

МАТЕМАТИКА

УДК 519.6

ДИСКРЕТНОЕ ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ФУРЬЕ И ОРТОГОНАЛЬНЫЕ СИСТЕМЫ ЦИКЛИЧЕСКИХ СДВИГОВ

Е. В. Акиндинова, А. И. Барсукова, Л. А. Минин

Воронежский государственный университет

В статье изучаются базисы векторов, представляющих собой циклические сдвиги одного вектора. Предлагается способ построения ортонормированного базиса из собственных векторов дискретного преобразования Фурье в случае пространств четной размерности.

ВВЕДЕНИЕ

Дискретное преобразование Фурье (ДПФ) — это один из наиболее используемых методов в современных научных и технических расчетах. Вопрос о соотношении непрерывного и дискретного преобразований Фурье можно рассматривать не только с точки зрения численной реализации алгоритмов и оценки погрешности (см., например, [1—5]), но и изучая сохранение в дискретном случае тех или иных алгебраических свойств.

Хорошо известен ортонормированный базис из собственных функций непрерывного преобразования Фурье (функций Эрмита). Различные базисы из собственных векторов ДПФ рассматривались в работах [6—9], подробный исторический обзор приведен в [10].

В настоящей статье предложены ортонормированные базисы из циклических сдвигов одного вектора и из построенных на их основе собственных векторов ДПФ. Изучено изменение структуры спектра при модификации ДПФ.

При решении этих задач используются суммы Гаусса [10, 11, 12], с помощью которых можно аналитически считать ДПФ для широкого класса векторов.

1. СТРУКТУРА СПЕКТРА ДПФ

Рассмотрим обычное и модифицированное, со сдвигом на 1/2 в аргументе, дискретные преобразования Фурье

$$(Fu)_j = \frac{1}{\sqrt{n}} \sum_{l=0}^{n-1} u_l \varepsilon^{-lj}, \quad j = 0, 1, \dots, n-1, \quad (1.1)$$

$$(\tilde{F}u)_j = \frac{1}{\sqrt{n}} \sum_{l=0}^{n-1} u_l \varepsilon^{-(l+\frac{1}{2})(j+\frac{1}{2})}, \quad j = 0, 1, \dots, n-1. \quad (1.2)$$

Здесь u — исходный вектор, $u \in \mathbb{C}^n$, Fu — его Фурье-образ, $\varepsilon = \exp\left(\frac{2\pi i}{n}\right)$, $\varepsilon^n = 1$.

Запишем также матрицы этих преобразований

$$F = \frac{1}{\sqrt{n}} (\varepsilon^{-jl})_{j,l=0}^{n-1}, \quad \tilde{F} = \frac{1}{\sqrt{n}} (\varepsilon^{-(l+\frac{1}{2})(j+\frac{1}{2})})_{j,l=0}^{n-1}. \quad (1.3)$$

Хорошо известно, что $F^4 = \tilde{F}^4 = I$, где I — единичная матрица, то есть собственные числа этих матриц могут принимать одно из четырех значений ± 1 и $\pm i$. Кроме того, обе матрицы унитарные и имеют ортонормированные базисы из собственных векторов.

Введем следующие обозначения

$$E_\mu = \{u : Fu = \mu u\}, \quad d_\mu = \dim E_\mu, \\ \tilde{E}_\mu = \{u : \tilde{F}u = \mu u\}, \quad \tilde{d}_\mu = \dim \tilde{E}_\mu.$$

Задача о размерностях собственных подпространств E_μ при произвольных значениях n была полностью решена в начале XX века (см. обзор в [10]). Ключевым моментом в решении данной задачи оказался тот факт, что след матрицы F с точностью до множителя \sqrt{n} совпадает с суммой Гаусса

$$S_n = \sum_{l=0}^{n-1} \varepsilon^{l^2}. \quad (1.4)$$

© Акиндинова Е. В., Барсукова А. И., Минин Л. А., 2005.

Вообще говоря, суммами Гаусса называются суммы более общего вида, где l^2 заменен многочленом от l с рациональными коэффициентами.

Наряду с (1.4) рассмотрим также сумму

$$\tilde{S}_n = \sum_{l=0}^{n-1} \epsilon^{(l+\frac{1}{2})^2}. \tag{1.5}$$

В таблице 1 приведены известные значения этих сумм для разных n [10—12].

Таблица 1

Значения сумм S_n и \tilde{S}_n

n	$4k$	$4k+1$	$4k+2$	$4k+3$
S_n	$\sqrt{n}(1+i)$	\sqrt{n}	0	$i\sqrt{n}$
\tilde{S}_n	0	$i\sqrt{n}$	$\sqrt{n}(1+i)$	\sqrt{n}

Любопытно заметить, что для величины $S_n + \tilde{S}_n$ можно записать единую формулу для всех n

$$S_n + \tilde{S}_n = \sqrt{n}(1+i).$$

В таблицах 2 и 3 указаны размерности собственных подпространств для матриц F и \tilde{F} .

Таблица 2

Размерности собственных подпространств для F

n	$4k$	$4k+1$	$4k+2$	$4k+3$
d_1	$k+1$	$k+1$	$k+1$	$k+1$
d_{-i}	k	k	k	$k+1$
d_{-1}	k	k	$k+1$	$k+1$
d_i	$k-1$	k	k	k

Таблица 3

Размерности собственных подпространств для \tilde{F}

n	$4k$	$4k+1$	$4k+2$	$4k+3$
d_1	k	k	$k+1$	$k+1$
\tilde{d}_{-i}	k	k	$k+1$	$k+1$
d_{-1}	k	$k+1$	k	k
d_i	k	k	k	$k+1$

Как видно из табл. 3, при $n = 4k$ все собственные подпространства \tilde{E}_μ имеют одинаковую размерность k . Следовательно, широко используемый в вычислительной практике сдвиг аргумента на $1/2$ может быть объяснен с точки зрения более полного соот-

ветствия алгебраических свойств непрерывного и дискретного преобразований Фурье.

2. ПОСТРОЕНИЕ

ОРТОНОРМИРОВАННЫХ БАЗИСОВ ЦИКЛИЧЕСКИХ СДВИГОВ ВЕКТОРОВ

Рассмотрим ненулевой n -мерный вектор $u = (u_0, u_1, \dots, u_{n-1})$ и систему векторов $u^\alpha, \alpha = 0, 1, 2, \dots, n-1$, получающихся при циклическом сдвиге координат исходного вектора на α , то есть $(u^\alpha)_l = u_{l-\alpha}$. При этом мы предполагаем выполненным условие периодичности $u_l = u_{n+l}$. Справедлива

Теорема 1. Векторы u^α образуют ортогональный базис в \mathbb{C}^n тогда и только тогда, когда все коэффициенты Фурье вектора u по модулю равны.

Доказательство. Предположим, что скалярное произведение $(u^\alpha, u^\beta) = 0$ при $\alpha \neq \beta$. Обозначим $\hat{u} = Fu$, тогда

$$\begin{aligned} (u^\alpha)_l &= \frac{1}{\sqrt{n}} \sum_{j=0}^{n-1} \hat{u}_j \epsilon^{j(l-\alpha)}, \\ (u^\alpha, u^\beta) &= \sum_{l=0}^{n-1} (u^\alpha)_l \overline{(u^\beta)_l} = \\ &= \frac{1}{n} \sum_{j,p=0}^{n-1} \hat{u}_j \hat{u}_p \epsilon^{-j\alpha+p\beta} \sum_{l=0}^{n-1} \epsilon^{l(j-p)}. \end{aligned}$$

С учетом того, что $\frac{1}{n} \sum_{l=0}^{n-1} \epsilon^{l(j-p)} = \delta_{jp}$, получаем

$$(u^\alpha, u^\beta) = \sum_{j=0}^{n-1} |\hat{u}_j|^2 \epsilon^{j(\beta-\alpha)} = 0.$$

Следовательно, вектор $w_j = \left| \hat{u}_j \right|_2^2$ ортогонален $\epsilon^j, \epsilon^{2j}, \dots, \epsilon^{(n-1)j}$, тогда $w_j = \left| \hat{u}_j \right|_2^2 = const$. Теорема доказана.

Бесконечномерные аналоги данной теоремы, дающие общее представление функций, порождающих системы ортогональных целочисленных сдвигов через их образы Фурье, приведены практически во всех монографиях, посвященных теории всплесков (см., например, [13, 14]). В данном виде теорема 1, насколько нам известно, в литературе не встречалась.

Одна из таких систем циклических сдвигов может быть реализована с помощью сумм Гаусса. Справедлива

Теорема 2. Системы векторов u^α с координатами

$$(u^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \epsilon^{\frac{1}{2}l(l-\alpha)^2}, \quad n = 2m, \tag{2.1}$$

$$(u^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l+\frac{1}{2}-\alpha)^2}, \quad n = 2m + 1, \quad (2.2)$$

образуют ортонормированный базис в C^n .

Доказательство. Применим к u^α ДПФ и воспользуемся еще двумя суммами Гаусса (см. [10])

$$T_n = \sum_{l=0}^{n-1} \varepsilon^{\frac{1}{2}l^2} = \sqrt{n} \exp\left(\frac{\pi i}{4}\right), \quad n = 2m, \quad (2.3)$$

$$\tilde{T}_n = \sum_{l=0}^{n-1} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l+\frac{1}{2})^2} = \sqrt{n} \exp\left(\frac{\pi i}{4}\right), \quad n = 2m + 1. \quad (2.4)$$

Тогда

$$(Fu^\alpha)_j = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{-\frac{1}{2}(j-\alpha)^2} \varepsilon^{\frac{1}{2}\alpha^2} \exp\left(\frac{\pi i}{4}\right), \quad n = 2m, \quad (2.5)$$

$$(Fu^\alpha)_j = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{-\frac{1}{2}(j+\frac{1}{2}-\alpha)^2} \varepsilon^{\frac{1}{2}\alpha^2} \exp\left(\frac{\pi i}{4}\right), \quad n = 2m + 1. \quad (2.6)$$

Отсюда следует, что $|Fu^\alpha|_j = \frac{1}{\sqrt{n}}$, то есть в силу теоремы 1 векторы ортогональны. Теорема доказана.

Заметим, что ортогональность векторов u^α легко проверить и без сумм Гаусса, непосредственно вычисляя скалярные произведения, но предлагаемый метод доказательства позволяет дополнительно установить тот интересный факт, что не только модули коэффициентов Фурье Fu^α равны, но и модули самих компонент векторов u^α равны, то есть векторы Fu^α также образуют ортонормированный базис.

Сдвиг на $1/2$ для нечетных n связан с условием периодичности $u_l = u_{n+l}$. Легко показать, что в общем случае вектор

$$(u^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l+\beta-\alpha)^2}, \quad 0 \leq \beta < 1, \text{ будет периодичным}$$

только при $\beta = 0$ в случае $n = 2m$ и $\beta = 1/2$ в случае $n = 2m + 1$.

3. СХЕМА ПОСТРОЕНИЯ ОРТОНОРМИРОВАННОГО БАЗИСА ИЗ СОБСТВЕННЫХ ВЕКТОРОВ ДПФ

Предположим, что для ненулевых векторов a, b, c, d выполнены следующие соотношения

$$Fa = a, \quad Fb = -ib, \quad Fc = -c, \quad Fd = id. \quad (3.1)$$

Обозначим через u их сумму. Тогда

$$u = a + b + c + d,$$

$$Fu = a - ib - c + id,$$

$$F^2u = a - b + c + d,$$

$$F^3u = a + ib - c - id,$$

или, в матричном виде,

$$\begin{pmatrix} u \\ Fu \\ F^2u \\ F^3u \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -i & -1 & i \\ 1 & -1 & 1 & -1 \\ 1 & i & -1 & -i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \\ d \end{pmatrix}. \quad (3.2)$$

Данная матрица четвертого порядка унитарна, векторы a, b, c, d в силу унитарности F попарно ортогональны, поэтому и векторы u, Fu, F^2u, F^3u также попарно ортогональны.

Таким образом, один из способов построения ортонормированного базиса из собственных векторов ДПФ состоит в нахождении векторов u , обладающих следующим свойством

$$(F^p u, F^q u) = \delta_{p,q}, \quad q = 1, 2, 3. \quad (3.3)$$

Матрица из формулы (3.2) возникает при реализации алгоритмов быстрого преобразования Фурье с основанием 4 (см., например, [1, 4]).

4. ОРТОНОРМИРОВАННЫЕ БАЗИСЫ ИЗ СОБСТВЕННЫХ ВЕКТОРОВ ДПФ

Для случая, когда $n = 4k + 2$, рассмотрим систему векторов u^α, v^α

$$(u^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l-\alpha)^2}, \quad (v^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{-\frac{1}{2}(l-\alpha)^2}. \quad (4.1)$$

Имеет место

Теорема 3. *Справедливы следующие равенства*

$$(u^\alpha, u^\beta) = \delta_{\alpha,\beta}, \quad (v^\alpha, v^\beta) = \delta_{\alpha,\beta}, \quad \alpha, \beta = 0, 1, \dots, n-1, \quad (4.2)$$

$$(u^\alpha, v^\beta) = 0, \text{ если } (\alpha + \beta) \text{ — четное число.} \quad (4.3)$$

Доказательство. Первая формула в (4.2) была доказана в теореме 2, вторая доказывается аналогично. Далее,

$$(u^\alpha, v^\beta) = \frac{1}{n} \sum_{l=0}^{n-1} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l-\alpha)^2 + \frac{1}{2}(l-\beta)^2} = \frac{1}{n} \varepsilon^{\frac{1}{4}(\alpha-\beta)^2} \sum_{l=0}^{n-1} \varepsilon^{(l-\frac{\alpha+\beta}{2})^2}.$$

Последняя сумма совпадает с S_n , если $(\alpha + \beta)$ — четное, и с \tilde{S}_n , если $(\alpha + \beta)$ — нечетное. Так как $S_{4k+2} = 0$, то теорема доказана.

Применяя теперь схему рассуждений из параграфа 3, получим следующее утверждение.

Теорема 4. Векторы $u^{\alpha,\mu} \in E_\mu$, задаваемые формулами

$$\begin{aligned}
 (u^{\alpha,1})_l &= \frac{1}{\sqrt{n}} \left[\cos \left(\frac{h}{2} (l - \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} - \frac{\pi}{8} \right) + \right. \\
 &\quad \left. + \cos \left(\frac{h}{2} (l + \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} - \frac{\pi}{8} \right) \right], \\
 (u^{\alpha,-1})_l &= \frac{1}{\sqrt{n}} \left[\sin \left(\frac{h}{2} (l - \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} - \frac{\pi}{8} \right) + \right. \\
 &\quad \left. + \sin \left(\frac{h}{2} (l + \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} - \frac{\pi}{8} \right) \right], \\
 (u^{\alpha,i})_l &= \frac{1}{\sqrt{n}} \left[\sin \left(\frac{h}{2} (l + \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} + \frac{\pi}{8} \right) - \right. \\
 &\quad \left. - \sin \left(\frac{h}{2} (l - \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} + \frac{\pi}{8} \right) \right], \\
 (u^{\alpha,-i})_l &= \frac{1}{\sqrt{n}} \left[\cos \left(\frac{h}{2} (l + \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} + \frac{\pi}{8} \right) - \right. \\
 &\quad \left. - \cos \left(\frac{h}{2} (l - \alpha)^2 - \frac{h\alpha^2}{4} + \frac{\pi}{8} \right) \right],
 \end{aligned} \tag{4.4}$$

образуют ортонормированный базис в пространстве векторов \mathbb{C}^n . При этом $\alpha = 0, 2, 4, \dots, 2k$ для $u^{\alpha,\pm 1}$; $\alpha = 2, 4, 6, \dots, 2k$ для $u^{\alpha,\pm i}$.

В случае $n = 4k$ формула (4.3) принимает следующий вид

$$(u^\alpha, v^\beta) = 0, \text{ если } (\alpha + \beta) \text{ — нечетное число.}$$

Поэтому вместо системы векторов (4.1) рассмотрим векторы

$$(u^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{\frac{1}{2}(l+\frac{1}{2}-\alpha)^2}, \quad (v^\alpha)_l = \frac{1}{\sqrt{n}} \varepsilon^{-\frac{1}{2}(l+\frac{1}{2}-\alpha)^2}, \tag{4.5}$$

для которых (4.3) уже выполнено. Кроме того, вместо преобразования Фурье F , задаваемого формулой (1.1), мы применяем \tilde{F} . В этом случае также получается ортонор-

мированный базис $\tilde{u}^{\alpha,\mu}$ из собственных векторов \tilde{F} , которые задаются с помощью формул, аналогичных (4.4), с заменой l на $(l + 1/2)$, а параметр α во всех четырех формулах принимает следующие значения $\alpha = 0, 2, 4, \dots, 2k - 2$.

В случае нечетного n данную схему реализовать пока не удалось. Причина затруднений состоит в том, что в этом случае ни одна из сумм S_n и \tilde{S}_n не равна нулю.

Авторы выражают благодарность С. М. Ситнику за многочисленные полезные обсуждения результатов работы.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Крот А.М., Миневрина Е.Б. Быстрые алгоритмы и программы цифровой спектральной обработки сигналов и изображений. — Минск.: Наука і тэхніка, 1995. — 407 с.
2. Марпл. — мл. С.Л. Цифровой спектральный анализ и его приложения. — М.: Мир, 1990. — 584 с.
3. Намтерер. Ф. Математические аспекты компьютерной томографии. — М.: Мир, 1990. — 288 с.
4. Нуссбаумер Г. Быстрое преобразование Фурье и алгоритмы вычисления сверток. — М.: Радио и связь, 1985. — 248 с.
5. Самарский А.А., Николаев Е.С. Методы решения сеточных уравнений. — М.: Наука, 1978.
6. Benko I., Raduica M. Les caracteres multiplicatifs et la diagonalization de la transformation Fourier sur $L^2(Z_p)$ // Analele Sti. Univ. Al. I. Cuza. IASI, 40, 1994. — P. 85—88.
7. Farsi C., Watling N. Quartic algebras // Can. J. Math, 44, 1992. — P. 1167—1191.
8. Morton P. On the eigenvectors of Shur's matrix // J. Number Theory, 12, 1980. — P. 122—127.
9. Tolimieri R. The construction of orthonormal bases diagonalizing the discrete Fourier transform // Adv. Appl. Math, 5, 1984. — P. 56—86.
10. Berndt Bruce C., Evans Ronald J., Williams Kenneth S. Gauss and Jacobi Sums. — A Wiley — Interscience Publication, 1988. — 584 p.
11. Гаусс К.Ф. Суммирование некоторых рядов особого вида. // Гаусс К.Ф. Труды по теории чисел. — М.: АН СССР, 1959. — С. 594—635.
12. Стечкин С.Б. Оценка сумм Гаусса. // Матем. заметки, т. 17, вып. 4, 1975. — С. 579—588.
13. Добеши И. Десять лекций по вейвлетам. — М.: РХД, 2001.
14. Чуи Ч. Введение в вэйвлеты. — М.: Мир, 2001. — 412 с.