

Наблюдающиеся здесь закономерности справедливы в общем случае.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ:

1. Нечепуренко М.И. Итерации вещественных функций и функциональные уравнения. – Новосибирск: ИВМиМГ СО РАН, 1997. – 228 с.
2. Арнольд И.В. Теоретическая арифметика. – М.: ГУПИ, 1938. – 480 с.
3. Carroll M. The Natural Chain of Binary Arithmetic Operations and Generalized Derivatives [arXiv.org/math.NO/0112050]

Наряду с конечными разностями $b-a$, $f(b)-f(a)$ как аддитивными мерами различия чисел a и b , $f(a)$ и $f(b)$, в математике и ее приложениях используются конечные частные b/a , $f(b)/f(a)$ – мультипликативные меры их различия.

$$f(b) - f(a) = f'(c) \cdot (b - a). \quad (1)$$

ИСЧИСЛЕНИЕ КОНЕЧНЫХ РАЗНОСТЕЙ И ЧАСТНЫХ

Блюмин С.Л.

*Липецкий государственный технический университет
Липецк, Россия*

Исчисление конечных разностей [1] оперирует с конечными разностями числовой функции $y=f(x)$, $x, y \in \mathbf{R}$, и конечными разностями ее аргумента: $b-a$, $a, b \in \mathbf{R}$, $f(b)-f(a)$, $f(a), f(b) \in \mathbf{R}$. Связь исчисления конечных разностей с дифференциальным исчислением [2] опирается на теорему Лагранжа о конечных приращениях (о промежуточной точке, о среднем значении), выражающую конечную разность функции через конечную разность аргумента с использованием значения производной этой функции в некоторой точке c , промежуточной между точками a и b :

Выражения конечных разностей/частных функции через конечные разности/частные аргумента, наряду с (1), могут быть получены из (1) путем логарифмирования/ экспоненцирования аргумента/функции:

$$f(b) - f(a) = f'(c) \cdot c \cdot \ln\left(\frac{b}{a}\right), \quad (2)$$

$$\frac{f(b)}{f(a)} = \left[\exp\left(\frac{f'(c)}{f(c)}\right) \right]^{(b-a)}, \quad (3)$$

$$\frac{f(b)}{f(a)} = \left(\frac{b}{a}\right)^{\frac{f'(c) \cdot c}{f(c)}}. \quad (4)$$

Исчисление конечных разностей и частных адекватно, среди прочих, современным задачам экономического факторного анализа [3].

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ:

1. Гельфонд А.О. Исчисление конечных разностей. – М.: Наука, 1967. – 432 с.
2. Фихтенгольц Г.М. Курс дифференциального и интегрального исчисления. – СПб.: Лань, 1997. – 608 с.
3. Блюмин С.Л., Суханов В.Ф., Чеботарев С.В. Экономический факторный анализ. – Липецк: ЛЭГИ, 2004. – 148 с.

ОПЕРАТОРНЫЕ УРАВНЕНИЯ ДВИЖЕНИЯ СИСТЕМ ОБЩЕГО ВИДА, ВЗАИМОДЕЙСТВУЮЩИХ ЧЕРЕЗ УДАРЫ С ВЫДЕЛЕННЫМ ОБЪЕКТОМ

Крупенин В.Л.

*Институт машиноведения РАН
Москва, Россия*

1. Рассмотрим семейство стационарных склерономных линейных упруго-вязких систем с полной диссипацией энергии [1], обозначаемое далее $\mathbf{A} = \{\mathbf{A}_0; \mathbf{A}_1, \dots, \mathbf{A}_N\}$. Каждой из систем \mathbf{A}_r семейства \mathbf{A} отвечает поле перемещений $u_r(x_r, t) \in \mathbf{R}^3$, причем вектора $x_r \in \mathbf{X}_r \subset \mathbf{R}^3$ – суть векторные координаты точек систем \mathbf{A}_r ; $t \in \mathbf{R}$; $r=0, 1, \dots, N$.

Динамика всех членов семейства \mathbf{A} определяется системами матричных операторов динамической податливости [1] $\mathbf{L}^{(r)}(y_r, x_r; p)$, где p – оператор дифференцирования. Указанные опера-

торы имеют размерность $[3 \times 3]$ и ставят в соответствие силовым полям $\mathbf{f}_r(\mathbf{x}_r, t)$ $[\mathbf{x}_r \in \mathbf{X}_r]$ поля перемещений

$$\mathbf{u}_r(\mathbf{x}_r, t) = \mathbf{L}^{(r)}(\mathbf{y}_r, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}) \mathbf{f}_r(\mathbf{y}_r, t). \quad (1)$$

Физический смысл каждой компоненты симметричной матрицы $\mathbf{L}^{(r)}(\mathbf{y}_r, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}) = \|\mathbf{L}^{(r)}_{kl}\|$ ($k, l=1, 2, 3$) следующий.

Скалярный оператор $L^{(r)}_{kl}(\mathbf{y}_r, \mathbf{x}_r; \mathbf{p})$ ставит в соответствие k -й компоненте распределения силы \mathbf{f} ($f_{kr}(\mathbf{y}_r, t)$) l -ю компоненту перемещения $u_{lr}(\mathbf{x}_r, t)$.

Каждый оператор $L^{(r)}$ является, вообще говоря, интегро-дифференциальным оператором и строится либо при посредстве исходной системы уравнений движения и необходимых дополнительных (например, граничных) условий, либо - на основании обработки экспериментальных данных [2]. Отметим, что присутствие нелинейных сил обращает представление (1) в нелинейное операторное уравнение.

$$\mathbf{u}_r(t) = \mathbf{u}_0(\mathbf{x}_{0r}, t) - \mathbf{u}_r(\mathbf{x}_{r0}, t). \quad (2)$$

и обозначим $\Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)]$ силу удара в r -й ударной паре, причем здесь и далее индексация по времени обозначает дифференцирование. Теперь

Предположим теперь, что каждая из систем \mathbf{A}_r ($r=1, \dots, N$) соударяется с системой \mathbf{A}_0 следующим образом.

Пусть при $\mathbf{x}_r = \mathbf{x}_{r0}$ в каждой из систем \mathbf{A}_r сосредоточено по одному включению, содержащему точечные тела с сосредоточенными массами m_{r0} , и в то же время система \mathbf{A}_0 содержит N подобных включений при $\mathbf{x}_0 = \mathbf{x}_{0r}$, в которых сосредоточены точечные тела с массами m_{0r} ; $r=1, \dots, N$. Пусть далее тела с массами m_{r0} могут соударяться с телами, обладающими массами m_{0r} соответственно, так что объединенная система (семейство) \mathbf{A} содержит N сосредоточенных ударных пар. Введем относительные координаты

можно записать систему из $(N+1)$ -го операторного уравнения движения объединенной виброударной системы \mathbf{A} (ср.[1]):

$$\begin{aligned} \mathbf{u}_0(\mathbf{x}_0, t) &= \mathbf{L}^{(0)}(\mathbf{y}_0, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}) \{ \mathbf{f}_0(\mathbf{y}_0, t) - \sum \Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)] \delta(\mathbf{y}_0 - \mathbf{x}_{0r}) \}; \\ \mathbf{u}_r(\mathbf{x}_r, t) &= \mathbf{L}^{(r)}(\mathbf{y}_r, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}) \{ \mathbf{f}_r(\mathbf{y}_r, t) + \Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)] \delta(\mathbf{y}_r - \mathbf{x}_{r0}) \}, \end{aligned} \quad (3)$$

где $\delta(\mathbf{x})$ - δ -функция Дирака; суммирование ведется для $r=1, \dots, N$. При помощи (2) можно понизить размерность анализируемой системы. Проведя N вычитаний второго уравнения (3) из первого уравнения (3), получаем для относительных координат (2) при $r=1, \dots, N$

$$\mathbf{u}_r(t) = \mathbf{U}_{r0}(t) - \mathbf{L}^{(0)}(\mathbf{x}_{0r}, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}) \sum \Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)] - \mathbf{L}^{(r)}(\mathbf{x}_{r0}, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}) \Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)], \quad (4)$$

где обозначено: $\mathbf{U}_{r0}(t) = \mathbf{L}^{(0)}(\mathbf{y}_0, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}) \mathbf{f}_0(\mathbf{y}_0, t) - \mathbf{L}^{(r)}(\mathbf{y}_r, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}) \mathbf{f}_r(\mathbf{y}_r, t)$ - изменение относительных координат (2) в отсутствии ударов и введены операторы

$$L_k(0, r)(\mathbf{p}) = L^{(0)}(\mathbf{x}_{0r}, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}); L_{0r}(\mathbf{p}) = L^{(0)}(\mathbf{x}_{0r}, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}) + L^{(r)}(\mathbf{x}_{r0}, \mathbf{x}_r; \mathbf{p}).$$

Таким образом, соотношения (3) можно для удобства переписать и так:

$$\mathbf{u}_r(t) = \mathbf{U}_{r0}(t) - L_{0r}(\mathbf{p}) \Phi_r[\mathbf{u}_r(t), \mathbf{u}_r(t)] - L^{(0)}(\mathbf{x}_{0r}, \mathbf{x}_0; \mathbf{p}) \sum \Phi_k[\mathbf{u}_k(t), \mathbf{u}_k(t)], \quad (5)$$

причем суммирование осуществляется при $k \neq r$.

Выведенные соотношения - весьма общи, так как носят универсальный характер и описывают поведение представительного класса линейных между ударами систем. Если необходимые системы операторов динамической податливости и распределения внешних сил заданы, а гипотеза удара, определяющая функции Φ_k - конкретизирована, то, найдя из системы уравнений (4) представления относительных координат \mathbf{u}_{r0} , можно при помощи соотношений (3) найти перемещения любой точки семейства \mathbf{A} .

Работа выполнена при поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проекты 08-01-00181 и 08-08-00220).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ:

1. Babitsky V.I., Krupenin V.L. Vibration of Strongly Nonlinear Discontinuous Systems. - Berlin. Heidelberg, New York: Springer-Verlag, 2001. - 404 pp.
2. Широкополосные виброударные генераторы механических колебаний. // Веприк А.М., Вознюк А.Д., Крупенин В.Л., Чирков И. М.- Л: Машиностроение, 1987.-72 с.

О ПРИМЕНИМОСТИ УРАВНЕНИЯ ШРЕДИНГЕРА

Свирский М.С., Свирская Л.М.

*Челябинский государственный педагогический университет
Челябинск, Россия*

Как известно, основным уравнением нерелятивистской квантовой механики является уравнение Шредингера, которое в одномерном случае для стационарного состояния имеет вид

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + U\psi = E\psi$$

На с. 21 из [1] Ферми показал, что уравнение Шредингера (1) получается из волнового уравнения

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} - \frac{1}{V^2} \frac{d^2\psi}{dt^2} = 0, \quad (2)$$

где фазовая скорость

$$V = \frac{E}{\sqrt{2m(E-U)}}. \quad (3)$$

Однако, как известно, волновое уравнение (2) применимо только в случае однородной и изотропной среды, в которой фазовая скорость V является постоянной. Согласно (3) это возможно только в случае постоянной энергии E и постоянной потенциальной энергии U .

Отсюда следует, что для линейного гармонического осциллятора (ЛГО) с потенциальной

энергией $U = \frac{1}{2} m\omega^2 x^2$, которая не является постоянной, уравнение Шредингера (1) неприменимо. В случае ЛГО следует использовать обобщённое уравнение Шредингера:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + \frac{i\hbar}{2m} \frac{dP_x}{dx} \psi + U\psi = E\psi, \quad (4)$$

установленное нами в [2]. Уравнение (4) согласуется с постулатом Планка $E_n = n\hbar\omega$ и, следовательно (в отличие от обычного уравнения Шредингера (1)), с законами равновесного излучения.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ:

1. Ферми Э. Квантовая механика/ М.: Мир, 1965, 367 с.
2. Свирский М.С., Свирская Л.М. Материалы VIII международной научно-практической конференции «Вузовское преподавание: проблемы и перспективы». – Челябинск, 2007.

Экологические технологии**ГОДОВЫЕ ИЗМЕНЕНИЯ СОДЕРЖАНИЯ АЗОТА АММОНИЙНОГО В ВОДАХ РЕКИ СУСУИ**

Чайко А.А.

*Сахалинский государственный университет
Южно-Сахалинск, Россия*

Известно, что основным источником загрязнения водотоков азотом является сельское хозяйство, которое в то же время является и главным потребителем воды. На долю его приходится около 70% затрат пресной воды [1].

При внесении в почву удобрений часть их, так или иначе, вымывается с поверхностным стоком. В целях борьбы с потерями удобрений, ко-

торые таким образом не используются выращиваемыми культурами, а сносятся в водотоки, и необходимостью компенсировать эти потери, в почву вносятся избыточные количества удобрений с таким расчётом, чтобы при вымывании их части со стоком, в земле сохранялась необходимая их концентрация. Это приводит к дополнительному загрязнению водотоков и водоёмов органическими веществами. Скажем, условно, что если из 1 тонны удобрений, необходимой для получения планируемого урожая выращиваемой сельскохозяйственной культуры 2/3 выносятся в водотоки с поверхностным стоком, а лишь 1/3 используется растениями, то на поле вносят 3 тонны удобрений. Таким образом, при вымыва-