

называется атомом, если или $a \equiv 1$ или существует интервал $I \subset T$ такой, что $\text{supp } a \subset I$, $\sup |a(t)| \leq |I|^{-1}$ и $\int_T a(t) dt = 0$. Далее

$$H^1(T) = \left\{ f : T \rightarrow R; f = \sum_{n=1}^{\infty} c_n a_n(t), \sum_{n=1}^{\infty} |c_n| < \infty \right\},$$

где a_n – атомы и $\|f\|_{H^1(T)} = \inf \sum_{n=1}^{\infty} |c_n|$, где нижняя грань берется по всевозможным представлениям функции f .

Ясно, что всякий специальный атом является также атомом. Поэтому $V^1(T) \subset H^1(T)$. В работе [1] доказано, что $V^1(T) \neq H^1(T)$.

В математической литературе рассматриваются также пространства $H^1[0,1]$ и $V^1[0,1]$. В этом случае функции определены на обычном отрезке $[0,1]$ и носители атомов и специальных атомов – обычные интервалы.

Определение 2. Последовательность (разбиение) $T^\circ = \{t_n : n \geq 0\}$ называется допустимой, если T° всюду плотно в $T = [0,1)$, $t_0 = 0, t_i \in T$ и $t_i \neq t_j$, когда $i \neq j$.

Для допустимой последовательности $T^\circ = \{t_n : n \geq 0\}$ и $n \geq 1$ обозначим $T_n = \{t_i : 0 \leq i \leq n\}$. Пусть π_n получается из T_n неубывающей перестановкой: $\pi_n = \{\tau_i^n : \tau_i^n < \tau_{i+1}^n, 0 \leq i \leq n-1\}$, $\pi_n = T_n$. Через S_n обозначается пространство непрерывных периодических на T ($f(0) = f(1-0)$) функций f и линейных на каждом отрезке $[\tau_i^n, \tau_{i+1}^n]$, $i = 0, 1, \dots, n-1$. Очевидно, что $\dim S_n = n$ и $S_n \subset S_{n+1}$. Следовательно, для $n \geq 2$ существует (с точностью до знака) единственная функция $f \in S_n$, которая ортогональна S_{n-1} и $\|f\|_2 = 1$. Эта функция называется n -й периодической функцией Франклина, соответствующей разбиению T° .

Определение 3. Общая периодическая система Франклина $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$, соответствующая разбиению T° определяется по правилу $f_1(x) \equiv 1$; для $n \geq 2$ функция $f_n(x)$ является n -й периодической функцией Франклина, соответствующей разбиению T° .

Оказывается, что базисность периодической системы Франклина в $V^1(T)$ зависит от геометрических свойств последовательности T° .

Определение 4. Допустимую последовательность T° назовем сильно регулярной по параметру γ на T с параметром γ , если

$$\gamma^{-1} \leq \frac{\lambda_i^n + \lambda_{i+1}^n}{\lambda_{i+1}^n + \lambda_{i+2}^n} \leq \gamma, \text{ когда } i = 1, 2, \dots, n, \text{ а } n = 2, 3, \dots, \quad (1)$$

где λ_i^n – длина отрезка $[\tau_{i-1}^n, \tau_i^n]$, т. е. $\lambda_i^n = \tau_i^n - \tau_{i-1}^n$ для $i=1, 2, \dots, n$. Будем считать, что $\lambda_{i+n}^n = \lambda_i^n$ для $i=1, 2, \dots, n$.

Определение 5. Допустимую последовательность T° назовем сильно регулярной на T с параметром γ , если

$$\gamma^{-1} \leq \frac{\lambda_i^n}{\lambda_{i+1}^n} \leq \gamma, \text{ когда } i=1, 2, \dots, n, \text{ а } n=2, 3, \dots \quad (2)$$

Отметим, что определения 4, 5 соответствуют периодическому случаю. В непериодическом случае в условиях (1) и (2) индекс i пробегает значения $1, 2, \dots, n-2$ и $1, 2, \dots, n-1$, соответственно. Общая система Франклина (непериодическая) определяется аналогично определению 3.

Ясно, что если последовательность сильно регулярна (по парам) на T в периодическом случае, то она останется сильно регулярной (по парам) и в непериодическом случае. Обратное неверно, и для иллюстрации этого приведем следующий пример.

Точки последовательности будем определять индуктивно. Пусть $t_0 = 0$, и на первом шаге добавим среднюю точку $[0, 1]$, т.е. $\frac{1}{2}$. На втором

шаге добавим точки $\frac{1}{8}, \frac{2}{8}, \frac{3}{8}$, которые делят $\left[0, \frac{1}{2}\right]$ на четыре равные части,

и среднюю точку $\left[\frac{1}{2}, 1\right]$, т.е. $\frac{3}{4}$. На n -м шаге добавим три точки в первый

интервал так, чтобы они разделили его на четыре равные части, а потом последовательно, слева направо добавим средние точки отрезков, порожденных точками, добавленными до n -го шага. Продолжая так до бесконечности, получим последовательность, которая будет непериодически сильно регулярной с параметром 4 и не будет периодически сильно регулярной по парам на T ни при каком параметре.

В 1997 г. в работе [3] определена общая система Франклина, с которой и началось исследование этой системы. Г. Г. Геворкяном и А. Камонт в работе [4] доказана безусловная базисность общей системы Франклина в $L_p[0, 1], 1 < p < \infty$, для любой допустимой последовательности. Ими же в работе [5] получены необходимые и достаточные условия, чтобы соответствующая система Франклина на последовательности T° являлась базисом или безусловным базисом в пространстве $H^1[0, 1]$. Из работы [6] Г. Г. Геворкяна следует, что общая система Франклина является базисом (безусловным базисом) в $H^1[0, 1]$ тогда и только тогда, когда она является базисом (безусловным базисом) в $B^1[0, 1]$.

В работе [7] доказано, что общая периодическая система Франклина является безусловным базисом в $L_p[0, 1], 1 < p < \infty$, при любой допустимой последовательности. В работе [8] получены периодические аналоги тео-

рем о базисности и безусловной базисности общей системы Франклина в пространстве $H^1(T)$.

Нами доказаны следующие теоремы, которые являются периодическими аналогами теорем, доказанных Г.Г. Геворкяном в [6].

Теорема 1. Пусть T° – допустимая последовательность и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. В этом случае система $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ будет базисом в пространстве $B^1(T)$ тогда и только тогда, когда последовательность T° является сильно регулярной по парам на T с некоторым параметром γ .

Теорема 2. Пусть T° – допустимая последовательность и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. В этом случае система $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ будет безусловным базисом в пространстве $B^1(T)$ тогда и только тогда, когда последовательность T° является сильно регулярной на T с некоторым параметром γ .

При доказательстве этих теорем в основном следуем схеме доказательства соответствующих теорем в непериодическом случае, доказанных Г. Г. Геворкяном в [6]. Отметим также, что при доказательстве этих теорем мы пользуемся многими свойствами периодической системы Франклина, полученными в работе [2].

При доказательстве теорем 1 и 2 основную роль играют следующие леммы.

Лемма 1. Допустим, что обобщенный интервал $I = [a, b) \subset T$ представлен в виде объединения непересекающихся интервалов $I_i = [a_i, a_{i+1}) \subset T$, где $a_1 = a$, $a_d = b$, т.е. $I = \bigcup_{i=1}^d I_i$. Тогда если функция φ на каждом интервале I_i линейная, $\int_I \varphi(t) dt = 0$ и $\varphi(t) = 0$, когда $t \notin I$, то $\|\varphi\|_{B^1(T)} \leq (d-1) \|\varphi\|_\infty |I|$.

Лемма 2. Пусть последовательность T° сильно регулярная по парам на T с параметром γ и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. Тогда существует постоянная C_γ , зависящая только от γ , такая, что для любого n

$$\|f_n\|_{B^1(T)} \leq C_\gamma \|f_n\|_1.$$

Лемма 3. Пусть последовательность T° сильно регулярная по парам на T с параметром γ и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. Тогда существует постоянная C_γ , зависящая только от γ , такая, что для любого специального атома φ и любого n выполняется

$$\left\| \sum_{k=1}^n a_k(\varphi) f_k \right\|_{B^1(T)} \leq C_\gamma.$$

Лемма 4. Пусть последовательность \mathring{T} сильно регулярная на T с параметром γ и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. Тогда существует постоянная C_γ , зависящая только от γ , такая, что для любого специального атома φ выполняется

$$\sum_{n=1}^\infty |a_n(\varphi)| \cdot \|f_n\|_1 \leq C_\gamma.$$

Необходимость сильной регулярности по параметру на T с некоторым параметром γ в теореме 1 следует из очевидного неравенства $\|f\|_{B^1(T)} \geq \|f\|_{H^1(T)}$ и следующего факта, доказанного в [8]: существует специальный атом φ такой, что

$$\left\| \sum_{k=1}^n a_k(\varphi) f_k \right\|_{H^1(T)} \geq C \ln \left(\max_{1 \leq i \leq n} \max \left(\frac{\lambda_i^n + \lambda_{i+1}^n}{\lambda_{i+1}^n + \lambda_{i+2}^n}, \frac{\lambda_{i+1}^n + \lambda_{i+2}^n}{\lambda_i^n + \lambda_{i+1}^n} \right) \right).$$

В работе [8] доказано, что если последовательность \mathring{T} является сильно регулярной по параметру на T и не является сильно регулярной, то

$$\sup_{\varphi} \left\| \sup_{k \geq 1} |a_k(\varphi) f_k| \right\|_1 = \infty,$$

где супремум берется по специальным атомам. Применяя этот факт, получим, что из безусловной базисности системы $\{f_n\}$ в $B^1(T)$ следует сильная регулярность последовательности \mathring{T} .

Из теоремы 2 можно получить следующую теорему.

Теорема 3. Пусть последовательность \mathring{T} сильно регулярная на T с параметром γ и $\{f_n(x)\}_{n=1}^\infty$ – соответствующая ей общая периодическая система Франклина. В этом случае ряд $\sum_{n=1}^\infty a_n f_n$ безусловно сходится в $B^1(T)$ тогда и только тогда, когда

$$\sum_{n=1}^\infty |a_n| \cdot \|f_n\|_1 < \infty.$$

В непериодическом случае теорема 3 доказана Г. Г. Геворкяном (см. [6]), а в случае, когда \mathring{T} – диадическая последовательность, т. е. когда $\{f_n(x)\}_{n=0}^\infty$ – классическая система Франклина, теорема 3 доказана П. Войташчиком [9].

Отметим, что недавно в работе [10] Пассенбруннером была доказана безусловная базисность сплайн систем любого порядка в $L_p[0,1]$, $1 < p < \infty$.

Ա в работах [11], [12] теоремы о базисности и безусловной базисности общей системы Франклина, доказанные Г.Г. Геворкяном и А. Камонт в [5], были обобщены для сплайн систем любого порядка. С этой точки зрения становится интересным вопрос получения аналогов теорем 1, 2 для сплайн систем и периодических сплайн систем любого порядка.

Ереванский государственный университет

К. А. Керян
Общая периодическая система Франклина как базис
в пространстве $B^1(T)$

Для общей периодической системы Франклина $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$, порожденной допустимой последовательностью \mathbb{T} , получены необходимые и достаточные условия на \mathbb{T} для того, чтобы соответствующая система была базисом или безусловным базисом в $B^1(T)$.

Չ. Ա. Քերյան
Ֆրանկլինի ընդհանուր պարբերական համակարգի $B^1(T)$ -ում
բազիսության մասին

Ստացվել են պայմաններ Ֆրանկլինի ընդհանուր պարբերական համակարգը ծնող տրոհման վրա, որոնք անհրաժեշտ և բավարար են համապատասխան համակարգի $B^1(T)$ -ում բազիսության կամ ոչ պայմանական բազիսության համար:

К. А. Keryan
General Periodic Franklin Systems as Bases in $B^1(T)$

Necessary and sufficient conditions in terms of generating partition are mentioned for the corresponding system of general periodic Franklin system to be a basis or an unconditional basis in $B^1(T)$.

Литература

1. Souza De. G. S. Spaces formed by special atoms, Ph. D. Dissertation. SUNY at Albany. N. Y. 1980.
2. Coifman R. R. - Studia Math. 1974. V. 51. P. 269-274.
3. Ciesielski Z., Kamont A. - Funct. Approx. Comment. Math. 1997. V. 25. P. 129-143.
4. Gevorkyan G. G., Kamont A. - Studia Math. 2004. V. 164. P. 161 -204.
5. Gevorkyan G. G., Kamont A. - Studia Math. 2005. V. 167. P 259 -292.
6. Г.Г. Геворкян - Изв. РАН. Сер. матем. 2014. Т. 78. N 6. С. 65-82.
7. Keryan K. A. - Izv. Nats. Akad. Nauk Armenii. Mat. 2005. V. 40. N 1 P. 61-84 (in Russian). English translation in: J. Contemp. Math. Anal. 2005. V. 40. N 1. P. 56-79.

8. *Keryan K. A., Pogosyan M. P.* – Izv. Nats. Akad. Nauk Armenii. Mat. 2005. V. 40. N. 1. P. 61-84 (in Russian). English translation in: J. Contemp. Math. Anal. 2005. V. 40. N 1. P. 56-79.
9. *Wojtaszczyk P.* - Proc.Edinburgh Math. Soc. 1986. V. 29. P. 329-333.
10. *Passenbrunner M.* - Studia Math.. 2014. V222. N 1. P. 51-86.
11. *Gevorkyan G., Kamont A* - East J. Approx. 2008. V. 14. P. 161-182.
12. *Gevorkyan G., Kamont A., Keryan K., Passenbrunner M.* - Accepted for publication in Studia Math., preprint: arXiv:1404.5493, 2014.