

Я. А. Калиновский¹, Ю. Е. Бояринова^{1,2}, А. С. Сукало¹

¹Институт проблем регистрации информации НАН Украины
ул. Н. Шпака, 2, 03113 Киев, Украина

²Национальный технический университет Украины «КПИ им. Игоря Сикорского»
Проспект Победы, 37, 03113 Киев, Украина

Исследование алгебраических и функциональных свойств обобщенных гиперкомплексных числовых систем четвертой размерности

Исследованы алгебраические и функциональные свойства обобщенных коммутативных и некоммутирующих гиперкомплексных числовых систем четвертой размерности, полученных с помощью процедуры удвоения Грассмана-Клиффорда. Получены выражения для норм, сопряжений и представлений экспоненциальных функций.

Ключевые слова: гиперкомплексная числовая система (ГЧС), процедура удвоения Грассмана-Клиффорда, базис ГЧС, характеристическое уравнение, экспоненциальная функция, ассоциированная система дифференциальных уравнений, коммутативность, норма, сопряжение.

Введение

С помощью коммутативных и некоммутирующих процедур удвоения Грассмана-Клиффорда [1] в работах [2, 3] были синтезированы в общем виде ГЧС четвертой размерности $Q_1(E)$ и $Q_2(E)$, полученные автоудвоением [2] ГЧС второй размерности $Q(e)$, у которой e_1 — единичный элемент, а $e_2^2 = pe_1 + qe_2$.

$Q_{1,2}(E)$	E_1	E_2	E_3	E_4
E_1	E_1	E_2	E_3	E_4
E_2	E_2	$pE_1 + qE_2$	E_4	$pE_3 + qE_4$
E_3	E_3	$\pm E_4$	$pE_1 + qE_3$	$\pm pE_2 \pm qE_4$
E_4	E_4	$\pm pE_3 \pm qE_4$	$pE_2 + qE_4$	$\pm p^2E_1 \pm pqE_2 \pm pqE_3 \pm q^2E_4$

(1)

В таблице Кели (1) коммутативной системе $Q_1(E)$ соответствуют все плюсы, а некоммутативной системе $Q_2(E)$ — в знаке « \pm » — минусы. Этому правилу будем придерживаться и в дальнейшем.

При небольших отличиях таблиц умножения систем $Q_1(E)$ и $Q_2(E)$ их структура и свойства сильно отличаются. Так, например, формулы умножения двух гиперкомплексных чисел выглядят так:

$$\begin{aligned} M \cdot X &= (m_1x_1 \mp pm_2x_2 + pm_3x_3 \pm p^2m_4x_4)e_1 + \\ &+ (m_1x_2 + m_2(x_1 + qx_2) + pm_3x_4 \pm m_4(px_3 + pqx_4))e_2 + \\ &+ (m_1x_3 \pm pm_2x_4 + m_3(x_1 + qx_3) + m_4(px_2 \pm pqx_4))e_3 + \\ &+ (m_1x_4 \pm m_2(x_3 + qx_4) + m_3(x_2 + qx_4) + m_4(x_1 + qx_2 \pm qx_3 \pm q^2x_4))e_4. \end{aligned}$$

Непосредственной проверкой можно убедиться, что ГЧС Q_1 является ассоциативной, а ГЧС Q_2 — неассоциативной при $q \neq 0$.

Действительно, рассмотрим в системе Q_2 тождество $(E_2E_3)E_4 = E_2(E_3E_4)$:

$$\begin{aligned} (E_2E_3)E_4 &= E_4E_4 = -p^2E_1 - pqE_2 - pqE_3 - q^2E_4, \\ E_2(E_3E_4) &= E_2(-pE_2 - qE_4) = p(pE_1 + qE_2) - qE_2E_4 = \\ &= -p^2E_1 - pqE_2 - q(pE_3 + qE_4) = -p^2E_1 - pqE_2 - pqE_3 - q^2E_4, \end{aligned}$$

т.е. тождество $(E_2E_3)E_4 = E_2(E_3E_4)$ выполняется.

Однако другие тождества, например $(E_3E_2)E_4 = E_3(E_2E_4)$, не выполняются:

$$\begin{aligned} (E_3E_2)E_4 &= -E_4E_4 = p^2E_1 + pqE_2 + pqE_3 + q^2E_4, \\ E_3(E_2E_4) &= E_3(pE_3 + qE_4) = p(pE_1 + qE_3) + q(-pE_2 - qE_4) = \\ &= p^2E_1 + pqE_2 - pqE_3 - q^2E_4. \end{aligned}$$

Значит $(E_2E_3)E_4 \neq E_2(E_3E_4)$.

Свойство неассоциативности не оказывает влияния на расчеты, если в моделях нет уравнений степени выше второй. В противном случае надо следить за порядком вычислений.

Целью данной работы является дальнейшее исследование таких алгебраических свойств ГЧС $Q_1(E)$ и $Q_2(E)$ как нормируемость и сопряженность, а также построение экспонент в них, что необходимо для использования этих систем в математическом моделировании.

Нормы и сопряжения

Нормы $N(a)$ гиперкомплексного числа $a = \sum_{i=1}^4 a_i E_i$ в системах Q_1 и Q_2 строятся по формуле [4]:

$$N(a) = \left\| (N(a))_{j,k} = \sum_{i=1}^n \gamma_{ij}^k a_i \right\|_{j,k=1..n} . \quad (2)$$

В ГЧС Q_1 с учетом (1) выражение (2) примет вид:

$$N(a) = \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ pa_2 & a_1 + qa_2 & pa_4 & a_3 + qa_4 \\ pa_3 & pa_4 & a_1 + qa_3 & a_2 + qa_4 \\ p^2 a_4 & pa_3 + pqa_4 & pa_2 + pqa_4 & a_1 + qa_2 + qa_3 + q^2 a_4 \end{vmatrix} . \quad (3)$$

Если вычислить этот определитель, то получится довольно громоздкое выражение:

$$\begin{aligned} & 2 a_1^3 q a_2 + 2 a_1^3 q a_3 + a_1^3 q^2 a_4 + a_1^2 q^2 a_2^2 - 2 a_1^2 p a_2^2 + q^2 a_2^2 a_1^2 \\ & - 2 p^2 a_4^2 a_1^2 - 2 p a_3^2 a_1^2 - 2 p^3 a_2^2 a_4^2 - 2 p^2 a_2^2 a_3^2 - 2 p^3 a_3^2 a_4^2 \\ & - 2 p a_3 q a_4 a_1^2 + a_1 q^4 a_2 a_3 a_4 - 3 a_1 q^2 a_2^2 p a_4 - a_1 q^3 a_2 \\ & a_4^2 p + 8 a_1 p^2 a_4 a_3 a_2 + 2 a_1 p^2 a_3 a_4^2 q - 3 a_1 p a_3^2 q^2 a_4 \\ & + 2 a_1 p^2 q a_4^2 a_2 - a_1 p q^3 a_4^2 a_3 - 2 a_1^2 a_2 p q a_4 - 2 p \\ & a_2^2 a_1 q a_3 - p a_2^2 q^3 a_3 a_4 + 2 p^2 a_2 a_4 q a_3^2 + 3 p^2 a_2 a_4^2 q^2 a_3 \\ & - 2 p a_3^2 a_2 a_1 q - p a_3^2 a_2 q^3 a_4 + 2 p^2 a_3 a_2^2 q a_4 + a_1^4 \\ & + a_1 q^3 a_2^2 a_3 + a_1 q^3 a_2 a_3^2 - 2 a_1 q a_2^3 p - 2 a_1 p a_3^3 q \\ & + a_1 p^2 q^2 a_4^3 + 3 a_1^2 q^2 a_3 a_2 + a_1^2 q^3 a_3 a_4 - 2 a_1^2 q^2 a_4^2 p \\ & + q^3 a_2 a_2^2 a_4 - p a_2^3 q^2 a_3 - 2 p a_2^2 q^2 a_3^2 + 2 p^2 a_2^3 q a_4 + p^2 \\ & a_2^2 q^2 a_4^2 - 2 p^3 a_2 a_4^3 q - p a_3^3 a_2 q^2 + 2 p^2 a_3^3 a_4 q + p^2 a_3^2 \\ & a_4^2 q^2 - 2 p^3 a_3 a_4^3 q + p^2 a_2^4 + p^2 a_3^4 + p^4 a_4^4 \end{aligned} \quad (4)$$

которое сильно упрощается при использовании средств системы символьных вычислений Maple:

$$N(A) = \left[(a_1^2 - pa_2^2 - pa_3^2 + p^2 a_4^2) + q(a_1 - pa_4)(a_2 + a_3) + q^2 a_1 a_4 \right]^2 - (2pa_1 a_4 - 2pa_2 a_3)^2 .$$

Следует отметить, что это и все последующие построения стали возможны только при использовании разработанной авторами системы символьных вычислений в среде Maple.

В некоммутативной ГЧС Q_2 выражение для нормы (2) с учетом (1) принимает вид:

$$N(a) = \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ pa_2 & a_1 + qa_2 & pa_4 & a_3 + qa_4 \\ pa_3 & -pa_4 & a_1 + qa_3 & -a_2 - qa_4 \\ -p^2a_4 & pa_3 - pqa_4 & -pa_2 - pqa_4 & a_1 - qa_2 + qa_3 - q^2a_4 \end{vmatrix},$$

или

$$\begin{aligned} & 2a_1^3qa_3 - a_1^3q^2a_4 + a_1^2q^2a_3^2 - 2a_1^2pa_2^2 - q^2a_2^2a_1^2 + 2p^2a_4^2a_1^2 \\ & - 2pa_3^2a_1^2 - 2p^3a_2^2a_4^2 + 2p^2a_2^2a_3^2 - 2p^3a_3^2a_4^2 \\ & - a_1q^4a_2a_3a_4 - a_1q^2a_2^2pa_4 - a_1q^3a_2a_4^2p + 2a_1p^2a_3 \\ & a_4^2q + a_1pa_3^2q^2a_4 + a_1pq^3a_4^2a_3 - 2a_1^2a_2pq a_4 - 2p \\ & a_2^2a_1qa_3 + pa_2^2q^3a_3a_4 + 2p^2a_2a_4qa_3^2 - p^2a_2a_4^2q^2a_3 \\ & + pa_3^2a_2q^3a_4 + a_1^4 - a_1q^3a_2^2a_3 + a_1q^3a_2a_3^2 - 2a_1pa_3^3q \\ & + a_1p^2q^2a_4^3 + a_1^2q^2a_3a_2 - a_1^2q^3a_3a_4 - q^3a_2a_1^2a_4 + p \\ & a_2^3q^2a_3 + 2p^2a_2^3qa_4 + p^2a_2^2q^2a_4^2 - 2p^3a_2a_4^3q - p \\ & a_3^3a_2q^2 - p^2a_3^2a_4^2q^2 + p^2a_2^4 + p^2a_3^4 + p^4a_4^4 \end{aligned}$$

Упростить это выражение, как для системы $Q_3(E)$, не представляется возможным, однако при подстановке значений конкретного аргумента это выражение сильно упрощается. Так, например, при $A = e_1 + e_2 + e_3 + e_4$:

$$N(A) = 1 - 4p + 2q + 6p^2 - 6pq - 4p^3 - 2q^3 + 6p^2q + p^4 - q^4 - 2p^3q + 2pq^3.$$

Сопряженные числа \bar{A} в этих ГЧС находятся из решений системы [4]:

$$A \cdot \bar{A} = N(A) \varepsilon.$$

Ниже приведены компоненты числа $\bar{A} = \bar{a}_1e_1 + \bar{a}_2e_2 + \bar{a}_3e_3 + \bar{a}_4e_4$, сопряженно-го к числу A в ГЧС Q_1 :

$$\begin{aligned} & 3a_1q^2a_3a_2 + a_1q^3a_3a_4 - 2a_1q^2a_4^2p + q^3a_2a_1a_4 \\ & + q^4a_2a_3a_4 - 2q^2a_2^2pa_4 - q^3a_2a_4^2p + 2p^2a_4a_3a_2 \\ & + p^2a_3a_4^2q - 2pa_3^2q^2a_4 + p^2qa_4^2a_2 - pq^3a_4^2a_3 + 2 \\ & a_1^2qa_2 + 2a_1^2qa_3 + a_1^2q^2a_4 + a_1q^2a_3^2 - a_1pa_2^2 + q^2a_2^2a_1 \\ & + q^3a_2^2a_3 + q^3a_2a_3^2 - qa_2^3p - p^2a_4^2a_1 - pa_3^2a_1 - pa_3^3q \\ & + p^2q^2a_4^3 + a_1^3 - 2pa_3qa_4a_1 - 2a_1a_2pq a_4 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & -p^2 a_4^3 q - p^2 a_4^2 a_2 + a_2 q^2 a_4^2 p + p q a_4^2 a_1 + p a_4^2 q^2 a_3 + 2 \\
 & a_2^2 p q a_4 + p a_4 q a_3^2 + 2 p a_4 a_3 a_1 + p a_2^3 - p a_3^2 a_2 \\
 & - a_2 q^3 a_3 a_4 - a_2 a_1 q^2 a_4 - q^2 a_3 a_2^2 - a_1 q a_2^2 - a_2 a_1^2 \\
 & - a_2 q^2 a_3^2 - 2 a_2 a_1 q a_3 \\
 & 2 a_2 p a_4 a_1 - a_3 p a_2^2 - a_3 a_1^2 - 2 a_2 a_1 q a_3 - a_1 q a_3^2 \\
 & - a_1 q^2 a_4 a_3 + p q a_4^2 a_1 - q^2 a_3 a_2^2 - a_2 q^2 a_3^2 - a_2 q^3 a_3 a_4 \\
 & + a_2^2 p q a_4 + a_2 q^2 a_4^2 p + p a_3^3 + 2 p a_4 q a_3^2 - p^2 a_3 a_4^2 + p \\
 & a_4^2 q^2 a_3 - p^2 a_4^3 q \\
 & - a_2 p a_4^2 q - p a_4^2 a_3 q + 2 a_2 a_3 a_1 + q a_2^2 a_3 + a_2 q a_3^2 \\
 & + a_2 q^2 a_4 a_3 - a_4 a_1^2 + p^2 a_4^3 - p a_4 a_3^2 - p a_4 a_2^2
 \end{aligned}$$

При подстановке значений конкретного аргумента эти выражения сильно упрощаются. Так, например, при $A = e_1 + e_2 + e_3 + e_4$ эти компоненты будут такими:

$$\begin{aligned}
 \bar{a}_1 &= 1 + 4q + p^2 + 4q^3 + q^4 + 6q^2 - 6pq - 6q^2 p + p^2 q^2 - 2pq^3 + 2p^2 q - 2p, \\
 \bar{a}_2 &= -1 - p^2 q - p^2 + 2q^2 p + 4pq + 2p - q^3 - 3q^2 - 3q, \\
 \bar{a}_3 &= -1 + 2p - q + q^2 + q^3 - 2pq^2 - p^2 + p^2 q, \\
 \bar{a}_4 &= 1 + 2pq + 2q + q^2 + p^2 - 2p.
 \end{aligned}$$

В гиперкомплексной системе Q_2 компоненты сопряженных чисел $\bar{a}_1, \bar{a}_2, \bar{a}_3, \bar{a}_4$ выглядят так:

$$\begin{aligned}
 & a_1 q^2 a_3 a_2 - a_1 q^3 a_3 a_4 - q^3 a_2 a_1 a_4 - q^4 a_2 a_3 a_4 - 2 q^2 a_2^2 p a_4, \\
 & - q^3 a_2 a_4^2 p + p^2 a_3 a_4^2 q + p^2 q a_4^2 a_2 + p q^3 a_4^2 a_3 + 2 \\
 & a_1^2 q a_3 - a_1^2 q^2 a_4 + a_1 q^2 a_3^2 - a_1 p a_2^2 - q^2 a_2^2 a_1 - q^3 a_2^2 a_3 \\
 & + q^3 a_2 a_3^2 - q a_2^3 p + p^2 a_4^2 a_1 - p a_3^2 a_1 - p a_3^3 q + p^2 q^2 a_4^3 \\
 & + a_1^3 - 2 a_1 a_2 p q a_4 \\
 & - p^2 a_4^3 q - p^2 a_4^2 a_2 + a_2 q^2 a_4^2 p - p q a_4^2 a_1 - p a_4^2 q^2 a_3 + 2 \\
 & a_2^2 p q a_4 + p a_4 q a_3^2 + p a_2^3 + p a_3^2 a_2 + a_2 q^3 a_3 a_4 \\
 & + a_2 a_1 q^2 a_4 + a_1 q a_2^2 + q^2 a_3 a_2^2 - 2 a_2 a_1 q a_3 - a_2 q^2 a_3^2 \\
 & - a_2 a_1^2
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & 2p a_4 a_3 q a_2 + a_3 p a_2^2 - a_3 a_1^2 - a_1 q a_3^2 + a_1 q^2 a_4 a_3 - p q \\
 & \quad a_4^2 a_1 + q^2 a_3 a_2^2 - a_2 q^2 a_3^2 + a_2 q^3 a_3 a_4 - a_2^2 p q a_4 - a_2 q^2 \\
 & \quad a_4^2 p + p a_3^3 - p^2 a_3 a_4^2 - p a_4^2 q^2 a_3 + p^2 a_4^3 q \\
 & a_2 q a_3^2 - q a_2^2 a_3 + p a_4^2 a_3 q + p a_4 a_2^2 - 2 a_1 a_3 q a_4 \\
 & \quad - a_2 q^2 a_4 a_3 + p a_4 a_3^2 - p^2 a_4^3 + a_2 p a_4^2 q - a_4 a_1^2
 \end{aligned}$$

и при подстановке значений конкретного аргумента эти компоненты примут значения:

$$\begin{aligned}
 \bar{a}_1 &= 1 + 2q + p^2 - 2q^3 - q^4 - 4pq - 2q^2 p + p^2 q^2 + 2p^2 q - 2p, \\
 \bar{a}_2 &= -1 - p^2 q - p^2 + 2pq + 2p + q^3 + q^2 - q, \\
 \bar{a}_3 &= -1 + 2p - q + q^2 + q^3 - 2pq^2 - p^2 + p^2 q, \\
 \bar{a}_4 &= -1 + 2pq - 2q - q^2 - p^2 + 2p.
 \end{aligned}$$

Представления экспоненциальной функции

Рассмотрим построения представлений экспоненциальных функций в гиперкомплексных числовых системах Q_1 и Q_2 , следуя [4].

Ассоциированная система дифференциальных уравнений в Q_1 имеет вид:

$$\begin{aligned}
 \frac{dx_1}{dt} &= m_1 x_1 + p m_2 x_2 + p m_3 x_3 + p^2 m_4 x_4, \\
 \frac{dx_2}{dt} &= m_2 x_1 + (m_1 + q m_2) x_2 + p m_4 x_3 + (p m_3 + p q m_4) x_4, \\
 \frac{dx_3}{dt} &= m_3 x_1 + p m_4 x_2 + (m_1 + q m_3) x_3 + (p m_2 + p q m_4) x_4, \\
 \frac{dx_4}{dt} &= m_4 x_1 + (m_3 + q m_4) x_2 + (m_2 + q m_4) x_3 + (m_1 + q m_2 + q m_3 + q^2 m_4) x_4.
 \end{aligned} \tag{5}$$

По уравнению (5) строится характеристическое уравнение:

$$\begin{vmatrix}
 m_1 - \lambda & p m_2 & p m_3 & p^2 m_4 \\
 m_2 & m_1 + q m_2 - \lambda & p m_4 & p m_3 + p q m_4 \\
 m_3 & p m_4 & m_1 + q m_3 - \lambda & p m_2 + p q m_4 \\
 m_4 & m_3 + q m_4 & m_2 + q m_4 & m_1 + q m_2 + q m_3 + q^2 m_4 - \lambda
 \end{vmatrix} = 0,$$

которое в явном виде записывать не будем, так как левая часть — это громоздкий полином, имеющий около ста членов. Решение его в символьном виде с помощью системы аналитических вычислений Maple после преобразований дает следующие корни:

$$\begin{aligned}\lambda_1 &= m_1 + m_2\left(\frac{1}{2}q + \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_3\left(\frac{1}{2}q - \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) - pm_4, \\ \lambda_2 &= m_1 + m_2\left(\frac{1}{2}q - \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_3\left(\frac{1}{2}q + \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) - pm_4, \\ \lambda_3 &= m_1 + m_2\left(\frac{1}{2}q + \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_3\left(\frac{1}{2}q + \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_4\left(p + \frac{1}{2}q^2 + \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right), \\ \lambda_4 &= m_1 + m_2\left(\frac{1}{2}q - \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_3\left(\frac{1}{2}q - \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right) + m_4\left(p + \frac{1}{2}q^2 - \frac{1}{2}\sqrt{q^2 + 4p}\right).\end{aligned}\tag{6}$$

Как видим, при $\Delta = q^2 + 4p \neq 0$ система дифференциальных уравнений (6) имеет 4 различных корня. При $\Delta > 0$ они все будут вещественные, а при $\Delta < 0$ — комплексные. При этом они попарно сопряженные по знакам перед радикалами. В этом случае теория дифференциальных уравнений предписывает искать решения в виде

$$x(t) = C_1 ch\omega t + C_2 sh\omega t, C_1, C_2 \in R,$$

если корни вещественные, либо

$$x(t) = C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t, C_1, C_2 \in R,$$

если корни комплексные.

Однако мы поступим несколько иначе: будем искать решения для сопряженных корней в виде

$$x(t) = C_1 e^{\lambda t} + C_2 e^{\bar{\lambda} t},$$

где $C_1, C_2 \in \mathcal{Q}_1$, то есть являются гиперкомплексными константами из рассматриваемой ГЧС. Это объясняется несколькими причинами. Во-первых, несколько упрощаются и без того весьма громоздкие символьные вычисления и преобразования, во-вторых, экспонента в такой форме позволяет делать выводы об изоморфизме различных ГЧС [7–9]. И, наконец, с помощью формулы Эйлера при необходимости можно перейти к традиционной форме экспоненты.

В том же случае, когда $\Delta = q^2 + 4p = 0$, все четыре корня совпадут:

$$\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda_3 = \lambda_4 = m_1 + \frac{1}{2}qm_2 + \frac{1}{2}qm_3 + \frac{1}{4}q^2m_4,$$

и решение ищется в традиционной форме.

Итак, рассмотрим первый случай $\Delta = q^2 + 4p \neq 0$. Частные решения имеют вид:

$$x_{ij}(t) = C_{i,j} e^{\lambda t}, C_{i,j} \in R, i, j = 1, \dots, 4.\tag{7}$$

Подставляя (7) в (5), после преобразований получим линейную систему из 16-ти уравнений относительно 16-ти неизвестных $C_{i,j}$, решение которой дает следующие значения произвольных постоянных:

$\begin{matrix} j \\ i \end{matrix}$	1	2	3	4
1	$-C_{1,3}(q + \sqrt{q^2 + 4p})/2$	$-C_{1,3}(q + q\sqrt{q^2 + 4p} + 2p)/2p$	$C_{1,3}$	$C_{1,3}(q + \sqrt{q^2 + 4p})/2p$
2	$-C_{2,3}(q - \sqrt{q^2 + 4p})/2$	$-C_{2,3}(q - q\sqrt{q^2 + 4p} + 2p)/2p$	$C_{2,3}$	$C_{2,3}(q - \sqrt{q^2 + 4p})/2p$
3	$-C_{3,3}(q - \sqrt{q^2 + 4p})/2$	$C_{3,3}$	$C_{3,3}$	$C_{3,3}(q + \sqrt{q^2 + 4p})/2p$
4	$-C_{4,3}(q + \sqrt{q^2 + 4p})/2$	$C_{4,3}$	$C_{4,3}$	$C_{4,3}(q - \sqrt{q^2 + 4p})/2p$

Как видим, произвольные константы $C_{1,3}, C_{2,3}, C_{3,3}, C_{4,3}$ являются свободными. Для их определения подставим полученные значения констант в (7), составим выражения для компонентов общего решения

$$x_j(t) = \sum_{i=1}^4 x_{ij}(t) \tag{8}$$

и потребуем, чтобы экспонента при $t = 0$ принимала единичное значение, то есть:

$$x_1(0) = 1, x_2(0) = 0, x_3(0) = 0, x_4(0) = 0. \tag{9}$$

Система уравнений (9) — это система линейных уравнений относительно переменных $C_{1,3}, C_{2,3}, C_{3,3}, C_{4,3}$:

$$\begin{cases} C_{1,3}(q + \sqrt{\Delta}) + C_{2,3}(q - \sqrt{\Delta}) + C_{3,3}(q - \sqrt{\Delta}) + C_{4,3}(q + \sqrt{\Delta}) = -1, \\ C_{1,3}(q^2 + 2p + \sqrt{\Delta}) + C_{2,3}(q^2 + 2p - \sqrt{\Delta}) - 2C_{3,3} - 2C_{4,3} = 0, \\ C_{1,3} + C_{2,3} + C_{3,3} + C_{4,3} = 0, \\ C_{1,3}(q + \sqrt{\Delta}) + C_{2,3}(q - \sqrt{\Delta}) + C_{3,3}(q - \sqrt{\Delta}) + C_{4,3}(q + \sqrt{\Delta}) = 0. \end{cases}$$

Решая ее, получаем:

$$C_{1,3} = \frac{q - \Delta}{2\Delta^2}, C_{2,3} = \frac{q + \Delta}{2\Delta^2}, C_{3,3} = -\frac{q - \Delta}{2\Delta^2}, C_{4,3} = -\frac{q + \Delta}{2\Delta^2}. \tag{10}$$

Из (10) видно, что если бы не учитывалось ограничение $\Delta = q^2 + 4p \neq 0$, то в знаменателях были бы нули.

Подставляя (9) в (7), группируя и полагая $t=1$, получаем представление экспоненты в коммутативной ГЧС Q_1 :

$$\begin{aligned}
 & \text{Exp}(m_1 e_1 + m_2 e_2 + m_3 e_3 + m_4 e_4) = \\
 & = \frac{1}{4\Delta} (4pe_1 - \frac{1}{p}(q - \sqrt{\Delta})(q^2 + q\sqrt{\Delta} + 2p)e_2 + 2(q - \sqrt{\Delta})e_3 - 4e_4)e^{\lambda_1} + \\
 & + (4pe_1 - \frac{1}{p}(q + \sqrt{\Delta})(q^2 - q\sqrt{\Delta} + 2p)e_2 + 2(q + \sqrt{\Delta})e_3 - 4e_4)e^{\lambda_2} + \\
 & + ((q - \sqrt{\Delta})^2 e_1 - 2(q + \sqrt{\Delta})e_2 - 2(q - \sqrt{\Delta})e_3 + 4e_4)e^{\lambda_3} + \\
 & + ((q + \sqrt{\Delta})^2 e_1 - 2(q - \sqrt{\Delta})e_2 - 2(q + \sqrt{\Delta})e_3 + 4e_4)e^{\lambda_4},
 \end{aligned} \tag{11}$$

где корни $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \lambda_4$, определяемые из (5), являются функциями компонентов гиперкомплексного числа $M = m_1 e_1 + m_2 e_2 + m_3 e_3 + m_4 e_4$, от которого вычисляется экспонента.

Рассмотрим случай $\Delta = q^2 + 4p = 0$. Как было отмечено выше, в этом случае ассоциированная система (5) имеет один четырехкратный характеристический корень

$$\lambda = m_1 + \frac{1}{2}qm_2 + \frac{1}{2}qm_3 + \frac{1}{4}q^2m_4.$$

Поэтому решения имеют вид: $x_i(t) = (C_{i,1} + C_{i,2}t + C_{i,3}t^2 + C_{i,4}t^3)e^{\lambda t}$, $i = 1, \dots, 4$.

Действуя аналогично предыдущему случаю, получим следующие значения 16-ти констант:

$\begin{matrix} j \\ i \end{matrix}$	1	2	3	4
1	1	$-(qm_2 + qm_3 + q^2m_4/2)/2$	$(q^2m_2m_3 + q^3m_2m_4/2 + q^3m_3m_4/2 + q^4m_4^2/4)/4$	0
2	0	m_2	$-(qm_2m_3 + q^2m_2m_4/2 + q^2m_3m_4/2 + q^3m_4^2/4)/2$	0
3	0	m_3	$-(qm_2m_3 + q^2m_2m_4/2 + q^2m_3m_4/2 + q^3m_4^2/4)/2$	0
4	0	m_4	$m_2m_3 + qm_2m_4/2 + qm_3m_4/2 + q^2m_4^2/4$	0

И окончательно представление экспоненты в ГЧС Q_1 для случая $\Delta = q^2 + 4p = 0$ принимает вид:

$$\begin{aligned}
 & \text{Exp}(m_1 e_1 + m_2 e_2 + m_3 e_3 + m_4 e_4) = \\
 & = e^{\lambda} \left(\left(1 - \frac{1}{2}(qm_2 + qm_3 + \frac{1}{2}q^2m_4) + \frac{1}{4}(q^2m_2m_3 + \frac{1}{2}q^3m_2m_4 + \frac{1}{2}q^3m_3m_4 + \frac{1}{4}q^4m_4^2)\right)e_1 + \right. \\
 & + \left(m_2 - \frac{1}{2}(qm_2m_3 + \frac{1}{2}q^2m_2m_4 + \frac{1}{2}q^2m_3m_4 + \frac{1}{4}q^3m_4^2) \right)e_2 + \\
 & + \left(m_3 - \frac{1}{2}(qm_2m_3 + \frac{1}{2}q^2m_2m_4 + \frac{1}{2}q^2m_3m_4 + \frac{1}{4}q^3m_4^2) \right)e_3 + \\
 & + \left. (m_4 + m_2m_3 + \frac{1}{2}qm_2m_4 + \frac{1}{2}qm_3m_4 + \frac{1}{4}q^2m_4^2)e_4 \right).
 \end{aligned} \tag{12}$$

Как видно, здесь нет нулей в знаменателях.

Рассмотрим теперь построение представления экспоненты в некоммутативной ГЧС Q_2 .

Ассоциированная система дифференциальных уравнений в Q_2 имеет вид:

$$\begin{aligned} \frac{dx_1}{dt} &= m_1x_1 + pm_2x_2 + pm_3x_3 - p^2m_4x_4, \\ \frac{dx_2}{dt} &= m_2x_1 + (m_1 + qm_2)x_2 + pm_4x_3 - (pm_3 + pqm_4)x_4, \\ \frac{dx_3}{dt} &= m_3x_1 - pm_4x_2 + (m_1 + qm_3)x_3 + (pm_2 - pqm_4)x_4, \\ \frac{dx_4}{dt} &= m_4x_1 - (m_3 + qm_4)x_2 + (m_2 + qm_4)x_3 + (m_1 + qm_2 - qm_3 - q^2m_4)x_4. \end{aligned} \quad (13)$$

Система уравнений (13) при выполнении условия $\Delta = q^2 + 4p = 0$ имеет два различных двукратных корня:

$$\lambda_{1,2} = m_1 + \frac{1}{2}qm_2 - \frac{1}{4}q^2m_4 \pm \frac{1}{4}q\sqrt{2(q^2m_4 - 2qm_2m_4 + 2m_3^2 - 4m_2m_3 + 2qm_3m_4)},$$

а при $\Delta = q^2 + 4p \neq 0$ система уравнений (13) имеет четыре разных корня, однако, ввиду громоздкости, приводить их здесь мы не будем.

Представление экспоненциальной функции в ГЧС Q_2 имеет настолько громоздкий и необозримый вид, что пользоваться им становится нецелесообразно. Поэтому целесообразно найти представления решения системы уравнений (13) в виде разложения в ряд. Это представление имеет ограниченную точность, но позволяет производить расчеты гораздо эффективнее, чем с использованием представления экспоненты с помощью степенного ряда $\sum_{n=0}^{\infty} \frac{q^n}{n!}$.

Ниже приведены первые четыре члена разложения экспоненты в ряд, полученные с помощью системы символьных вычислений Maple.

$$\begin{aligned} \text{Exp}(m_1e_1 + m_2e_2 + m_3e_3 + m_4e_4) &= \\ &= (1 + m_1 + \frac{1}{2}m_1^2 + \frac{1}{2}pm_2^2 + \frac{1}{2}pm_3^2 + \frac{1}{2}pm_4^2 - \frac{1}{2}p^2m_1m_4^2 + \frac{1}{6}p^2q^2m_4^3 + \frac{1}{6}m_1^3 + \\ &+ \frac{1}{2}pm_1m_2^2 + \frac{1}{2}pm_1m_3^2 + \frac{1}{6}pqm_2^3 - \frac{1}{6}p^2qm_2m_4^2 + \frac{1}{6}pqm_3^3 - \frac{1}{6}p^2qm_3m_4^2)e_1 + \\ &+ (m_2 + m_1m_2 + \frac{1}{2}qm_2^2 - \frac{1}{2}pqm_1m_4^2 + \frac{1}{6}pq^2m_3m_4^2 + \frac{1}{6}pq^3m_4^3 + \frac{1}{2}m_1^2m_2 + \\ &+ \frac{1}{6}pm_3^2 + \frac{1}{6}pm_2m_3^2 - \frac{1}{6}p^2m_2m_4^2 + \frac{1}{2}qm_1m_2^2 + \frac{1}{6}q^2m_2^3 - \frac{1}{6}pq^2m_2m_4^2 + \\ &+ \frac{1}{6}pqm_3^2m_4 - \frac{1}{6}p^2qm_4^3)e_2 + \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &+(m_3 + m_1 m_3 + \frac{1}{2} q m_3^2 - \frac{1}{2} p q m_4^2 - \frac{1}{2} p q m_1 m_4^2 - \frac{1}{6} p q^2 m_2 m_4^2 + \frac{1}{6} p q^3 m_4^3 + \\
 &+\frac{1}{2} m_1^2 m_3 + \frac{1}{6} p m_2^2 m_3 + \frac{1}{6} p m_2^2 m_3 + \frac{1}{6} p m_3^3 - \frac{1}{6} p^2 m_3 m_4^2 - \frac{1}{6} p q m_2^2 m_4 + \\
 &+\frac{1}{6} p^2 q m_4^3 + \frac{1}{2} q m_1 m_3^2 + \frac{1}{6} q^2 m_3^3 - \frac{1}{6} p q^2 m_3 m_4^2) e_3 + \\
 &+(m_4 + m_1 m_4 - \frac{1}{2} q^2 m_4^2 + \frac{1}{2} m_1^2 m_4 - \frac{1}{2} q^2 m_1 m_4^2 - \frac{1}{6} q^3 m_2 m_4^2 + \frac{1}{6} q^3 m_3 m_4^2 + \\
 &+\frac{1}{6} p m_2^2 m_4 + \frac{1}{6} p m_3^2 m_4 - \frac{1}{6} p^2 m_4^3 - \frac{1}{6} q m_2^2 m_3 - \frac{1}{6} q^2 m_2^2 m_4 + \frac{1}{6} p q m_3 m_4^2 + \\
 &+\frac{1}{6} q m_2 m_3^2 + \frac{1}{6} q^2 m_3^3 m_4 - \frac{1}{6} p q m_2 m_4^2) e_4.
 \end{aligned}$$

Заключение

Проведенные исследования коммутативных и некоммутативных удвоений с помощью процедуры Грассмана-Клиффорда канонических гиперкомплексных числовых систем второй размерности, а также их обобщения на неканонические ГЧС, позволили получить широкие классы коммутативных и некоммутативных ГЧС четвертой размерности. Изучены алгебраические и функциональные свойства этих ГЧС. Получены выражения для сопряженных чисел, норм и делителей нуля в этих системах.

Полученные результаты позволяют использовать эти системы для математического моделирования различных прикладных задач.

В то же время установлено, что в общем случае обобщенные ГЧС четвертой размерности неассоциативны. Это вносит некоторые особенности при их использовании.

При выполнении работы авторы столкнулись со значительными техническими трудностями при выполнении преобразований громоздких символьных выражений. Еще в большей мере это относится к решению многомерных систем символьных линейных, нелинейных и дифференциальных уравнений. Получить результаты удалось только при использовании такой системы символьных вычислений как система Maple.

В свою очередь, это потребовало разработки библиотеки процедур обработки гиперкомплексных числовых выражений в символьном виде для целых классов ГЧС.

Эти разработки, на наш взгляд, представляют самостоятельный интерес для специалистов, применяющих в своих исследованиях гиперкомплексные числа. Авторы планируют в дальнейшем подготовить пакет библиотеки процедур обработки гиперкомплексных числовых выражений в символьном виде для распространения среди вышеназванных специалистов.

1. Кантор И.Л., Солодовников А.С. Гиперкомплексные числа. Москва: Наука, 1973. 144 с.
2. Калиновский Я.А., Бояринова Ю.Е., Туренко А.С. Исследование свойств обобщенных ги-

перкомплексных числовых систем четвертой размерности, полученных процедурой удвоения Грасмана-Клиффорда. *Регістрація, зберігання і оброб. даних*. 2016. Т. 18. № 3. С. 3–11.

3. Калиновський Я.О., Боярінова Ю.Є., Туренко А.С. Дослідження зв'язків між узагальненими кватерніонами та процедурою подвоєння Грасмана-Кліфорда. *Регістрація, зберігання і оброб. даних*. 2015. Т. 17. № 1. С. 36–45.

4. Синьков М.В., Калиновский Я.А., Бояринова Ю.Е. Конечномерные гиперкомплексные числовые системы. Основы теории. Применения. Киев: НАН Украины, Ин-т проблем регистрации информации, 2010. 389 с

5. Дьяконов В.П. Maple 6. Учебный курс. — СПб.: Питер, 2001. 608. с.

6. Голоскоков Д. П. Уравнения математической физики. Решение задач в системе Maple. Изд-во: «Питер», 2004. 544 с.

7. Davis J.H. Differential Equations with Maple: An Interactive Approach. Birkhauser, 2000. 417 p.

8. Калиновский Я.А., Бояринова Ю.Е. Высокоразмерные изоморфные гиперкомплексные числовые системы и их использование для повышения эффективности вычислений. Киев: Инфо-друк, 2012. 183 с.

9. Калиновский Я.А., Синькова Т.В. Изоморфизм коммутативных гиперкомплексных числовых систем и представления экспоненциальных функций в них. *Регістрація, зберігання і оброб. даних*. 2012. Т. 14. № 1. С. 10–24.

10. Mamagami A.B., Jafari M. Some Notes on Matrix of Generalized Quaternion. *International Research Journal of Applied and Basic Sciences*. 2013. Vol. 7. N 14. P. 1164–1171.

Поступила в редакцию 24.01.2017