

Лекция 4. Контравариантная алгебра действия и квантовые постулаты.

А. А. Кецарис
(4 июля 2003 г.)

В этой лекции мы завершаем объяснение квантовых явлений алгебраической структурой векторов действия.

I. ВВЕДЕНИЕ

Обогащенные опытом вывода матриц Дирака, вернемся к вычислению структурных матриц контравариантной алгебры действия. Обращение к матрицам Дирака научило нас следующему:

1. Компоненты векторов и матриц необходимо рассматривать в следующей последовательности индексов

$$(32, 13, 21, 0, 1, 2, 3, 123)$$

– для подалгебры \mathbb{C}_3 и

$$(32, 13, 21, 0, 42, 14, 1324, 34, 1, 2, 3, 123, 134, 234, 4, 124)$$

– для алгебры \mathbb{C}_4 .

2. Переход от действительного представления к комплексному и кватернионному осуществляется путем введения соответствующих блочных матриц.

3. При переходе к частным случаям квантовой теории целесообразно пользоваться процедурой сжатия, или вырождения слагаемых компонент вектора.

Итак, в соответствии с нашим общим замыслом мы должны, пользуясь правилами умножения векторов в алгебре Клиффорда \mathbb{C} , найти структурные матрицы этой алгебры. Затем подставить эти матрицы в уравнения структуры (Л1.19) и сравнить результат с квантовыми постулатами (Л1.3). В том случае, если соотношения (Л1.3) будут получены, мы подтвердим вывод Лекции 1 о том, что причина квантовых явлений заключается в алгебраической структуре векторов действия.

II. СТРУКТУРНЫЕ МАТРИЦЫ КОНТРАВАРИАНТНОЙ АЛГЕБРЫ КЛИФФОРДА.

Далее рассмотрим структурные матрицы, которыми представляются базисные векторы алгебры Клиффорда \mathbb{C} :

$$\varepsilon_I \sim C^L_{KI}.$$

Номер структурной матрицы I есть индекс базисного вектора, который может быть представлен этой матрицей.

Напомним, что закон умножения базисных векторов в алгебре Клиффорда \mathbb{C} был записан нами следующим образом

$$\varepsilon_K \circ \varepsilon_I = \varepsilon_L \cdot C^L_{KI}. \quad (1)$$

Сравнивая закон умножения (1) с законом умножения базисных векторов для алгебры $\tilde{\mathbb{C}}$ (см. соотношение (Л3.4)), мы отмечаем два существенных различия этих законов между собой.

1. Они имеют разный порядок умножения базисных векторов. Для (1) базисный вектор с номером структурной матрицы занимает правое место в произведении, а для алгебры $\tilde{\mathbb{C}}$ базисный вектор с номером структурной матрицы занимает левое место в произведении базисных векторов.
2. Базисные векторы ε_K в матричном виде изображаются вектором-строкой, а базисные векторы ε^K изображаются вектором-столбцом.

Вполне естественно ожидать, что указанные отличия приведут к существенным отличиям структурных матриц рассматриваемой алгебры от структурных матриц алгебры $\tilde{\mathbb{C}}$. Вместе с тем, с одной стороны, нужно понимать, что указанные отличия законов умножения являются в определенном смысле взаимно дополнительными. Поэтому следует ожидать, что структурные матрицы алгебр \mathbb{C} и $\tilde{\mathbb{C}}$ также являются в некотором смысле взаимно дополнительными. С другой стороны, нужно помнить, что структурные матрицы алгебры $\tilde{\mathbb{C}}$ в частном случае представляют собой матрицы Дирака, ключевые для квантовой теории. Отсюда следует важный вывод: роль искомым нами структурных матриц для алгебры \mathbb{C} должна быть столь же существенна как и матриц Дирака.

Итак приступим к вычислению структурных матриц алгебры \mathbb{C} .

1. Действительное представление контравариантной алгебры Клиффорда.

Из (1) следует алгоритм вычисления структурных матриц, соответствующих базисным векторам. Сначала нужно установить номер структурной матрицы (I) в соответствии с номером базисного вектора, затем

для каждого столбца матрицы (K) проделать следующие вычисления. Базисный вектор ε_K , номер которого совпадает с номером *столбца* матрицы, нужно умножить *справа* на базисный вектор ε_I , номер которого совпадает с номером структурной матрицы. Далее нужно определить базисный вектор ε_L , на который проецируется это произведение, и численное значение проекции. Тогда номер (L) указанного базисного вектора определит номер строки, на пересечении которой с рассматриваемым столбцом, необходимо поставить указанное численное значение проекции.

Теперь вычислим структурные матрицы C_{KI}^L по приведенному алгоритму для двух случаев

1. подалгебра \mathbb{C}_3 с тремя образующими базисными векторами $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$;

2. алгебра \mathbb{C}_4 с четырьмя образующими базисными векторами $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_4$.

Для подалгебры \mathbb{C}_3 будем вычислять структурные матрицы для особого порядка индексов:*

$$(32, 13, 21, 0, 1, 2, 3, 123).$$

То есть, будем записывать слагаемые вектора ψ в следующей последовательности

$$\psi = \varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0 + \varepsilon_1 \psi^1 + \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_3 \psi^3 + \varepsilon_{123} \psi^{123}.$$

В результате получим действительные структурные матрицы 8×8 представления базисных векторов ε_K . (См. Раздел II 5).

Для алгебры \mathbb{C}_4 будем вычислять структурные матрицы для особого порядка индексов, обобщающего предыдущий порядок индексов,

$$(32, 13, 21, 0, 42, 14, 1324, 34, 1, 2, 3, 123, 134, 234, 4, 124).$$

То есть, будем записывать слагаемые вектора ψ в следующей последовательности

$$\begin{aligned} \psi = & \varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0 + \\ & \varepsilon_{42} \psi^{42} + \varepsilon_{14} \psi^{14} + \varepsilon_{1324} \psi^{1324} + \varepsilon_{34} \psi^{34} + \\ & \varepsilon_1 \psi^1 + \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_3 \psi^3 + \varepsilon_{123} \psi^{123} + \\ & \varepsilon_{134} \psi^{134} + \varepsilon_{234} \psi^{234} + \varepsilon_4 \psi^4 + \varepsilon_{124} \psi^{124}. \end{aligned}$$

В результате получим действительные матрицы 16×16 представления базисных векторов ε_K . (См. Раздел II 5).

Помимо действительного представления будем использовать *комплексное, кватернионное и бикватернионное* представления базисных векторов алгебры Клиффорда, удобные в силу своей компактности.

*Приведенный порядок индексов оправдан тем, что для него структурные матрицы контравариантной алгебры Клиффорда представлены матрицами Дирака (см. Лекцию 3).

2. Комплексное представление контравариантной алгебры Клиффорда.

1. подалгебра \mathbb{C}_3 .

Комплексное представление основано на следующем разложении вектора:

$$\psi = \varepsilon_{13} \circ (\varepsilon_{21} \psi^{32} + \varepsilon_0 \psi^{13}) + \varepsilon_0 \circ (\varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0) + \varepsilon_2 \circ (\varepsilon_{21} \psi^1 + \varepsilon_0 \psi^2) + \varepsilon_{123} \circ (\varepsilon_{21} \psi^3 + \varepsilon_0 \psi^{123}).$$

Это представление соответствует записи алгебры \mathbb{C}_3 в виде произведения $\mathbb{C}_2 \times \mathbb{C}_1$ (здесь нижний индекс есть размерность образующего пространства). Базисными векторами алгебры \mathbb{C}_2 являются

$$\varepsilon_{13}, \quad \varepsilon_0, \quad \varepsilon_2, \quad \varepsilon_{123};$$

базисными векторами алгебры \mathbb{C}_1 являются

$$\varepsilon_{21}, \quad \varepsilon_0.$$

Пространство \mathbb{C}_1 можно рассматривать как пространство комплексных чисел. Для этого базисному вектору ε_{21} алгебры \mathbb{C}_1 поставим в соответствие мнимую единицу i , имея в виду, что $\text{sign } \varepsilon_{21} = -1$, а базисному вектору ε_0 алгебры \mathbb{C}_1 поставим в соответствие действительную единицу[†].

$$\varepsilon_{21} \sim i, \quad \varepsilon_0 \sim 1.$$

В результате получим вектор алгебры \mathbb{C}_3 в комплексном представлении

$$\psi = \varepsilon_{13} \circ (i \psi^{32} + \psi^{13}) + \varepsilon_0 \circ (i \psi^{21} + \psi^0) + \varepsilon_2 \circ (i \psi^1 + \psi^2) + \varepsilon_{123} \circ (i \psi^3 + \psi^{123}). \quad (2)$$

Таким образом, в комплексном представлении координаты (компоненты) вектора являются комплексными. Введем для них обозначение

$$\begin{aligned} \psi^{13} &= i \psi^{32} + \psi^{13}, & \psi^0 &= i \psi^{21} + \psi^0, \\ \psi^2 &= i \psi^1 + \psi^2, & \psi^{123} &= i \psi^3 + \psi^{123}. \end{aligned} \quad (3)$$

С учетом этого вектор ψ можно записать

$$\psi = \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_0 \psi^0 + \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_{123} \psi^{123}. \quad (4)$$

Отсюда видно, что в комплексном представлении вектор ψ проецируется на направления $\varepsilon_{13}, \varepsilon_0, \varepsilon_2, \varepsilon_{123}$.

Комплексное представление базисных векторов дается структурными матрицами 4×4 (см. Раздел II 5).

[†]Этот выбор найдет обоснование в разделе IIIС.

2. алгебра \mathbb{C}_4 .

Комплексное представление в этом случае основано на следующем разложении вектора:

$$\begin{aligned} \psi = & \varepsilon_{13} \circ (\varepsilon_{21} \psi^{32} + \varepsilon_0 \psi^{13}) + \varepsilon_0 \circ (\varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0) + \\ & \varepsilon_{14} \circ (\varepsilon_{21} \psi^{42} + \varepsilon_0 \psi^{14}) + \varepsilon_{34} \circ (\varepsilon_{21} \psi^{1324} + \varepsilon_0 \psi^{34}) + \\ & \varepsilon_2 \circ (\varepsilon_{21} \psi^1 + \varepsilon_0 \psi^2) + \varepsilon_{123} \circ (\varepsilon_{21} \psi^3 + \varepsilon_0 \psi^{123}) + \\ & \varepsilon_{234} \circ (\varepsilon_{21} \psi^{134} + \varepsilon_0 \psi^{234}) + \varepsilon_{124} \circ (\varepsilon_{21} \psi^4 + \varepsilon_0 \psi^{124}). \end{aligned}$$

Это представление соответствует записи алгебры \mathbb{C}_4 в виде произведения $\mathbb{C}_3 \times \mathbb{C}_1$ (здесь нижний индекс есть размерность образующего пространства). Базисными векторами алгебры \mathbb{C}_3 являются

$$\varepsilon_{13}, \varepsilon_0, \varepsilon_{14}, \varepsilon_{34}, \varepsilon_2, \varepsilon_{123}, \varepsilon_{234}, \varepsilon_{124};$$

базисными векторами алгебры \mathbb{C}_1 являются

$$\varepsilon_{21}, \varepsilon_0.$$

Как и прежде поставим в соответствие базисному вектору ε_{21} алгебры \mathbb{C}_1 мнимую единицу i , а базисному вектору ε_0 действительную единицу. В результате получим вектор алгебры \mathbb{C}_4 в комплексном представлении имеет вид

$$\begin{aligned} \psi = & \varepsilon_{13} \circ (i \psi^{32} + \psi^{13}) + \varepsilon_0 \circ (i \psi^{21} + \psi^0) + \\ & \varepsilon_{14} \circ (i \psi^{42} + \psi^{14}) + \varepsilon_{34} \circ (i \psi^{1324} + \psi^{34}) + \\ & \varepsilon_2 \circ (i \psi^1 + \psi^2) + \varepsilon_{123} \circ (i \psi^3 + \psi^{123}) + \\ & \varepsilon_{234} \circ (i \psi^{134} + \psi^{234}) + \varepsilon_{124} \circ (i \psi^4 + \psi^{124}). \end{aligned}$$

Таким образом, в комплексном представлении координаты (компоненты) вектора являются комплексными. Введем для них обозначение

$$\begin{aligned} \psi^{13} &= i \psi^{32} + \psi^{13}, & \psi^0 &= i \psi^{21} + \psi^0, \\ \psi^{14} &= i \psi^{42} + \psi^{14}, & \psi^{34} &= i \psi^{1324} + \psi^{34}, \\ \psi^2 &= i \psi^1 + \psi^2, & \psi^{123} &= i \psi^3 + \psi^{123}, \\ \psi^{234} &= i \psi^{134} + \psi^{234}, & \psi^{124} &= i \psi^4 + \psi^{124}. \end{aligned} \quad (5)$$

С учетом этого вектор ψ можно записать

$$\begin{aligned} \psi = & \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_0 \psi^0 + \varepsilon_{14} \psi^{14} + \varepsilon_{34} \psi^{34} + \\ & \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_{123} \psi^{123} + \varepsilon_{234} \psi^{234} + \varepsilon_{124} \psi^{124}. \end{aligned}$$

Отсюда видно, что в комплексном представлении вектор ψ проецируется на направления $\varepsilon_{13}, \varepsilon_0, \varepsilon_{14}, \varepsilon_{34}, \varepsilon_2, \varepsilon_{123}, \varepsilon_{234}, \varepsilon_{124}$.

Комплексное представление базисных векторов дается структурными матрицами 8×8 (см. Раздел II 5).

Назовем базисный вектор ε_{21} *основным* в связи с тем положением, которое он занимает в комплексном представлении. С алгебраической точки зрения направления ε_{13} и ε_{32} эквивалентны направлению ε_{21} и также могут быть приняты за основное. Для того, чтобы отличить эти случаи от предыдущего, будем

обозначать мнимую единицу через j , если за основное направление принят вектор ε_{13} , и обозначать мнимую единицу через k , если за основное направление принят вектор ε_{32} . Указанное выделение базисных векторов, участвующих в комплексном представлении, оказывается существенным для описания фундаментальных частиц разных поколений. (См. Лекцию 5.)

3. Кватернионное представление контравариантной алгебры Клиффорда.

1. подалгебра \mathbb{C}_3 .

Кватернионное представление подалгебры \mathbb{C}_3 основано на разложении вектора:

$$\begin{aligned} \psi = & (\varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0) \circ \varepsilon_0 + \\ & (\varepsilon_{32} \psi^1 + \varepsilon_{13} \psi^2 + \varepsilon_{21} \psi^3 + \varepsilon_0 \psi^{123}) \circ \varepsilon_{123}. \end{aligned}$$

Это представление соответствует записи алгебры \mathbb{C}_3 в виде произведения $\mathbb{C}_1 \times \mathbb{C}_2$. Базисными векторами алгебры \mathbb{C}_1 являются

$$\varepsilon_0, \varepsilon_{123};$$

базисными векторами алгебры \mathbb{C}_2 являются

$$\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0.$$

Последняя алгебра является алгеброй кватернионов, так как

$$\text{sign } \varepsilon_{32} = \text{sign } \varepsilon_{13} = \text{sign } \varepsilon_{21} = -1, \quad \text{sign } \varepsilon_0 = 1.$$

Для базисных кватернионов используем следующие обозначения*

$$a \cdot I, \quad b \cdot I, \quad i \cdot 1, \quad 1.$$

Заменим базисные векторы $\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0$ кватернионами в соответствии

$$\begin{aligned} \varepsilon_{32} &\sim a I, \\ \varepsilon_{13} &\sim b I, \\ \varepsilon_{21} &\sim i \mathbb{1}, \\ \varepsilon_0 &\sim 1 \mathbb{1}. \end{aligned}$$

Получим вектор алгебры \mathbb{C}_3 в кватернионном представлении

$$\begin{aligned} \psi = & (a \cdot I \psi^{32} + b \cdot I \psi^{13} + i \cdot 1 \psi^{21} + \psi^0) \circ \varepsilon_0 + \\ & (a \cdot I \psi^1 + b \cdot I \psi^2 + i \cdot 1 \psi^3 + \psi^{123}) \circ \varepsilon_{123}. \end{aligned}$$

Таким образом, в кватернионном представлении координаты(компоненты) вектора являются кватернионами. Введем для них обозначение

*Этот выбор найдет обоснование в разделе IIIВ.

$$\begin{aligned}\Psi^0 &= a I \psi^{32} + b I \psi^{13} + i \psi^{21} + \psi^0, \\ \Psi^{123} &= a I \psi^1 + b I \psi^2 + i \psi^3 + \psi^{123}.\end{aligned}\quad (6)$$

С учетом этого вектор ψ можно записать

$$\psi = \Psi^0 \varepsilon_0 + \Psi^{123} \varepsilon_{123}.$$

Отсюда видно, что в кватернионном представлении вектор ψ проецируется на направления $\varepsilon_0, \varepsilon_{123}$.

Кватернионное представление базисных векторов дается структурными матрицами 2×2 (см. Раздел П5).

2. алгебра \mathbb{C}_4 .

Кватернионное представление алгебры \mathbb{C}_4 основано на разложении вектора:

$$\begin{aligned}\psi &= (\varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0) \circ \varepsilon_0 + \\ &(\varepsilon_{32} \psi^{42} + \varepsilon_{13} \psi^{14} + \varepsilon_{21} \psi^{1324} + \varepsilon_0 \psi^{34}) \circ \varepsilon_{34} + \\ &(\varepsilon_{32} \psi^1 + \varepsilon_{13} \psi^2 + \varepsilon_{21} \psi^3 + \varepsilon_0 \psi^{123}) \circ \varepsilon_{123} + \\ &(\varepsilon_{32} \psi^{134} + \varepsilon_{13} \psi^{234} + \varepsilon_{21} \psi^4 + \varepsilon_0 \psi^{124}) \circ \varepsilon_{124}.\end{aligned}$$

Это представление соответствует записи алгебры \mathbb{C}_4 в виде произведения $\mathbb{C}_2 \times \mathbb{C}_2$. Базисными векторами одной алгебры \mathbb{C}_2 являются

$$\varepsilon_0, \varepsilon_{34}, \varepsilon_{123}, \varepsilon_{124};$$

базисными векторами другой алгебры \mathbb{C}_2 являются

$$\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0.$$

Как и прежде заменяя базисные векторы $\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0$ кватернионами, получим вектор алгебры \mathbb{C}_4 в кватернионном представлении

$$\begin{aligned}\psi &= (a \cdot I \psi^{32} + b \cdot I \psi^{13} + i \cdot 1 \psi^{21} + \psi^0) \circ \varepsilon_0 + \\ &(a \cdot I \psi^{42} + b \cdot I \psi^{14} + i \cdot 1 \psi^{1324} + \psi^{34}) \circ \varepsilon_{34} + \\ &(a \cdot I \psi^1 + b \cdot I \psi^2 + i \cdot 1 \psi^3 + \psi^{123}) \circ \varepsilon_{123} + \\ &(a \cdot I \psi^{134} + b \cdot I \psi^{234} + i \cdot 1 \psi^4 + \psi^{124}) \circ \varepsilon_{124}.\end{aligned}$$

Таким образом, в кватернионном представлении координаты (компоненты) вектора являются кватернионами. Введем для них обозначение

$$\begin{aligned}\Psi^0 &= a I \psi^{32} + b I \psi^{13} + i \psi^{21} + \psi^0, \\ \Psi^{34} &= a I \psi^{42} + b I \psi^{14} + i \psi^{1324} + \psi^{34}, \\ \Psi^{123} &= a I \psi^1 + b I \psi^2 + i \psi^3 + \psi^{123}, \\ \Psi^{124} &= a I \psi^{134} + b I \psi^{234} + i \psi^4 + \psi^{124}.\end{aligned}\quad (7)$$

С учетом этого вектор ψ можно записать

$$\psi = \Psi^0 \varepsilon_0 + \Psi^{34} \varepsilon_{34} + \Psi^{123} \varepsilon_{123} + \Psi^{124} \varepsilon_{124}.$$

Отсюда видно, что в кватернионном представлении вектор ψ проецируется на направления $\varepsilon_0, \varepsilon_{34}, \varepsilon_{123}, \varepsilon_{124}$.

Кватернионное представление базисных векторов дается структурными матрицами 4×4 (см. Раздел П5).

4. Бикватернионное представление контравариантной алгебры Клиффорда.

1. подалгебра \mathbb{C}_3 .

Назовем бикватернионами числа вида

$$\begin{aligned}b_0 \cdot \alpha^0 + b_1 \cdot \alpha^1 + b_2 \cdot \alpha^2 + b_3 \cdot \alpha^3 + \\ b_4 \cdot \alpha^4 + b_5 \cdot \alpha^5 + b_6 \cdot \alpha^6 + b_7 \cdot \alpha^7,\end{aligned}$$

где $\alpha^0, \alpha^1, \alpha^2, \alpha^3, \alpha^4, \alpha^5, \alpha^6, \alpha^7$ – действительные числа, а $b_0, b_1, b_2, b_3, b_4, b_5, b_6, b_7$ – базисные бикватернионы, для которых выполняются следующие правила умножения

$$\begin{aligned}b_i \circ b_i &= b_0, & i &= 0, 4, 5, 6, \\ b_k \circ b_k &= -b_0, & k &= 1, 2, 3, 7, \\ b_i \circ b_k &= -b_k \circ b_i, & i &\neq k, i, k \neq 0, \neq 7, \\ b_i \circ b_k &= b_k \circ b_i, & k &= 0, 7.\end{aligned}$$

Обратимся снова к вектору алгебры \mathbb{C}_3

$$\psi = \varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0 + \varepsilon_1 \psi^1 + \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_3 \psi^3 + \varepsilon_{123} \psi^{123}.$$

Базисные векторы

$$\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_{123}.$$

можно рассматривать как базисные бикватернионы. Для этого случая мы будем пользоваться переобозначением

$$\begin{aligned}\varepsilon_{32} \sim b_{32}, \quad \varepsilon_{13} \sim b_{13}, \quad \varepsilon_{21} \sim b_{21}, \quad \varepsilon_0 \sim b_0, \\ \varepsilon_1 \sim b_1, \quad \varepsilon_2 \sim b_2, \quad \varepsilon_3 \sim b_3, \quad \varepsilon_{123} \sim b_{123}.\end{aligned}$$

2. алгебра \mathbb{C}_4 .

Биватернионное представление алгебры \mathbb{C}_4 основано на разложении вектора:

$$\begin{aligned}\psi &= (\varepsilon_{32} \psi^{32} + \varepsilon_{13} \psi^{13} + \varepsilon_{21} \psi^{21} + \varepsilon_0 \psi^0 + \\ &\varepsilon_1 \psi^1 + \varepsilon_2 \psi^2 + \varepsilon_3 \psi^3 + \varepsilon_{123} \psi^{123}) \circ \varepsilon_0 + \\ &(\varepsilon_{32} \psi^{42} + \varepsilon_{13} \psi^{14} + \varepsilon_{21} \psi^{1324} + \varepsilon_0 \psi^{34} + \\ &\varepsilon_1 \psi^{134} + \varepsilon_2 \psi^{234} + \varepsilon_3 \psi^4 + \varepsilon_{123} \psi^{124}) \circ \varepsilon_{34}.\end{aligned}$$

Это представление соответствует записи алгебры \mathbb{C}_4 в виде произведения $\mathbb{C}_1 \times \mathbb{C}_3$. Базисными векторами алгебры \mathbb{C}_1 являются

$$\varepsilon_0, \varepsilon_{34},$$

базисными векторами алгебры \mathbb{C}_3 являются

$$\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_{123}.$$

Заменяя эти базисные векторы базисными бикватернионами, получим вектор алгебры \mathbb{C}_3 в бикватернионном представлении

$$\begin{aligned} \psi = & (b_{32} \psi^{32} + b_{13} \psi^{13} + b_{21} \psi^{21} + b_0 \psi^0 + \\ & b_1 \psi^1 + b_2 \psi^2 + b_3 \psi^3 + b_{123} \psi^{123}) \circ \varepsilon_0 + \\ & (b_{32} \psi^{42} + b_{13} \psi^{14} + b_{21} \psi^{1324} + b_0 \psi^{34} + \\ & b_1 \psi^{134} + b_2 \psi^{234} + b_3 \psi^4 + b_{123} \psi^{124}) \circ \varepsilon_{34}. \end{aligned}$$

Таким образом, в бикватернионном представлении координаты (компоненты) вектора являются бикватернионами. Введем для них обозначение

$$\begin{aligned} \Psi^0 &= b_{32} \psi^{32} + b_{13} \psi^{13} + b_{21} \psi^{21} + b_0 \psi^0 \\ &+ b_1 \psi^1 + b_2 \psi^2 + b_3 \psi^3 + b_{123} \psi^{123}, \\ \Psi^{34} &= b_{32} \psi^{42} + b_{13} \psi^{14} + b_{21} \psi^{1324} + b_0 \psi^{34} \\ &+ b_1 \psi^{134} + b_2 \psi^{234} + b_3 \psi^4 + b_{123} \psi^{124}. \end{aligned} \quad (8)$$

С учетом этого вектор ψ можно записать

$$\psi = \Psi^0 \varepsilon_0 + \Psi^{34} \varepsilon_{34}.$$

Отсюда видно, что в бикватернионном представлении вектор ψ проецируется на направления $\varepsilon_0, \varepsilon_{34}$.

5. Структурные матрицы контравариантной алгебры Клиффорда.

Приведем структурные матрицы алгебры Клиффорда, которые реализуют регулярное представление базисных векторов:

$$\varepsilon_I \sim C^L_{KI}.$$

При преобразовании матриц C^L_{KI} от действительного представления к комплексному использованы следующие обозначения для блоков 2×2

$$1 = \begin{bmatrix} 1 & \\ & 1 \end{bmatrix}, \quad a = \begin{bmatrix} & 1 \\ 1 & \end{bmatrix}, \quad b = \begin{bmatrix} -1 & \\ & 1 \end{bmatrix}, \quad i = \begin{bmatrix} & 1 \\ -1 & \end{bmatrix}.$$

Алгебра системы чисел $\{1, a, b, i\}$ представлена законами умножения:

$$\begin{aligned} a^2 = b^2 = 1, \quad i^2 = -1, \quad ab = -ba = i, \\ ai = -ia = b, \quad ib = -bi = a. \end{aligned}$$

При преобразовании матриц C^L_{KI} от комплексного представления к кватернионному использованы следующие обозначения для блоков 2×2

$$\mathbb{1} = \begin{bmatrix} 1 & \\ & 1 \end{bmatrix}, \quad I = \begin{bmatrix} & 1 \\ -1 & \end{bmatrix}.$$

$$\begin{aligned} \varepsilon_0 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & 1 & & & & & & \\ 13 & & 1 & & & & & \\ 21 & & & 1 & & & & \\ 0 & & & & 1 & & & \\ 1 & & & & & 1 & & \\ 2 & & & & & & 1 & \\ 3 & & & & & & & 1 \\ 123 & & & & & & & 1 \end{array} \\ = I \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & 1 & & \\ 0 & & 1 & \\ 2 & & & 1 \\ 123 & & & \end{array} \\ = I \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & \mathbb{1} & & \\ 123 & & \mathbb{1} & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_1 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & & & & & & & -1 \\ 13 & & & & & & & -1 \\ 21 & & & & & & & 1 \\ 0 & & & & 1 & & & \\ 1 & & & & & 1 & & \\ 2 & & & & & & 1 & \\ 3 & & & & & & & -1 \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = a \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & & & -1 \\ 0 & & 1 & \\ 2 & & & 1 \\ 123 & & & -1 \end{array} \\ = a \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & & -I & \\ 123 & & I & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_2 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & & & & & & & 1 \\ 13 & & & & & & & -1 \\ 21 & & & & & & & -1 \\ 0 & & & & 1 & & & \\ 1 & & & & & -1 & & \\ 2 & & & & & 1 & & \\ 3 & & & & & & 1 & \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = b \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & & & -1 \\ 0 & & 1 & \\ 2 & & & 1 \\ 123 & & & -1 \end{array} \\ = b \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & & -I & \\ 123 & & I & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_3 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & & & & & & & -1 \\ 13 & & & & & & & -1 \\ 21 & & & & & & & 1 \\ 0 & & & & 1 & & & \\ 1 & & & & & 1 & & \\ 2 & & & & & -1 & & \\ 3 & & & & & & 1 & \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = i \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & & & -1 \\ 0 & & 1 & -1 \\ 2 & & & 1 \\ 123 & & & \end{array} \\ = i \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & & -\mathbb{1} & \\ 123 & & \mathbb{1} & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_{21} &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & 1 & & & & & & \\ 13 & -1 & & & & & & \\ 21 & & & 1 & & & & \\ 0 & & & & -1 & & & \\ 1 & & & & & 1 & & \\ 2 & & & & & -1 & & \\ 3 & & & & & & 1 & \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = i \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & 1 & & \\ 0 & & 1 & 1 \\ 2 & & & 1 \\ 123 & & & \end{array} \\ = i \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & \mathbb{1} & & \\ 123 & & \mathbb{1} & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_{13} &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & & & & & & & -1 \\ 13 & & & & & & & 1 \\ 21 & 1 & & & & & & \\ 0 & & & & -1 & & & \\ 1 & & & & & -1 & & \\ 2 & & & & & & 1 & \\ 3 & & & & & & & -1 \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = b \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & 1 & & \\ 0 & -1 & & \\ 2 & & 1 & \\ 123 & & & -1 \end{array} \\ = b \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & I & & \\ 123 & & I & \end{array} \end{array} \\ \\ \varepsilon_{32} &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 32 & 13 & 21 & 0 & 1 & 2 & 3 & 123 \\ 32 & & & & & & & 1 \\ 13 & & & & & & & -1 \\ 21 & & & & & & & -1 \\ 0 & -1 & & & & & & \\ 1 & & & & & & 1 & \\ 2 & & & & & & & -1 \\ 3 & & & & & & & \\ 123 & & & & & & & -1 \end{array} \\ = a \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 13 & 0 & 2 & 123 \\ 13 & 1 & & \\ 0 & -1 & & 1 \\ 2 & & & -1 \\ 123 & & & \end{array} \\ = a \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} 0 & 123 \\ 0 & I & & \\ 123 & & I & \end{array} \end{array} \end{array} \end{aligned}$$

$$\begin{array}{c}
\begin{array}{cccc}
32 & 13 & 0 & 14 \\
13 & 21 & 42 & 34 \\
21 & 42 & 1324 & 1 \\
0 & 1 & 2 & 3 \\
42 & 1 & 123 & 234 \\
14 & 2 & 134 & 4 \\
1324 & 3 & 134 & 124 \\
34 & 4 & & \\
1 & & & \\
2 & & & \\
3 & & & \\
123 & & & \\
134 & & & \\
234 & & & \\
4 & & & \\
124 & & &
\end{array} \\
\sim \\
\begin{array}{|c|c|c|c|}
			1
			1
		-1	
		-1	
		-1	
	-1		
	-1		
	-1		
1			
1			
	1		
		1	
\\			
= 1 \\			
\begin{array}{	c	c	}
	1		
-1	1		
-1	-1		
1	-1		
1	1		
\\			
= 1 \\			
\begin{array}{	c	c	}
	1		
-1	1		
-1	-1		
1	-1		
1	1		

\end{array}$$

$$\begin{array}{c}
\begin{array}{cccc}
32 & 13 & 0 & 14 \\
13 & 21 & 42 & 34 \\
21 & 42 & 1324 & 1 \\
0 & 1 & 2 & 3 \\
42 & 1 & 123 & 234 \\
14 & 2 & 134 & 4 \\
1324 & 3 & 134 & 124 \\
34 & 4 & & \\
1 & & & \\
2 & & & \\
3 & & & \\
123 & & & \\
134 & & & \\
234 & & & \\
4 & & & \\
124 & & &
\end{array} \\
\sim \\
\begin{array}{|c|c|c|c|}
			1
			-1
		1	
		-1	
		1	
	-1		
	1		
	-1		
-1			
1			
	1		
1			
\\			
= b \\			
\begin{array}{	c	c	}
	-1		
1	1		
-1	1		
1	-1		
-1	1		
\\			
= b \\			
\begin{array}{	c	c	}
	-I		
-I	-I		
I	-I		
I	I		
I	I		

\end{array}$$

$$\begin{array}{c}
\begin{array}{cccc}
32 & 13 & 0 & 14 \\
13 & 21 & 42 & 34 \\
21 & 42 & 1324 & 1 \\
0 & 1 & 2 & 3 \\
42 & 1 & 123 & 234 \\
14 & 2 & 134 & 4 \\
1324 & 3 & 134 & 124 \\
34 & 4 & & \\
1 & & & \\
2 & & & \\
3 & & & \\
123 & & & \\
134 & & & \\
234 & & & \\
4 & & & \\
124 & & &
\end{array} \\
\sim \\
\begin{array}{|c|c|c|c|}
			-1
			-1
			1
		-1	
		1	
		-1	
	1		
	1		
	-1		
1			
-1			
-1			
\\			
= a \\			
\begin{array}{	c	c	}
	-1		
1	1		
-1	-1		
1	1		
-1	1		
\\			
= a \\			
\begin{array}{	c	c	}
	-I		
-I	-I		
I	-I		
I	I		
I	I		

\end{array}$$

$$\begin{array}{c}
\begin{array}{cccc}
32 & 13 & 0 & 14 \\
13 & 21 & 42 & 34 \\
21 & 42 & 1324 & 1 \\
0 & 1 & 2 & 3 \\
42 & 1 & 123 & 234 \\
14 & 2 & 134 & 4 \\
1324 & 3 & 134 & 124 \\
34 & 4 & & \\
1 & & & \\
2 & & & \\
3 & & & \\
123 & & & \\
134 & & & \\
234 & & & \\
4 & & & \\
124 & & &
\end{array} \\
\sim \\
\begin{array}{|c|c|c|c|}
	1		
	-1		
		1	
		-1	
1			
-1			
			1
			-1
			1
			-1
		1	
		-1	
			1
			-1
\\			
= i \\			
\begin{array}{	c	c	}
1	1		
1	1		
1	1		
1	1		
1	1		
\\			
= i \\			
\begin{array}{	c	c	}
	1		
1	1		
1	1		
1	1		
1	1		

\end{array}$$

Мы получили структурные матрицы алгебры Клиффорда \mathbb{C} по такому же алгоритму, по которому в Лекции 3 были выведены матрицы Дирака. Но эти матрицы существенно отличаются от матриц Дирака. В дальнейшем мы дадим физическое толкование полученным матрицам. Пока лишь заметим, что с проекциями вектора действия на направления базисных векторов ε_I связан ряд свойств элементарных частиц,

и обратим внимание только на матрицу, представляющую базисный вектор ε_{21} . В комплексном представлении эта матрица имеет вид

$$C_{K(21)}^L = i \cdot \delta_K^L.$$

Необходимость в получении такой матрицы была всегда. Дело в том, что в теории Дирака матрица такого вида вводится волевым путем (то есть без обоснования) для описания поведения электрона в электромагнитном поле. В этой Лекции мы используем матрицу $C_{K(21)}^L$ для получения квантовых постулатов в теории Шредингера.

III. СЖАТОЕ ПРЕДСТАВЛЕНИЕ КОНТРАВАРИАНТНОЙ АЛГЕБРЫ КЛИФФОРДА

В этом разделе рассмотрим сжатое представление базисных векторов алгебры Клиффорда \mathbb{C}_n в ее подалгебре \mathbb{C}_{n-k} , где $k < n$. Для примера рассмотрим сжатое представление базисных векторов алгебры \mathbb{C}_n в ее подалгебре \mathbb{C}_{n-1} . Разобьем базисные векторы ε_I алгебры \mathbb{C}_n на две группы ε_{I_1} и ε_{I_2} с одинаковым числом векторов так, чтобы векторы ε_{I_1} образовывали алгебру \mathbb{C}_{n-1} . В силу симметрий алгебры Клиффорда соотношения (1) имеют вид

$$\varepsilon_{K_1} \circ \varepsilon_{I_1} = \varepsilon_{L_1} \cdot C_{K_1 I_1}^{L_1}, \quad (9)$$

$$\varepsilon_{K_1} \circ \varepsilon_{I_2} = \varepsilon_{L_2} \cdot C_{K_1 I_2}^{L_2}, \quad (10)$$

$$\varepsilon_{K_2} \circ \varepsilon_{I_1} = \varepsilon_{L_2} \cdot C_{K_2 I_1}^{L_2},$$

$$\varepsilon_{K_2} \circ \varepsilon_{I_2} = \varepsilon_{L_1} \cdot C_{K_2 I_2}^{L_1}.$$

Будем полагать, что приближенно при вычислении матриц представления базисных векторов алгебры \mathbb{C}_n в алгебре \mathbb{C}_{n-1} базисные векторы ε_{L_2} в правой части уравнения (10) можно заменить на базисные векторы ε_{L_1} с помощью соотношения

$$\varepsilon_{L_2} = \varepsilon_{L_1} \cdot P^{L_1 L_2}, \quad (11)$$

где $P^{L_1 L_2}$ есть матрица соответствий. Тогда соотношение (10) принимает вид:

$$\varepsilon_{K_1} \circ \varepsilon_{I_2} = \varepsilon_{L_1} \cdot P^{L_1 L_2} \cdot C_{K_1 I_2}^{L_2}. \quad (12)$$

Соотношения (9) и (12) позволяют получить матрицы представления базисных векторов алгебры \mathbb{C}_n в ее подалгебре \mathbb{C}_{n-1} , причем базисные векторы подалгебры \mathbb{C}_{n-1} представляются точно, а остальные базисные векторы – приближенно.

Аналогичным образом можно рассмотреть сжатое представление базисных векторов алгебры \mathbb{C}_n в ее подалгебре \mathbb{C}_{n-k} , где $k < n$.

1. Первое сжатое представление.

Рассмотрим первое сжатое представление

$$R_1 : \mathbb{C}_4 \rightarrow \mathbb{C}_3 \{ \varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_{123} \}.$$

Для этого положим, что при вычислении структурных матриц по формуле (12) соотношение (11) определяется тем, что базисные векторы с индексами

$$42, 14, 1324, 34, 134, 234, 4, 124$$

заменяются на базисные векторы с индексами

$$32, 13, 21, 0, 1, 2, 3, 123$$

соответственно. Тогда размерность матриц базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 понижается вдвое и равна 8×8 в действительном представлении, 4×4 в комплексном представлении и 2×2 в кватернионном представлении.

В результате получим следующие структурные матрицы, соответствующие первому сжатому представлению базисных векторов алгебры Клиффорда \mathbb{C}_4 в алгебре \mathbb{C}_3

$$\begin{aligned} \varepsilon_0 &\sim \begin{array}{c} 32 \ 13 \ 21 \ 0 \ 1 \ 2 \ 3 \ 123 \\ 42 \ 32 \\ 14 \ 13 \\ 1324 \ 21 \\ 34 \ 0 \\ 134 \ 1 \\ 234 \ 2 \\ 4 \ 3 \\ 124 \ 123 \end{array} \begin{array}{|c|c|} \hline 1 & \\ \hline & 1 \\ \hline & & 1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} = 1 \begin{array}{c} 13 \ 0 \ 2 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline 1 & \\ \hline & 1 \\ \hline & & 1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} \\ 13 \\ 0 \\ 2 \\ 123 \end{array} \\ &= 1 \begin{array}{c} 0 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline 1 & \\ \hline & 1 \\ \hline \end{array} \\ 0 \\ 123 \end{array} \\ \varepsilon_1 &\sim \begin{array}{c} 32 \ 13 \ 21 \ 0 \ 1 \ 2 \ 3 \ 123 \\ 42 \ 32 \\ 14 \ 13 \\ 1324 \ 21 \\ 34 \ 0 \\ 134 \ 1 \\ 234 \ 2 \\ 4 \ 3 \\ 124 \ 123 \end{array} \begin{array}{|c|c|} \hline & -1 \\ \hline & & 1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} = a \begin{array}{c} 13 \ 0 \ 2 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -1 \\ \hline & & 1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} \\ 13 \\ 0 \\ 2 \\ 123 \end{array} \\ &= a \begin{array}{c} 0 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -I \\ \hline I & \\ \hline \end{array} \\ 0 \\ 123 \end{array} \\ \varepsilon_2 &\sim \begin{array}{c} 32 \ 13 \ 21 \ 0 \ 1 \ 2 \ 3 \ 123 \\ 42 \ 32 \\ 14 \ 13 \\ 1324 \ 21 \\ 34 \ 0 \\ 134 \ 1 \\ 234 \ 2 \\ 4 \ 3 \\ 124 \ 123 \end{array} \begin{array}{|c|c|} \hline & & 1 \\ \hline & & & -1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} = b \begin{array}{c} 13 \ 0 \ 2 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -i \\ \hline & & i \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} \\ 13 \\ 0 \\ 2 \\ 123 \end{array} \\ &= b \begin{array}{c} 0 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -I \\ \hline I & \\ \hline \end{array} \\ 0 \\ 123 \end{array} \\ \varepsilon_3 &\sim \begin{array}{c} 32 \ 13 \ 21 \ 0 \ 1 \ 2 \ 3 \ 123 \\ 42 \ 32 \\ 14 \ 13 \\ 1324 \ 21 \\ 34 \ 0 \\ 134 \ 1 \\ 234 \ 2 \\ 4 \ 3 \\ 124 \ 123 \end{array} \begin{array}{|c|c|} \hline & & -1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & -1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} = i \begin{array}{c} 13 \ 0 \ 2 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -1 \\ \hline & & -1 \\ \hline & & & 1 \\ \hline & & & & 1 \\ \hline & & & & & 1 \\ \hline & & & & & & 1 \\ \hline \end{array} \\ 13 \\ 0 \\ 2 \\ 123 \end{array} \\ &= i \begin{array}{c} 0 \ 123 \\ \begin{array}{|c|c|} \hline & -I \\ \hline I & \\ \hline \end{array} \\ 0 \\ 123 \end{array} \end{aligned}$$

$$\varepsilon_4, \quad \varepsilon_{14}, \quad \varepsilon_{42}, \quad \varepsilon_{124},$$

меняет знак. Для нас в дальнейшем окажется особенно важным то, что в первом сжатом представлении матрица C^L_{K34} отождествляется с матрицей $C^L_{K0} = \delta^L_K$.

2. Второе сжатое представление.

Рассмотрим второе сжатое представление

$$R_2 : \mathbb{C}_4 \rightarrow \mathbb{C}_2 \{ \varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0 \}.$$

Для этого положим, что при вычислении структурных матриц по формуле (12) соотношение (11) определяется тем, что базисные векторы с индексами (42, 14, 1324, 34), (134, 234, 4, 124) и (1, 2, 3, 123) заменяются на базисные векторы с индексами (32, 13, 21, 0) соответственно. Тогда размерность матриц представления базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 понижается вдвое в сравнении с первым сжатым представлением и равна 4×4 в действительном представлении, 2×2 в комплексном представлении и 1×1 в кватернионном представлении.

Ограничимся тем, что приведем матрицы регулярного представления образующих базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 в алгебре \mathbb{C}_2 . Имеем

$$\begin{aligned} \varepsilon_1 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} & 32 & 13 & 21 & 0 \\ 1 & 32 & & & 1 \\ 2 & 13 & & & 1 \\ 3 & 21 & & & -1 \\ 123 & 0 & & & -1 \end{array} \\ &= a \begin{array}{cc|cc} & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \end{array} = aI \\ \varepsilon_2 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} & 32 & 13 & 21 & 0 \\ 1 & 32 & & & -1 \\ 2 & 13 & & & 1 \\ 3 & 21 & & & 1 \\ 123 & 0 & & & -1 \end{array} \\ &= b \begin{array}{cc|cc} & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \end{array} = bI \\ \varepsilon_3 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} & 32 & 13 & 21 & 0 \\ 1 & 32 & & & 1 \\ 2 & 13 & & & -1 \\ 3 & 21 & & & 1 \\ 123 & 0 & & & -1 \end{array} \\ &= i \begin{array}{cc|cc} & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \end{array} = i\mathbb{1} \\ \varepsilon_4 &\sim \begin{array}{c} \begin{array}{cc|cc} & 32 & 13 & 21 & 0 \\ 134 & 32 & & & 1 \\ 234 & 13 & & & -1 \\ 4 & 21 & & & 1 \\ 124 & 0 & & & -1 \end{array} \\ &= i \begin{array}{cc|cc} & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \end{array} = i\mathbb{1} \end{aligned}$$

В результате для базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 получим

$$\begin{aligned} \varepsilon_{32} &\sim aI, & \varepsilon_{42} &\sim aI, \\ \varepsilon_{13} &\sim bI, & \varepsilon_{14} &\sim bI, \\ \varepsilon_{21} &\sim i\mathbb{1}, & \varepsilon_{1324} &\sim i\mathbb{1}, \\ \varepsilon_0 &\sim I\mathbb{1}, & \varepsilon_{34} &\sim I\mathbb{1}, \\ \varepsilon_1 &\sim aI, & \varepsilon_{134} &\sim aI, \\ \varepsilon_2 &\sim bI, & \varepsilon_{234} &\sim bI, \\ \varepsilon_3 &\sim i\mathbb{1}, & \varepsilon_4 &\sim i\mathbb{1}, \\ \varepsilon_{123} &\sim I\mathbb{1}, & \varepsilon_{124} &\sim I\mathbb{1}. \end{aligned}$$

В рассматриваемом представлении только базисные векторы $\varepsilon_{32}, \varepsilon_{13}, \varepsilon_{21}, \varepsilon_0$ представлены точно. Соотношения

$$\begin{aligned} \varepsilon_{32} &\sim aI, \\ \varepsilon_{13} &\sim bI, \\ \varepsilon_{21} &\sim i\mathbb{1}, \\ \varepsilon_0 &\sim I\mathbb{1} \end{aligned}$$

можно рассматривать как соответствие между указанными базисными векторами и кватернионами. Именно такое соответствие было постулировано в разделе ПС.

3. Третье сжатое представление

Рассмотрим третье сжатое представление

$$R_3 : \mathbb{C}_4 \rightarrow \mathbb{C}_1 \{ \varepsilon_{21}, \varepsilon_0 \}.$$

Для этого положим, что соотношение (11) определяется тем, что базисные векторы с индексами (42, 14), (1324, 34), (134, 234), (4, 124), (1, 2), (3, 123), (32, 13) заменяются на векторы с индексами (21, 0) соответственно. Тогда размерность матриц базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 понижается вдвое в сравнении с вторым сжатым представлением и равна 2×2 в действительном представлении, 1×1 в комплексном представлении. В результате для базисных векторов алгебры \mathbb{C}_4 получим

$$\begin{aligned} \varepsilon_{32} &\sim a, & \varepsilon_1 &\sim a, & \varepsilon_{42} &\sim a, & \varepsilon_{134} &\sim a, \\ \varepsilon_{13} &\sim b, & \varepsilon_2 &\sim b, & \varepsilon_{14} &\sim b, & \varepsilon_{234} &\sim b, \\ \varepsilon_{21} &\sim i, & \varepsilon_3 &\sim i, & \varepsilon_{1324} &\sim i, & \varepsilon_4 &\sim i, \\ \varepsilon_0 &\sim 1, & \varepsilon_{123} &\sim 1, & \varepsilon_{34} &\sim 1, & \varepsilon_{124} &\sim 1 \end{aligned}$$

В рассматриваемом представлении вектор ε_{21} и только он представляется точно мнимой единицей. Именно такое соответствие было постулировано в разделе ПВ.

IV. КОНТРАВАРИАНТНАЯ АЛГЕБРА ДЕЙСТВИЯ И КВАНТОВЫЕ ПОСТУЛАТЫ

Мы вычислили структурные матрицы контравариантной алгебры действия и теперь вернемся к уравнениям структуры этой алгебры, которые в Лекции 1 были записаны следующим образом

$$\partial_m \psi^L = \frac{1}{\hbar} C^L_{IK} \cdot p^K_m \cdot \psi^I. \quad (13)$$

Наша задача состоит в том, чтобы попытаться привести эти уравнения к задаче на собственные значения, с которой мы имеем дело в квантовой механике

$$\frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial x^m} = p_m \psi. \quad (14)$$

Анализируя полученные структурные матрицы, мы выделили матрицу

$$C_{I(21)}^L.$$

В комплексном представлении эта матрица равна

$$C_{I(21)}^L = i\delta_I^L.$$

Таким образом, имеется единственная возможность привести уравнения структуры (13) к квантовым постулатам (14): необходимо в уравнениях (13) положить индекс $K = 21$. Отсюда получаем следующий вывод: квантовые постулаты в теории Шредингера следуют из уравнений структуры контравариантной алгебры действия. При этом контравариантную алгебру действия необходимо рассматривать как алгебру Клиффорда и ключевую роль отвести компоненте вектора действия S^{21} .

В общем плане построение квантовой теории должно сводиться к установлению алгебр, которым подчиняется вектор действия, а также изучению уравнения структуры вида (13). Именно в таком ключе квантовая теория будет рассматриваться в наших Лекциях.

V. ВЫВОДЫ.

- Алгебра Клиффорда \mathbb{C} представлена структурными матрицами, которые составляют новую алгебру матриц, дополнительную к алгебре матриц Дирака.
- В число структурных матриц алгебры Клиффорда $\tilde{\mathbb{C}}$ входит матрица $i\delta_K^I$, которая в теории Дирака вводится дополнительно к матрицам Дирака для описания взаимодействия электрона с электромагнитным полем. Поэтому следует считать, что новая алгебра матриц не менее существенна для квантовой механики, чем алгебра матриц Дирака.
- В отличие от алгебры Клиффорда $\tilde{\mathbb{C}}_4$ алгебра Клиффорда \mathbb{C}_4 в первом сжатом представлении представлена двумя алгебрами, изоморфными алгебре \mathbb{C}_3 . И, в частности, структурная матрица $C_{K(34)}^L$ отождествляется с матрицей $C_{K(0)}^L = \delta_K^L$.
- Из алгебраической структуры векторов действия следуют квантовые постулаты и теория квантовых явлений. Использование матрицы $i\delta_K^I$ в уравнениях структуры позволяет получить квантовые постулаты Шредингера.