \\ \{\mathbf{a}\{\mathbf{bc}\}\} &- \{\mathbf{c}\{\mathbf{ba}\}\} = \mathbf{c}(\mathbf{ba}) - \mathbf{a}(\mathbf{bc}), \\ \mathbf{a}^2 \mathbf{b}^2 &+ (\{\mathbf{aa}\}\{\mathbf{bb}\}) = (\mathbf{ab})^2 + \{\mathbf{ab}\}^2, \\ \{\mathbf{aa}\}_i &= 2a_k a_l, \quad \{\mathbf{a}\{\mathbf{aa}\}\}_i = 2a_i(a_k^2 + a_l^2), \\ (\mathbf{a}\{\mathbf{aa}\}) &= 6a_i a_j a_k, \quad (i \neq j \neq k), \\ \{\mathbf{a}\{\mathbf{a}\{\mathbf{aa}\}\}\} &= \{\mathbf{aa}\}(\mathbf{aa}) - \frac{1}{3}\mathbf{a}(\mathbf{a}\{\mathbf{aa}\}). \end{aligned} \quad (3.25)$$

Преобразования координат и времени следуют из композиции квадратов

$$(ct', \mathbf{x}') = (k', \mathbf{k}') \circ (ct, \mathbf{x}) \quad (3.26)$$

с модулем квадрата  $\left\{ \prod_m^4 [k' + (\epsilon^m \mathbf{k}')] \right\}^{1/4} = 1$  для выполнения равенства (3.23) и, согласно (3.1), величинами и соотношениями

$$\begin{aligned} (k', \mathbf{k}') &= \frac{(1, \mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad N(\mathbf{v}'/c) = \left\{ \prod_m^4 [1 + (\epsilon^m \mathbf{v}')/c] \right\}^{1/4}, \\ k' &= \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)}, \quad \mathbf{k}' = \frac{\mathbf{v}'/c}{N(\mathbf{v}'/c)}. \end{aligned} \quad (3.27)$$

Из (3.19) и (3.20) получим коммутативный закон композиции элементов группы координатных трехмерных скоростей в рассматриваемом пространстве

$$\mathbf{u}' = \mathbf{v}' \circ \mathbf{u} = \frac{\mathbf{v}' + \mathbf{u} + \frac{1}{4} \sum_m^4 \epsilon^m (\epsilon^m \mathbf{v}') (\epsilon^m \mathbf{u}) / c}{1 + (\mathbf{v}'\mathbf{u}) / c^2} = \frac{\mathbf{v}' + \mathbf{u} + \{\mathbf{v}'\mathbf{u}\} / c}{1 + (\mathbf{v}'\mathbf{u}) / c^2}. \quad (3.28)$$

Обратные преобразования следуют из композиции  $(ct, \mathbf{x}) = (k, \mathbf{k}) \circ (ct', \mathbf{x}')$  с условием  $(k, \mathbf{k}) \circ (k', \mathbf{k}') = 1$ , из которой вытекает равенство  $(k, \mathbf{k}) = (1, \mathbf{v}/c) / N(\mathbf{v}/c)$ . В итоге получим композицию квадратов

$$\frac{(1, \mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)} \circ \frac{(1, \mathbf{v}/c)}{N(\mathbf{v}/c)} = 1, \quad (3.29)$$

которая после умножения на обратное квадратичисло  $(1, \mathbf{v}/c)^{-1}$  запишется так

$$\frac{(1, \mathbf{v}'/c)}{N(\mathbf{v}'/c)N(\mathbf{v}/c)} = (1, \mathbf{v}/c)^{-1}. \quad (3.30)$$

Согласно (2.4), рассмотрим квадратичисла

$$\begin{aligned} \mathbf{A} &= 1 + (v_x \mathbf{e}_1 + v_y \mathbf{e}_2 + v_z \mathbf{e}_3) / c, \\ \mathbf{A}_1 &= 1 + (-v_x \mathbf{e}_1 + v_y \mathbf{e}_2 - v_z \mathbf{e}_3) / c, \\ \mathbf{A}_2 &= 1 + (v_x \mathbf{e}_1 - v_y \mathbf{e}_2 - v_z \mathbf{e}_3) / c, \\ \mathbf{A}_3 &= 1 + (-v_x \mathbf{e}_1 - v_y \mathbf{e}_2 + v_z \mathbf{e}_3) / c \end{aligned} \quad (3.31)$$

и, используя первое равенство (2.6) для суммы квадратичисел, получим из (3.30) равенства

$$\begin{aligned} \frac{1}{N(\mathbf{v}'/c)N(\mathbf{v}/c)} &= \frac{1}{4} (\mathbf{A}^{-1} + \mathbf{A}_1^{-1} + \mathbf{A}_2^{-1} + \mathbf{A}_3^{-1}) = \\ &= \frac{1}{4N^4(\mathbf{v}/c)} (\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2), \end{aligned} \quad (3.32)$$

$$(1, \mathbf{v}'/c) = \frac{\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3}{(\mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_3 + \mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2) / 4}. \quad (3.33)$$

Учитываем соотношения (2.14) для композиции квадратичисел и находим скорость  $v'$  в координатном виде

$$\begin{aligned} v'_x &= \frac{-v_x [1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2] - 2v_y(v_x v_y - cv_z) / c^3}{1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2 + 2v_z(v_x v_y - cv_z) / c^3}, \\ v'_y &= \frac{-v_y [1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2] - 2v_x(v_x v_y - cv_z) / c^3}{1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2 + 2v_z(v_x v_y - cv_z) / c^3}, \\ v'_z &= \frac{v_z [1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2] + 2(v_x v_y - cv_z) / c^3}{1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) / c^2 + 2v_z(v_x v_y - cv_z) / c^3} \end{aligned} \quad (3.34)$$

или перепишем в векторной форме [10]

$$\begin{aligned} \mathbf{v}' &= \left[ \frac{1}{4} \sum_m \frac{\boldsymbol{\varepsilon}^m}{1 + (\boldsymbol{\varepsilon}^m \mathbf{v}) / c} \right] \left[ \frac{1}{4} \sum_m \frac{1}{1 + (\boldsymbol{\varepsilon}^m \mathbf{v}) / c} \right]^{-1} = \\ &= \left[ -\frac{1}{4} \sum_m \frac{\boldsymbol{\varepsilon}^m (\boldsymbol{\varepsilon}^m \mathbf{v})}{1 + (\boldsymbol{\varepsilon}^m \mathbf{v}) / c} \right] \left[ \frac{1}{4} \sum_m \frac{1}{1 + (\boldsymbol{\varepsilon}^m \mathbf{v}) / c} \right]^{-1}. \end{aligned} \quad (3.35)$$

В отличие от случаев, рассмотренных для **Типа I**, относительная скорость  $\mathbf{v}'$  в системе  $(K')$  не равняется противоположной  $(-\mathbf{v})$  в системе отсчета  $(K)$ .

Преобразования координат и времени (3.19)–(3.21) образуют группу, к которой добавим преобразования частичного отражения

$$P_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad P_2 = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad (3.36)$$

полного отражения и тождественного преобразования

$$P_3 = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad I = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (3.37)$$

с  $\det P_1 = \det P_2 = \det P_3 = \det I = 1$ .

Группа, состоящая из элементов  $I, P_1, P_2, P_3$ , с законом композиции

$$\begin{aligned} P_1^2 = P_2^2 = P_3^2 = I^2 = I, \quad P_1 I = I P_1, \quad P_2 I = I P_2, \quad P_3 I = I P_3, \\ P_1 P_2 = P_2 P_1 = P_3, \quad P_2 P_3 = P_3 P_2 = P_1, \quad P_3 P_1 = P_1 P_3 = P_2 \end{aligned} \quad (3.38)$$

есть коммутативная группа отражений.

#### 4. Матричное представление элементов группы трехмерных скоростей

Рассмотрим матричное представление элементов группы трехмерных скоростей для релятивистских теорий в системах кватернионов и квадратов, не различая скорости в разных системах отсчетов и относительные скорости между ними с равенством  $c = 1$ .

**Тип I.** В случае специального ортогонального преобразования преобразуем (3.3) и запишем преобразование кватернионов

$$\frac{(1, \mathbf{u})}{N(\mathbf{u})} = \frac{(1, \mathbf{u}_1)}{N(\mathbf{u}_1)} \circ \frac{(1, \mathbf{u}_2)}{N(\mathbf{u}_2)}, \quad N(\mathbf{u}) = (1 + \mathbf{u}^2)^{1/2} \quad (4.1)$$

с некоммутативным законом композиции группы трехмерных скоростей

$$\mathbf{u} = \mathbf{u}_1 \circ \mathbf{u}_2 = \frac{\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + [\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2]}{1 - (\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2)}. \quad (4.2)$$

Выполняются групповые аксиомы: ассоциативности  $(\mathbf{u}_1 \circ \mathbf{u}_2) \circ \mathbf{u}_3 = \mathbf{u}_1 \circ (\mathbf{u}_2 \circ \mathbf{u}_3)$ , единичный элемент в  $\mathbf{u} \circ \mathbf{E} = \mathbf{u}$  соответствует кватерниону  $(1, \mathbf{0})$  с нулевым значением скорости, обратный элемент в  $\mathbf{u} \circ \mathbf{u}^{-1} = \mathbf{E}$  (или в  $\mathbf{u} + \mathbf{u}^{-1} + [\mathbf{u} \mathbf{u}^{-1}] = 0$ ), равняется противоположной скорости, то есть  $\mathbf{u}^{-1} = -\mathbf{u}$ . Таким образом, обратный кватернион имеет известный вид

$$(1, \mathbf{u})^{-1} = \frac{(1, \mathbf{u}^{-1})}{N(\mathbf{u})} = \frac{(1, -\mathbf{u})}{N(\mathbf{u})} \quad (4.3)$$

и, соответственно, вытекает равенство  $\mathbf{v}' = \mathbf{v}^{-1} = -\mathbf{v}$  для относительных скоростей в релятивистской теории. Используем равенства

$$N(\mathbf{u}) = \frac{N(\mathbf{u}_1) N(\mathbf{u}_2)}{1 - (\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2)}, \quad N(\mathbf{u}) N(\mathbf{u}^{-1}) = [1 - (\mathbf{u} \mathbf{u}^{-1})], \quad (4.4)$$

вытекающие из (3.2).

Представим кватернион  $(1, \mathbf{u}) / N(\mathbf{u})$  с учетом (1.6) и (1.7) в форме матрицы

$$\mathbf{H}(\mathbf{u}) = \frac{\mathbf{A}(\mathbf{u})}{|\mathbf{A}(\mathbf{u})|} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & -u_x & -u_y & -u_z \\ u_x & 1 & -u_z & u_y \\ u_y & u_z & 1 & -u_x \\ u_z & -u_y & u_x & 1 \end{pmatrix}, \quad (4.5)$$

где определитель имеет значение  $|\mathbf{A}(\mathbf{u})| = N(\mathbf{u})$ .

Множество таких матриц образует группу по бинарной операции умножения  $\mathbf{H}(\mathbf{u}) = \mathbf{H}(\mathbf{u}_1)\mathbf{H}(\mathbf{u}_2)$ , которая есть обычная операция умножения матриц. Умножение ассоциативно, единичный элемент в  $\mathbf{H}(\mathbf{u})\mathbf{E} = \mathbf{H}(\mathbf{u})$  соответствует единичной матрице  $\mathbf{E} = \mathbf{H}(\mathbf{0})$  и обратный элемент в  $\mathbf{H}(\mathbf{u})\mathbf{H}^{-1}(\mathbf{u}) = \mathbf{E}$  есть обратная матрица

$$\mathbf{H}^{-1}(\mathbf{u}) = \mathbf{H}(\mathbf{u}^{-1}) = \frac{1}{N(\mathbf{u}^{-1})} \begin{pmatrix} 1 & -u_x^{-1} & -u_y^{-1} & -u_z^{-1} \\ u_x^{-1} & 1 & -u_z^{-1} & u_y^{-1} \\ u_y^{-1} & u_z^{-1} & 1 & -u_x^{-1} \\ u_z^{-1} & -u_y^{-1} & u_x^{-1} & 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & u_x & u_y & u_z \\ -u_x & 1 & u_z & -u_y \\ -u_y & -u_z & 1 & u_x \\ -u_z & u_y & -u_x & 1 \end{pmatrix}. \quad (4.6)$$

**Тип III.** Запишем преобразования квадрачисел (3.26) в виде

$$\frac{(1, \mathbf{u})}{N(\mathbf{u})} = \frac{(1, \mathbf{u}_1)}{N(\mathbf{u}_1)} \circ \frac{(1, \mathbf{u}_2)}{N(\mathbf{u}_2)} \quad (4.7)$$

с коммутативным законом композиции элементов трехмерных скоростей

$$\mathbf{u} = \mathbf{u}_1 \circ \mathbf{u}_2 = \frac{\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \{\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2\}}{1 + (\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2)}, \quad (4.8)$$

где модуль квадрачисла

$$N(\mathbf{u}) = \sqrt[4]{\mathbf{A} \circ \mathbf{A}_1 \circ \mathbf{A}_2 \circ \mathbf{A}_3} = 1 + u_x^4 + u_y^4 + u_z^4 - 2(u_x^2 + u_y^2 + u_z^2 + u_x^2 u_y^2 + u_y^2 u_z^2 + u_z^2 u_x^2) + 8u_x u_y u_z. \quad (4.9)$$

Обратное квадрачисло  $(1, \mathbf{u})^{-1} = (1, \mathbf{u}^{-1}) / N(\mathbf{u})$  имеет обратный элемент  $\mathbf{u}^{-1}$  группы трехмерных скоростей, не равный противоположному элементу  $(-\mathbf{u})$  и удовлетворяющий условию  $\mathbf{u} + \mathbf{u}^{-1} + \{\mathbf{u} \mathbf{u}^{-1}\} = 0$ . Групповые свойства закона композиции (4.8) подробно изучены в [10]. Отметим лишь необходимые равенства

$$N(\mathbf{u}) = \frac{N(\mathbf{u}_1)N(\mathbf{u}_2)}{1 + (\mathbf{u}_1 \mathbf{u}_2)}, \quad N(\mathbf{u})N(\mathbf{u}^{-1}) = 1 + (\mathbf{u} \mathbf{u}^{-1}). \quad (4.10)$$

Представим квадрачисло  $(1, \mathbf{u}) / N(\mathbf{u})$  в форме матрицы

$$\mathbf{H}(\mathbf{u}) = \frac{\mathbf{A}(\mathbf{u})}{|\mathbf{A}(\mathbf{u})|} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & u_x & u_y & u_z \\ u_x & 1 & u_z & u_y \\ u_y & u_z & 1 & u_x \\ u_z & u_y & u_x & 1 \end{pmatrix}. \quad (4.11)$$

Множество матриц вида (4.11) образуют абелеву группу матриц с законом композиции  $\mathbf{H}(\mathbf{u}) = \mathbf{H}(\mathbf{u}_1)\mathbf{H}(\mathbf{u}_2)$ . Умножение ассоциативно, единичный элемент в  $\mathbf{H}(\mathbf{u})\mathbf{E} = \mathbf{H}(\mathbf{u})$  соответствует единичной матрице  $\mathbf{E} = \mathbf{H}(\mathbf{0})$  и обратный элемент в  $\mathbf{H}(\mathbf{u})\mathbf{H}^{-1}(\mathbf{u}) = \mathbf{E}$  есть обратная матрица

$$\mathbf{H}^{-1}(\mathbf{u}) = \mathbf{H}(\mathbf{u}^{-1}) = \frac{1}{N(\mathbf{u}^{-1})} \begin{pmatrix} 1 & u_x^{-1} & u_y^{-1} & u_z^{-1} \\ u_x^{-1} & 1 & u_z^{-1} & u_y^{-1} \\ u_y^{-1} & u_z^{-1} & 1 & u_x^{-1} \\ u_z^{-1} & u_y^{-1} & u_x^{-1} & 1 \end{pmatrix}. \quad (4.12)$$



Наряду с исходной матрицей  $H(\mathbf{u})$  определим еще три матрицы  $\mathbf{H}_1(\mathbf{u})$ ,  $\mathbf{H}_2(\mathbf{u})$ ,  $\mathbf{H}_3(\mathbf{u})$  вида

$$\begin{aligned} \mathbf{H}_1(\mathbf{u}) &= \frac{\mathbf{A}_1(\mathbf{u})}{|\mathbf{A}_1(\mathbf{u})|} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & -u_x & u_y & -u_z \\ -u_x & 1 & -u_z & u_y \\ u_y & -u_z & 1 & -u_x \\ -u_z & u_y & -u_x & 1 \end{pmatrix}, \\ \mathbf{H}_2(\mathbf{u}) &= \frac{\mathbf{A}_2(\mathbf{u})}{|\mathbf{A}_2(\mathbf{u})|} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & u_x & -u_y & -u_z \\ u_x & 1 & -u_z & -u_y \\ -u_y & -u_z & 1 & u_x \\ -u_z & -u_y & u_x & 1 \end{pmatrix}, \\ \mathbf{H}_3(\mathbf{u}) &= \frac{\mathbf{A}_3(\mathbf{u})}{|\mathbf{A}_3(\mathbf{u})|} = \frac{1}{N(\mathbf{u})} \begin{pmatrix} 1 & -u_x & -u_y & u_z \\ -u_x & 1 & u_z & -u_y \\ -u_y & u_z & 1 & -u_x \\ u_z & -u_y & -u_x & 1 \end{pmatrix}, \end{aligned} \quad (4.13)$$

где определители имеют значение  $|\mathbf{A}_1(\mathbf{u})| = |\mathbf{A}_2(\mathbf{u})| = |\mathbf{A}_3(\mathbf{u})| = N(\mathbf{u})$

Далее, используя значения обратной матрицы

$$\frac{\mathbf{A}(\mathbf{u}^{-1})}{N(\mathbf{u}^{-1})N(\mathbf{u})} = \mathbf{A}^{-1}(\mathbf{u}), \quad (4.14)$$

и других обратных матриц из (4.13), получим равенство

$$\frac{1}{N(\mathbf{u}^{-1})N(\mathbf{u})} \mathbf{E} = \frac{1}{4} [\mathbf{A}^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_1^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_2^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_3^{-1}(\mathbf{u})]. \quad (4.15)$$

Тогда из (4.14) с учетом (4.15) вытекает соотношение

$$\frac{1}{4} [\mathbf{A}^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_1^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_2^{-1}(\mathbf{u}) + \mathbf{A}_3^{-1}(\mathbf{u})] \mathbf{A}(\mathbf{u}^{-1}) = \mathbf{A}^{-1}(\mathbf{u}), \quad (4.16)$$

из которого после вычислений находим матрицу

$$\mathbf{A}(\mathbf{u}^{-1}) = \frac{\mathbf{A}^{-1}(\mathbf{u})}{1 - (v_x^2 + v_y^2 - v_z^2) + 2v_z(v_x v_y - cv_z)}, \quad (4.17)$$

где скорость  $\mathbf{u}^{-1}$  имеет компоненты

$$u_x^{-1} = -\frac{\begin{vmatrix} u_x & u_z & u_y \\ u_y & 1 & u_x \\ u_z & u_x & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} 1 & u_z & u_y \\ u_z & 1 & u_x \\ u_y & u_x & 1 \end{vmatrix}}, \quad u_y^{-1} = \frac{\begin{vmatrix} u_x & 1 & u_y \\ u_y & u_z & u_x \\ u_z & u_y & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} 1 & u_z & u_y \\ u_z & 1 & u_x \\ u_y & u_x & 1 \end{vmatrix}}, \quad u_z^{-1} = -\frac{\begin{vmatrix} u_x & 1 & u_z \\ u_y & u_z & 1 \\ u_z & u_y & u_x \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} 1 & u_z & u_y \\ u_z & 1 & u_x \\ u_y & u_x & 1 \end{vmatrix}}, \quad (4.18)$$

совпадающие с выражениями (3.34) и равные отношениям алгебраических дополнений элементов  $u_x$ ,  $u_y$ ,  $u_z$  в симметричной матрице  $\mathbf{A}(\mathbf{u})$  к одинаковому значению алгебраических дополнений диагональных элементов (или главных миноров третьего порядка).

Используя значения векторных произведений (3.25), запишем скорость  $\mathbf{u}^{-1}$  и  $N(\mathbf{u})$  в новых векторных формах

$$\mathbf{u}^{-1} = -\frac{\mathbf{u}[1 - (\mathbf{u}\mathbf{u})] - \{\mathbf{u}\mathbf{u}\} + \{\mathbf{u}\{\mathbf{u}\mathbf{u}\}\}}{1 - (\mathbf{u}\mathbf{u}) - \frac{1}{3}(\mathbf{u}\{\mathbf{u}\mathbf{u}\})}, \quad (4.19)$$

$$N(\mathbf{u}) = 1 + (\mathbf{u}\mathbf{u})^2 - 2[(\mathbf{u}\mathbf{u}) + \{\mathbf{u}\mathbf{u}\}\{\mathbf{u}\mathbf{u}\}] + \frac{4}{3}(\mathbf{u}\{\mathbf{u}\mathbf{u}\}).$$

## 5. Заключение

В работе приводятся некоторые результаты релятивистской теории в четырехкомпонентных гиперкомплексных системах, использующие набор чисел (2.4) и их сопряженные величины (2.5). Эти числа связаны матрицей Адамара с базисными элементами системы гиперкомплексных чисел. Рассматривается матричное представление гиперкомплексных чисел. Задача о характеристическом уравнении для матриц индуцировало изучение характеристического уравнения для гиперкомплексных чисел.

Важным свойством гиперкомплексных чисел является тот факт, что выражения с четвертой степенью модуля квадрата и второй степенью модуля антикватерниона в отличие от соответствующих выражений для кватерниона и скалярного кватерниона могут принимать отрицательные значения.

В настоящее время имеют место релятивистские теории, основой которых являются система бикватернионов и квадратов. В одном случае рассматривается псевдоевклидова геометрия Минковского с  $dx^i = (cdt, d\mathbf{x})$  и метрической функцией

$$F = (c^2 dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2)^{1/2} = \left( \frac{1}{4} H_{im} \bar{H}_{mj} dx^i dx^j \right)^{1/2}, \quad (5.1)$$

а в другом – финслерова геометрия Бервальда-Моора с метрической функцией

$$F = [(cdt + dx + dy + dz)(cdt - dx + dy - dz)(cdt + dx - dy - dz)(cdt - dx - dy + dz)]^{1/4} =$$

$$= \left( \frac{1}{4!} \varepsilon_{mrni} H_{mi} H_{rj} H_{nk} H_{lt} dx^i dx^j dx^k dx^t \right)^{1/4} = (\varepsilon_{1234} H_{1i} H_{2j} H_{3k} H_{4t} dx^i dx^j dx^k dx^t)^{1/4}. \quad (5.2)$$

В двумерном случае обе геометрии совпадают и, учитывая  $\bar{H}_{mj} = \varepsilon_{mk} H_{kj}$ , имеем

$$F = (c^2 dt^2 - dx^2)^{1/2} = \left( \frac{1}{2} H_{im} \bar{H}_{mj} dx^i dx^j \right)^{1/2} =$$

$$= \left( \frac{1}{2} \varepsilon_{mr} H_{mi} H_{rj} dx^i dx^j \right)^{1/2} = (\varepsilon_{12} H_{1i} H_{2j} dx^i dx^j)^{1/2}. \quad (5.3)$$

Новые соотношения для гиперкомплексных чисел с сопряженными величинами реабилитируют незаслуженно забытую роль традиционной операции сопряжения в Типах III и IV. Здесь выбраны некоторые композиции чисел до четвертого порядка, результатами которых являются действительные числа. Другие соотношения легко получаются для композиций с высшими порядками чисел. Причем симметричные многочлены относительно этих чисел в соотношениях (2.11) и (2.14) могут также рассматриваться как метрические функции соответствующих пространств-времени.

## Список литературы

- [1] Hamilton W.R. On a New Species of Imaginary Quantities connected with a Theory of Quaternions. Proc. Royal Irish Acad. 1844. V. 2. P. 424–434.
- [2] Розенфельд Б. А. Многомерные пространства. Москва: Гостехиздат, 1955. 648 с.

- [3] Pavlov D.G. Hypercomplex Numbers, Associated Metric Spaces, and Extension of Relativistic Hyperboloid. arXiv: gr-gc/0206004. 2002. V. 1. P. 1–16.
- [4] Елисеев В. И., Фохт А. С. Методы теории функций пространственного комплексного переменного. Препринт 84.61 Института математики АН УССР. Киев. 1984. 57 с.
- [5] Sudbery A. Quaternionic analysis. Math. Proc. Camb. Phil. Soc. 1979. V.85. P. 199–225. (Русский перевод: Содбери Э. Кватернионный анализ. Гиперкомплексные числа в геометрии и физике. 2004. №2 (2). С. 130–157.)
- [6] Herglotz G. Uber die Mechanik des Deformierbaren Körpers vom Standpunkte der Relativitätstheorie. Annalen der Physik. 1911. Bande. 36 (4. Folge). P. 493–533.
- [7] Зарипов Р. Г. О законе сложения параллельных скоростей в релятивистской и классической механике. Изв. АН ЭССР. Физика, математика. 1979. Т. 28. №4. С. 359–361.
- [8] Bogoslovsky G. Yu., Goenner H. F. On the possibility of the phase transitions in the geometric structure of space-time. Phys. Lett. A. 1998. V. 244. P. 222–226.
- [9] Павлов Д. Г., Гарасько Г. И. Понятие расстояния и модуля скорости в линейных финслеровых пространствах. Гиперкомплексные числа в геометрии и физике. 2005. №.1 (3). С. 1–15.
- [10] Зарипов Р. Г. Отношение одновременности в финслеровом пространстве-времени. Гиперкомплексные числа в геометрии и физике. 2006. № 1 (5). С. 28–47.

*Статья поступила в редакцию 15.03.2007 г.*