

Для получения разрешающего интегрального уравнения относительно осевой w компоненты вектора перемещения для ортотропных тел используется уравнение (2), из которого следует, что

$$\begin{aligned} u &= -(r^{-d/c}/c) \int [r^{d/c} Q(w) dr + F_3(z)] dz + \Phi_3(r), \quad (30) \\ u' &= -(r^{-d/c}/c) \int r^{d/c} Q(w) dr + F_3(z), \\ u_r &= -(1/c) \int Q(w) dz + (d/c^2)(r^{-d/c-1}) \times \\ &\quad \times \int [r^{d/c} Q(w) dr + F_3(z)] dz + \Phi_{3,r}(r). \end{aligned}$$

Здесь $F_3(z)$ и $\Phi_3(r)$, произвольные функции интегрирования.

Интегрируя первое уравнение системы (2), можно получить

$$\begin{aligned} ar^{b/a}w &= - \int \{r^{b/a}[u_r + (1-b/a)r^{-1}u] + (b/a + \lambda\lambda - 1)^2 \times \\ &\quad \times \int r^{b/a-2} u dr + F_4(z)\} dz - g \int r^{b/a} u' dr + \Phi_4(r). \quad (31) \end{aligned}$$

Здесь $F_4(z)$ и $\Phi_4(r)$ – новые произвольные функции. Если вместо радиальной компоненты перемещения u и ее производных u_r и u' подставить их значения, определенные из (30) через осевую компоненту перемещения w , то можно записать окончательное интегральное уравнение относительно осевой компоненты вектора перемещения.

Приведенные уравнения в виде дифференциальных уравнений в частных производных и интегральные уравнения относительно отдельных компонентов вектора перемещений могут быть использованы в

разработке численно-аналитических методов решения задач напряженно-деформированного состояния ортотропных, трансверсально-изотропных и изотропных цилиндров.

ЛИТЕРАТУРА

- Носатенко П.Я. Численное решение трехмерных задач неосесимметричной деформации слоистых анизотропных оболочек вращения // Изв. РАН. Механика твердого тела. 1994. №2. С. 43-51.
- Колтунов М.А., Васильев Ю.Н., Черных В.А. Упругость и прочность цилиндрических тел. М.: Высшая школа, 1975. 526 с.
- Носатенко П.Я., Ширшов Ю.Ю. Пространственное НДС перекрестно армированных оболочек вращения при нагреве // Прикладная математика и механика. 2003. Т. 67, вып. 6. С. 965-975.
- Андреев А.Н., Немировский Ю.В. Многослойные анизотропные оболочки и пластины. Новосибирск: Наука, 2001. 287 с.
- Лехницкий С.Г. Теория упругости анизотропного тела. М.: Наука, 1977. 415 с.

Резюме

Кернеулік және орын ауыстыру векторларының же күраушыларына қатысты жазылған дифференциалдық шешуші тендеулер алынған. Оларды ортотроптық, трансверсалды-изотроптық және изотроптық цилиндрлердің кернеулік есептерін сандық-аналитикалық әдіспен шешуде пайдалануға болады.

УДК 539.3

Поступила 5.01.06г.

A. M. САРСЕНБИ

ОБ ОДНОМ УСЛОВИИ БАЗИСНОСТИ РИССА КОРНЕВЫХ ВЕКТОРОВ ОПЕРАТОРОВ ВТОРОГО ПОРЯДКА

Установлены необходимые и достаточные условия базисности Рисса несамосопряженного дифференциального оператора второго порядка.

1. Введение. Для полноты изложения напомним ряд известных определений и результатов. Две системы функций $\{u_k(x)\}$ и $\{v_k(x)\}$ из L_2 называются биортогонально сопряженными на некотором отрезке $[a, b]$, если

$$(u_i, v_k) = \int_a^b u_i \bar{v}_k dx = \begin{cases} 1, & i = k; \\ 0, & i \neq k. \end{cases}$$

Систему функций $\{u_k(x)\}$ называют минимальной, если ни одна из функций этой системы не входит

в линейную оболочку остальных функций той же системы.

Если система $\{u_k(x)\}$ минимальна, то для нее существует биортогонально сопряженная система $\{v_k(x)\}$. Если к тому же система $\{u_k(x)\}$ полна, то биортогонально сопряженная система определяется однозначно.

Произвольная функция $f(x) \in L_2$ имеет два биортогональных разложения:

$$\begin{aligned} f(x) &\sim \sum_{n=1}^{\infty} c_n u_n(x), \text{ где } c_n = (f, v_n); \\ f(x) &\sim \sum_{n=1}^{\infty} d_n v_n(x), \text{ где } d_n = (f, u_n). \end{aligned}$$

Систему $\{u_k(x)\}$ называют базисом в L_2 , если для любой функции $f(x) \in L_2$ существует единственный

ряд $\sum_{n=1}^{\infty} c_n u_n(x)$, сходящийся к $f(x)$ в смысле нормы в L_2 .

Если одна из биортогонально сопряженных систем—базис, то другая тоже. Всякая полная ортогональная система есть базис.

Пусть системы $\{u_k(x)\}$ и $\{v_k(x)\}$ являются биортогонально сопряженными и полны в L_2 .

Система $\{u_k(x)\}$ называется бесселевой, если для любой функции $f(x) \in L_2$ имеет место соотношение

$$\sum_{k=1}^{\infty} (f, v_k)^2 < \infty.$$

Систему $\{u_k(x)\}$ называют гильбертовой, если для любой последовательности чисел c_k , таких, что

$\sum_{k=1}^{\infty} |c_k|^2 < \infty$, найдется одна единственная функция

$f(x) \in L_2$, для которой $(f, v_k) \equiv c_k$.

Полная и минимальная система $\{u_k(x)\}$ называется базисом Рисса, если она является бесселевой и гильбертовой одновременно.

Приведенные определения и утверждения можно найти в работе Н. К. Бари [1] (см. также [2, 3]).

Существуют примеры полных и минимальных систем, не являющихся базисами, а также имеются базисы, не являющиеся базисами Рисса (см. [1] и ссылки в ней).

2. Определение корневых функций. На произвольном интервале G числовой оси рассмотрим дифференциальный оператор

$$Lu = -u'' + q(x)u \quad (1)$$

с комплекснозначным потенциалом $q(x) \in L_1(G)$.

Обычно выражение (1) называют дифференциальным, а дифференциальный оператор порождается выражением (1) и некоторыми конкретными краевыми условиями. Поскольку для наших рассмотрений конкретный вид краевых условий не играет особой роли, то выражение (1) будем называть формально несамосопряженным дифференциальным оператором и введем понятие обобщенных корневых функций (ОКФ) этого оператора (см. [4, 5]).

Системой ОКФ оператора L мы назовем произвольную систему комплекснозначных функций

$\{u_k(x)\}$, $k = 1, 2, \dots$, каждая из которых абсолютно непрерывна вместе со своей первой производной в интервале G и для некоторого комплексного числа λ_k почти всюду в G удовлетворяет уравнению

$$Lu_k = \lambda_k u_k - \theta_k u_{k-1}, \quad (2)$$

где число $\theta_k = 0$ либо $\theta_k = 1$ (в этом случае $\lambda_k = \lambda_{k-1}$), $\theta_1 = 0$.

При $\theta_k = 0$ функцию $u_k(x)$ называем обобщенной собственной функцией, а при $\theta_k = 1$ — обобщенной присоединенной функцией.

Формально сопряженный оператор к оператору L обозначим следующим образом:

$$L^*v = -v'' + \bar{q}(x)v. \quad (3)$$

Системы корневых векторов $\{u_k(x)\}$ и $\{v_k(x)\}$ операторов L и L^* соответственно являются биортогонально сопряженными.

Будем считать, что система ОКФ $\{u_k(x)\}$ пронумерована так, что вслед за каждой обобщенной собственной функцией стоят все входящие вместе с ней в одну цепочку присоединенные функции. Тогда система ОКФ оператора (3) почти всюду в G удовлетворяет уравнению

$$L^*v_k = \bar{\lambda}_k v_k - \theta_{k+1} v_{k+1}, \quad (4)$$

где числа λ_k , θ_k те же, что и в уравнении (2).

Отметим, что для данного собственного значения биортогональные пары образуют собственная функция оператора L с последней присоединенной функцией оператора L^* и собственная функция оператора L^* с последней присоединенной функцией оператора L .

Если рассмотреть несамосопряженную краевую задачу

$$-u'' = \lambda u, \quad 0 < x < 1, \\ u(0) = 0, \quad u'(0) = u'(1), \quad (5)$$

изученную в работе [6], то нетрудно убедиться в том, что $\lambda_0 = 0$, $\lambda_{2k-1} = \lambda_{2k} = (2\pi k)^2$, ($k = 1, 2, \dots$) и

$$u_0(x) = x, \quad u_{2k-1}(x) = \sin 2\pi kx,$$

$$u_{2k}(x) = -x(4\pi k)^{-1} \cos 2\pi kx, \quad (k = 1, 2, \dots). \quad (6)$$

Здесь каждому собственному значению, кроме $\lambda_0 = 0$, соответствуют одна собственная функция u_{2k-1} и одна присоединенная функция u_{2k} .

Задача сопряженная к задаче (5) имеет вид

$$-\nu'' = \bar{\lambda} \nu, \quad 0 < x < 1, \\ \nu'(1) = 0, \quad \nu(0) = \nu(1). \quad (7)$$

Решая задачу (7), можно установить, что

$$\bar{\lambda}_{2k-1} = \lambda_{2k-1} = \bar{\lambda}_{2k} = \lambda_{2k} (2\pi k)^2 \quad (k = 1, 2, \dots)$$

и

$$\begin{aligned} v_0 &= 2, \quad v_{2k} = -16 \cos(2\pi kx), \\ v_{2k-1}(x) &= 4(1-x) \sin 2\pi kx, \quad (k = 1, 2, \dots), \end{aligned} \quad (8)$$

где v_0, v_{2k} – собственные функции, v_{2k-1} – присоединенные функции.

Системы (6) и (8) являются биортогонально спряженными. Здесь биортогональную пару составляют собственные функции u_0 и v_0 (так как присоединенных функций, соответствующих им, нет), собственные функции u_{2k-1} с присоединенными функциями v_{2k-1} , присоединенные функции u_{2k} с собственными функциями v_{2k} , т.е.

$$\begin{aligned} (u_0, v_0) &= \int_0^1 2x dx = 1, \\ (u_{2k-1}, v_{2k-1}) &= \int_0^1 \sin 2\pi kx \cdot 4(1-x) \sin 2\pi kx dx = 1, \\ (u_{2k}, v_{2k}) &= \int_0^1 x(4\pi k)^{-1} \cos 2\pi kx \cdot 16 \cos 2\pi kx dx = 1. \end{aligned}$$

Как видим, при единой нумерации корневых функций $\{u_k\}$ в системе $\{v_k\}$ присоединенные функции стоят впереди собственных функций. Теперь становится ясным порядок нумераций в уравнении (4).

3. Критерий базисности Рисса. Прежде всего приведем критерий базисности Рисса корневых функций оператора L , порожденного выражением (1), установленный В. А. Ильиным [4, 5].

Теорема (В. А. Ильин). Пусть $\{u_k(x)\}$ – произвольная полная и минимальная в $L_2(G)$ система ОКФ оператора L , у которой длины всех цепочек присоединенных функций равномерно ограничены, а биортогонально сопряженная ей система $\{v_k(x)\}$ состоит из ОКФ оператора L^* . Тогда, для того чтобы каждая из систем $\left\{u_k(x)/\|u_k\|_{L_2(G)}\right\}$ $\left\{v_k(x)/\|v_k\|_{L_2(G)}\right\}$ являлась базисом Рисса в $L_2(G)$, необходимо и достаточно, чтобы выполнялись следующие три неравенства:

$$|\operatorname{Im} \sqrt{\lambda_k}| \leq c_1, \quad (9)$$

$$\sum_{t \leq |\sqrt{\lambda_k}| \leq t+1} 1 \leq c_2, \quad (10)$$

$$\|u_k\|_{L_2(G)} \cdot \|v_k\|_{L_2(G)} \leq c_3. \quad (11)$$

Условие (11) называют условием базисности В. А. Ильина.

Заметим, что достаточность всех трех условий доказана В. А. Ильиным. Необходимость условия (9) доказана Н. Б. Керимовым [7], а необходимость условия (10) доказана В. А. Ильиным [8], необходимость условия (11) для произвольных базисов, вообще говоря, не связанных с дифференциальным оператором, доказана в [3, с. 372]. Попытки найти другие условия базисности привели к следующему результату.

Теорема. Пусть $\{u_k(x)\}$ – произвольная полная и минимальная в $L_2(G)$ система ОКФ оператора L и длины цепочек присоединенных функций равномерно ограничены, а биортогонально сопряженная ей система $\{v_k(x)\}$ состоит из ОКФ оператора L^* . Тогда, для того чтобы каждая из систем $\{u_k(x)\}$ и $\{v_k(x)\}$ являлась базисом Рисса в $L_2(G)$, необходимо и достаточно, чтобы выполнялись неравенства (9), (10) и условие

$$c_4 \leq \|u_k\|_{L_s} \leq c_5, \quad c_6 \leq \|v_k\|_{L_s} \leq c_7, \quad (s \geq 2). \quad (12)$$

В отличие от условия В. А. Ильина (6) в нашей теореме условие базисности сформулировано в терминах норм класса $L_s(G)$, $s \geq 2$.

Перейдем к доказательству этой теоремы. В дальнейшем нам потребуются оценки корневых функций оператора L , полученные В. В. Тихомировым в работе [9], которые при выполнении условий теоремы, имеют вид

$$c' \cdot \|u_k\|_{L_2(G)} \leq \|u_k\|_{L_s(G)} \leq c'' \cdot \|u_k\|_{L_2(G)}, \quad (13)$$

где $s \geq 2$.

Если система $\{u_k\}$ – базис Рисса, то из почти нормированности базиса Рисса и из неравенств (13) вытекает первое неравенство в (12). Поскольку системы $\{u_k\}$ и $\{v_k\}$ подчинены одинаковым условиям, то для $\{v_k\}$ имеют место неравенства (13) и мы убеждаемся в справедливости условия (12).

Если же выполнены условия (9), (10) и (12), то из (12) и (13) вытекает справедливость условия (11). Таким образом, выполняются условия (9), (10) и (11). Тогда по теореме В. А. Ильина каждая из систем $\{u_k\}$ и $\{v_k\}$ образует безусловный базис. Но выполнение неравенств (12) и (13) обеспечивают почти нормированность в $L_2(G)$ каждой из систем $\{v_k\}$ и $\{u_k\}$. Окончательно мы получили, что каждая из систем $\{u_k\}$ и $\{v_k\}$ является безусловным почти нормированным в $L_2(G)$ базисом. Такой базис есть базис Рисса. Теорема 1 доказана.

Автор выражает признательность М. А. Садыбекову за полезное обсуждение результатов.

ЛИТЕРАТУРА

1. Бари Н.К. // Ученые записки. М.: МГУ, 1951. Т. 4, вып. 142. С. 69-106.
2. Качмаж С.Г., Штейнгауз Г. Теория ортогональных рядов. М., 1958.
3. Гохберг И.Ц., Крейн М.Г. Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов. М., 1965.
4. Ильин В.А. // Докл. АН СССР. 1983. Т. 273, №5. С. 789-793.
5. Ильин В.А. // Дифференциальные уравнения. 1994. Т. 30, №9. С. 1516-1529.
6. Ионкин Н.И. // Дифференциальные уравнения. 1977. Т. 13, №2. С. 294-304.
7. Керимов Н.Б. // Дифференциальные уравнения. 1990. Т. 26, №6. С. 943-953.

8. Ильин В.А. // Дифференциальные уравнения. 1986. Т. 22, №12. С. 2059-2071.
9. Тихомиров В.В. // ДАН СССР. 1983. Т. 274, №4. С. 807-810.

Резюме

Өз-өзіне түйіндес емес екінші ретті дифференциалдық операторлардың түпкілікті векторларының Рисс базисі болуы үшін қажетті және жеткілікті болатын шарттар келтірілген.

Summary

Necessary and sufficiently conditions of Riss basis of roots functions in norm terms for other spaces⁷

УДК 517.927.25

Южно-Казахстанский государственный
университет им. М. Ауэзова,
г. Шымкент

Поступила 2.02.06г.

Б. И. ЖУРСЕНБАЕВ, Ж. К. ЕСОВА, Г. Ш. БЕКЕТОВ, Б. Ш. БЕКЕТОВ

ИССЛЕДОВАНИЕ ДИНАМИКИ ДВИЖЕНИЯ МЕХАНИЗМОВ ВЫСОКИХ КЛАССОВ

Для изучения динамики механизмов высоких классов (МВК) необходимо иметь расчетные механические модели, с достаточной точностью описывающие свойства реальных машин. Выбор расчетной модели в каждом конкретном случае определяется классом механизма.

В наиболее простых моделях считаются, что все детали механизма – абсолютно твердые тела. Кинематические пары предполагаются идеальными, трение в них пренебрегается. Эти модели с приемлемой степенью точности отражают свойства реальных машин [1].

В исследовании динамики механических систем одним из возможных методов описания динамической модели является метод, основанный на использовании уравнений Лагранжа второго рода. Этот метод применим для любых голономных механических систем с конечным числом степеней свободы, в том числе и для систем, содержащих деформируемые элементы (пружины, упругие стержни и т.п.), если можно пренебречь их инерционностью.

В принципе в качестве уравнений движения МВК могут применяться другие формы уравнений динамики: уравнения Гамильтона, уравнение Раусса, уравнение Эйлера–Лагранжа и др. [2]. Уравнения движения могут быть составлены также путем

применения к отдельным элементам механизма теорем механики об изменении количества движения и момента количества движения. Существуют также подходы к описанию динамики МВК, не требующие составления дифференциальных уравнений движения, а основанные на непосредственном использовании вариационных принципов механики [3].

В случае многозвенных МВК реализация любого из методов составления уравнений движения приводит к необходимости выполнять утомительные аналитические выкладки. Сами же уравнения получаются очень громоздкими. В связи с этим перспективным представляется использование ЭВМ для проведения аналитических преобразований при составлении уравнений движения.

Выход уравнений динамики движения методом Лагранжа–Эйлера отличается простотой и единством подхода. Этот подход приводит к системе нелинейных дифференциальных уравнений второго порядка и отражает эффекты, связанные с действием сил инерции, обусловленных ускоренным движением звеньев, действием кориолисовых и центробежных сил, а также действием сил тяжести. Эти уравнения обеспечивают строгое описание динамики состояния механизма и используются для разработки усовершенствованных законов управления в пространстве