

М. Н. Феллер (Укр НИИМОД, Киев)

ЗАДАЧА РИКЬЕРА ДЛЯ ОДНОГО НЕЛИНЕЙНОГО УРАВНЕНИЯ, НЕ РАЗРЕШЕННОГО ОТНОСИТЕЛЬНО ИТЕРИРОВАННОГО ЛАПЛАСИАНА ЛЕВИ

For a nonlinear equation $f(U(x), \Delta_L^2 U(x)) = \Delta_L U(x)$ (Δ_L is an infinite-dimensional Laplacian) unresolved with respect to iterated infinite-dimensional Laplacian and for the Riquier problem for this equation, we give a method of solving.

Наведено метод розв'язання ітерованого рівняння $f(U(x), \Delta_L^2 U(x)) = \Delta_L U(x)$ (Δ_L — нескінченновимірний лапласіан), яке розв'язе відносно ітерованого нескінченнівимірного лапласіана, та задачі Рік'єра для такого рівняння.

В книге П. Леви [1], в которой положено начало теории уравнений математической физики для функций на бесконечномерных пространствах, встречаются бесконечномерные нелинейные дифференциальные уравнения: в ней приведено общее решение нелинейного уравнения, разрешенного относительно лапласиана Леви

$$\Delta_L U(x) = f(U(x)),$$

где $U(x)$ — искомая функция на гильбертовом пространстве, $f(\xi)$ — заданная функция одной переменной, а решение задачи Дирихле для такого уравнения сведено к решению задачи Дирихле для уравнения Лапласа — Леви.

Для решения нелинейного уравнения П. Леви использует полученное в [1] интересное свойство бесконечномерного лапласиана (см. ниже формулу (2)), из которого, в частности, следует, что лапласиан Леви в определенных функциональных классах является „дифференцированием“:

$$\Delta_L [U(x)V(x)] = \Delta_L U(x)V(x) + U(x)\Delta_L V(x).$$

Это свойство позволяет расширить арсенал исследуемых нелинейных уравнений. Так, в [2] предлагается метод решения нелинейного уравнения, не разрешенного относительно лапласиана Леви,

$$f(U(x), \Delta_L U(x)) = F(x),$$

где $U(x)$ — искомая, $F(x)$ — заданная функция на гильбертовом пространстве, $f(\xi, \eta)$ — заданная функция двух переменных, и решения задачи Дирихле для такого уравнения.

В [3] получено решение нелинейного уравнения, разрешенного относительно итерированного лапласиана Леви

$$\Delta_L^2 U(x) = f(U(x)),$$

где $U(x)$ — искомая функция на гильбертовом пространстве, $f(\xi)$ — заданная функция одной переменной, а решение задачи Рикьера для этого уравнения сводится к решению двух задач Дирихле для уравнения Лапласа — Леви

Настоящая статья посвящена решению нелинейного уравнения, не разрешенного относительно итерированного лапласиана Леви, но разрешенного относительно лапласиана Леви

$$f(U(x), \Delta_L^2 U(x)) = \Delta_L U(x),$$

где $U(x)$ — искомая функция на гильбертовом пространстве, $f(\xi, \eta)$ — заданная функция двух переменных, и решению задачи Рикьера для такого уравнения.

Отметим, что утверждения, приведенные в указанных выше работах и в данной статье, показывают сколь разительно отличаются теории бесконечномерных и n -мерных нелинейных дифференциальных уравнений.

1. Пусть H — счетномерное вещественное гильбертово пространство. Рассмотрим скалярные функции $F(x)$ на H , $x \in H$.

Лапласиан для функций на гильбертовом пространстве определен П. Леви [1]. Если функция $F(x)$ дважды сильно дифференцируема в точке x_0 , то лапласиан Леви определяется (если он существует) формулой

$$\Delta_L F(x_0) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x_0) f_k, f_k)_H, \quad (1)$$

где $F''(x)$ — гессиан функции $F(x)$, $\{f_k\}_1^\infty$ — выбранный ортонормированный базис в H (см., например, [4]).

Приведем упомянутое выше свойство лапласиана Леви, которое использовалось при решении нелинейных уравнений в [1–3]. Пусть функция

$$F(x) = f(U_1(x), \dots, U_m(x)),$$

где $f(u_1, \dots, u_m)$ — дважды непрерывно дифференцируемая функция m переменных в области значений $\{U_1(x), \dots, U_m(x)\}$ в R^m , $U_j(x)$ — дважды сильно дифференцируемые функции, и $\Delta_L U_j(x)$ существуют ($j = 1, \dots, m$). Тогда $\Delta_L F(x)$ существует и

$$\Delta_L F(x) = \sum_{j=1}^m \frac{\partial f}{\partial u_j} \Bigg|_{u_j = U_j(x)} \Delta_L U_j(x). \quad (2)$$

2. Рассмотрим нелинейное уравнение

$$f(U(x), \Delta_L^2 U(x)) = \Delta_L U(x), \quad (3)$$

где $f(\xi, \zeta)$ — заданная функция на R^2 .

Теорема. Пусть $f(\xi, \zeta)$ — дважды дифференцируемая функция двух переменных в области значений $\{U(x), \Delta_L^2 U(x)\}$ в R^2 , имеющая ограниченные частные производные. Если $\zeta = \omega(\xi, c_0)$ — решение обыкновенного дифференциального (нелинейного) уравнения

$$f'_\xi(\xi, \zeta) \frac{d\xi}{d\xi} + f'_\zeta(\xi, \zeta) = \frac{\zeta}{f(\xi, \zeta)}, \quad (4)$$

то решение уравнения (3) (в неявной форме) имеет вид

$$\Phi(U(x), \Psi_0(x), \Psi_1(x)) = \frac{1}{2} \|x\|_H^2, \quad (5)$$

где

$$\Phi(\xi, c_0, c_1) = \int \frac{d\xi}{f(\xi, \omega(\xi, c_0))} + c_1,$$

$\Psi_0(x), \Psi_1(x)$ — произвольные гармонические функции на H .

При этом

$$\Delta_L U(x) = f(U(x), \omega(U(x), \Psi_0(x))). \quad (6)$$

Если, к тому же, выражения (5), (6) разрешимы относительно $\Psi_0(x)$ и $\Psi_1(x)$ при значениях $U(x)$ и $\Delta_L U(x)$ на границе Γ , $\Psi_0|_{\Gamma} = \varphi_0(U|_{\Gamma}, \Delta_L U|_{\Gamma})$ ($\varphi_0(\xi, \eta)$ — функция на R^2), $\Psi_1|_{\Gamma} = \varphi_1(\|x\|_H^2|_{\Gamma}, U|_{\Gamma}, \Delta_L U|_{\Gamma})$, ($\varphi_1(\alpha, \xi, \eta)$ — функция на R^3), то решение задачи Рикьера

$$f(U(x), \Delta_L^2 U(x)) = \Delta_L U(x) \text{ в } \Omega,$$

$$U(x) = G_0(x), \quad \Delta_L U(x) = G_1(x) \text{ на } \Gamma,$$

где $\overline{\Omega} = \Omega \cup \Gamma$, Ω — ограниченная область пространства H с границей Γ , сводится к решению двух задач Дирихле для уравнений Лапласа — Леви

$$\Delta_L \Psi_0(x) = 0 \text{ в } \Omega, \quad \Psi_0|_{\Gamma} = \varphi_0(G_0(x), G_1(x)),$$

$$\Delta_L \Psi_1(x) = 0 \text{ в } \Omega, \quad \Psi_1|_{\Gamma} = \varphi_1(\|x\|_H^2|_{\Gamma}, G_0(x), G_1(x)).$$

Доказательство. Из (5), воспользовавшись формулой (2) при $m = 3$, имеем

$$\begin{aligned} \Delta_L \Phi(U, \Psi_0, \Psi_1) &= \Phi'_{\xi}(U, \Psi_0, \Psi_1) \Delta_L U + \Phi'_{c_0}(U, \Psi_0, \Psi_1) \Delta_L \Psi_0 + \\ &+ \Phi'_{c_1}(U, \Psi_0, \Psi_1) \Delta_L \Psi_1 = \frac{1}{2} \Delta_L \|x\|_H^2. \end{aligned}$$

Поскольку

$$\Phi'_{\xi}(\xi, c_0, c_1) = \frac{1}{f(\xi, \omega, (\xi, c_0))},$$

$$\Delta_L \Psi_0(x) = \Delta_L \Psi_1(x) = 0,$$

а согласно (1) $\Delta_L \|x\|_H^2 = 2$, то

$$\Delta_L U(x) = f(U(x), \omega(U(x), \Psi_0(x))).$$

Отсюда, воспользовавшись (дважды) формулой (2) при $m = 2$, получаем

$$\begin{aligned} \Delta_L^2 U &= f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) \Delta_L U + f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) \Delta_L \omega(U, \Psi_0) = \\ &= f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) \Delta_L U + \\ &+ f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) \left[\frac{\partial \omega(U, \Psi_0)}{\partial \xi} \Delta_L U + \frac{\partial \omega(U, \Psi_0)}{\partial c_0} \Delta_L \Psi_0 \right]. \end{aligned}$$

Поскольку $\Delta_L U(x) = f(U(x), \omega(U(x), \Psi_0(x)))$, а $\Delta_L \Psi_0(x) = 0$, то

$$\Delta_L^2 U = \left[f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) + f'_{\xi}(U, \omega(U, \Psi_0)) \frac{\partial \omega(U, \Psi_0)}{\partial \xi} \right] f(U, \omega(U, \Psi_0)).$$

Но согласно условию теоремы $\omega(\xi, c_0)$ удовлетворяет уравнению (4), т. е.

$$f'_{\xi}(\xi, \omega(\xi, c_0)) + f'_{\xi}(\xi, \omega(\xi, c_0)) \frac{\partial \omega(\xi, c_0)}{\partial \xi} = \frac{\omega(\xi, c_0)}{f(\xi, \omega(\xi, c_0))},$$

поэтому

$$\Delta_L^2 U(x) = \omega(U(x), \Psi_0(x)). \quad (7)$$

Подставляя (7) в (3), с учетом (6) получаем тождество.

Заключительное утверждение теоремы очевидно.

Пример 1. Найти решение уравнения

$$\left\{ U(x) \Delta_L^2 U(x) - \frac{[\Delta_L^2 U(x)]^n}{n U^n(x)} \right\}^{\frac{1}{2}} = \Delta_L U(x). \quad (8)$$

Для уравнения (8) $f(\xi, \zeta) = \sqrt{\xi \zeta - \frac{\zeta^n}{n \xi^n}}$, а уравнение (4) — это

$$[\xi^{n+2} - \xi \zeta^{n-1}] \frac{d\zeta}{d\xi} - \xi^{n+1} \zeta + \zeta^n = 0$$

и его решение $\zeta = c_0 \xi$. Поэтому $f(\xi, \omega(\xi, c_0)) = \sqrt{c_0 \xi^2 - \frac{c_0^n}{n}}$ и, значит,

$$\Phi(\xi, c_0, c_1) = \frac{1}{\sqrt{c_0}} \operatorname{Arch} \frac{\sqrt{n} \xi}{c_0^{(n-1)/2}} + c_1.$$

Воспользовавшись формулой (5), получим решение уравнения (8)

$$U(x) = \frac{\Psi_0^{(n-1)/2}(x)}{n^{1/2}} \operatorname{ch} \sqrt{\Psi_0(x)} \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} - \Psi_1(x) \right], \quad (9)$$

где $\Psi_0(x)$, $\Psi_1(x)$ — произвольные гармонические функции.

Пример 2. Решить задачу Риккера в единичном шаре для уравнения (8) при $n = 3$:

$$\left\{ U(x) \Delta_L^2 U(x) - \frac{[\Delta_L^2 U(x)]^3}{3 U^3(x)} \right\}^{\frac{1}{2}} = \Delta_L U(x), \quad (10)$$

$$\begin{aligned} U \|_{\|x\|_H=1}^2 &= (T(x - x_0), x - x_0)_H, \quad \Delta_L U \|_{\|x\|_H=1}^2 = \\ &= \sqrt{\frac{2}{3}} (T(x - x_0), x - x_0)_H^{3/2}, \end{aligned} \quad (11)$$

где T — положительный вполне непрерывный оператор в H , $x_0 \in H$, $\|x_0\|_H > 1$.

Согласно формуле (9) решение уравнения (10) имеет вид

$$U(x) = \frac{\Psi_0(x)}{\sqrt{3}} \operatorname{ch} \sqrt{\Psi_0(x)} \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} - \Psi_1(x) \right], \quad (12)$$

при этом согласно (6)

$$\Delta_L U(x) = \sqrt{\Psi_0(x) U^2(x) - \frac{1}{3} \Psi_0^3(x)}. \quad (13)$$

Из (12), (13) получаем

$$\Psi_0 \|_{\|x\|_H=1}^2 = (T(x - x_0), x - x_0)_H,$$

$$\Psi_0 \Big|_{\|x\|_H^2=1} = \frac{1}{2} - \frac{\operatorname{Arch} \sqrt{3}}{(T(x-x_0), x-x_0)_H^{1/2}}.$$

Поскольку согласно (1)

$$\Delta_L(T(x-c_0), x-x_0)_H = 2 \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (Tf_k, f_k)_H,$$

а T — вполне непрерывный оператор, то

$$\Delta_L(T(x-x_0), x-x_0)_H = 0.$$

По формуле (2) при $m=1$ имеем $\Delta_L \varphi(T(x-x_0), x-x_0)_H = 0$, $\varphi(u)$ — функция на R^1 . Поэтому решения задач Дирихле в единичном шаре для уравнений Лапласа — Леви имеют вид:

для задачи $\Delta_L \Psi_0(x) = 0$, $\Psi_0 \Big|_{\|x\|_H^2=1} = (T(x-x_0), x-x_0)_H$:

$$\Psi_0(x) = (T(x-x_0), x-x_0)_H, \quad (14)$$

для задачи $\Delta_L \Psi_1(x) = 0$, $\Psi_1 \Big|_{\|x\|_H^2=1} = \frac{1}{2} - \frac{\operatorname{Arch} \sqrt{3}}{(T(x-x_0), x-x_0)_H^{1/2}}$:

$$\Psi_1(x) = \frac{1}{2} - \frac{\operatorname{Arch} \sqrt{3}}{(T(x-x_0), x-x_0)_H^{1/2}}. \quad (15)$$

Подставляя (14) и (15) в (12), получаем решение задачи (10), (11):

$$U(x) = (T(x-x_0), x-x_0)_H \left\{ \operatorname{ch} \frac{1}{2} (T(x-x_0), x-x_0)_H^{1/2} [\|x\|_H^2 - 1] + \right. \\ \left. + \sqrt{\frac{2}{3}} \operatorname{sh} \frac{1}{2} (T(x-x_0), x-x_0)_H^{1/2} [\|x\|_H^2 - 1] \right\}.$$

1. Леви П. Конкретные проблемы функционального анализа. — М.: Наука, 1967. — 512 с.
2. Феллер М. Н. Об одном нелинейном уравнении, не разрешенном относительно лапласиана Леви // Укр. мат. журн. — 1996. — 48, № 5. — С. 719–721.
3. Феллер М. Н. Задача Рикьера для нелинейного уравнения, разрешенного относительно интегрированного лапласиана Леви // Там же. — 1998. — 50, № 11. — С. 1574–1577.
4. Феллер М. Н. Бесконечномерные эллиптические уравнения и операторы типа П. Леви // Успехи мат. наук. — 1986. — 41, № 4. — С. 97–140.

Получено 17.01.97