

Представление резольвенты бигармонического оператора

Г.Е. БЕРИКХАНОВА

Семипалатинский государственный педагогический институт, Семей, Казахстан
e-mail: gulnazezhen@mail.ru

Аннотация

В работе изучается решение задачи Дирихле для бигармонического уравнения в круге. В работе даны формулы резольвенты корректно разрешимых краевых задач для бигармонических операторов в круге.

1 Вспомогательные утверждения и доказательство теорем

Рассмотрим задачу Дирихле для бигармонического уравнения в круге Ω

$$\Delta^2 W(x, y) = f(x, y), (x, y) \in \Omega, \quad (1)$$

с граничными условиями

$$\begin{cases} W(x, y)|_{\partial\Omega} - L(\Delta^2 W)|_{\partial\Omega} = 0, \\ \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} W(x, y)|_{\partial\Omega} - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\Delta^2 W)|_{\partial\Omega} = 0, \end{cases} \quad (2)$$

Пусть $h(x, y)$ произвольная четыре раза дифференцируемая в круге Ω функция. Введем новую функцию

$$I(x, y) = \int_{\Omega} \int_{\Omega} G(x, y, \xi, \eta) \Delta_{\xi, \eta}^2 h(\xi, \eta) d\xi d\eta,$$

где $\Delta_{\xi, \eta} = \frac{\partial^2}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2}{\partial \eta^2}$ - оператор Лапласа по переменным ξ, η . Тогда справедливы следующие теоремы.

Теорема 1. *Для любого непрерывного оператора L отображающего пространство $\{f\}$ в множество $\{h\}$ гладких функции задачи (1) - (2) имеет единственное устойчивое решение при всех допустимых правых частях f .*

Теорема 2. *Если уравнение (1) при всех допустимых правых частях f с некоторыми дополнительными условиями имеет единственное устойчивое решение, то найдется непрерывный оператор L , отображающий пространство $\{f\}$ в множество $\{h\}$ гладких функции, такой что дополнительные условия примут вид (2).*

Нам удобно вместо $L(f)$ писать $(Lf)(x, y)$ и считать L - линейным оператором. Оператор, соответствующий задаче (1) - (2) обозначим через A_L . Тогда A_0 соответствует задаче Дирихле. В следующей теореме дано представление резольвенты оператора A_L .

Теорема 3. *Если L - линейный непрерывный оператор из теоремы 4 и 5, то резольвента оператора A_L имеет вид*

$$\begin{aligned} (A_L - \lambda I)^{-1} f(x, y) &= (A_0 - \lambda I)^{-1} f(x, y) - \\ &- \int_{\partial\Omega} \left\{ \left(A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \right) \left(\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} L A_0 (A_0 - \lambda I)^{-1} f(\xi, \eta) \right) - \right. \\ &\left. - \left(A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \right) \left(L A_0 (A_0 - \lambda I)^{-1} f(\xi, \eta) \right) \right\} ds_{\xi, \eta} \end{aligned}$$

Согласно теореме 3 для вычисления резольвенты на произвольном элементе f достаточно уметь вычислять значения резольвенты на конкретных функциях $\Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta)$ и $\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta)$ при $(\xi, \eta) \in \partial\Omega$.

Доказательство. Удобно ввести следующие обозначения

$$\begin{aligned} u(x, y) &= (A_0 - \lambda I)^{-1} f(x, y), \\ v(x, y, \xi, \eta) &= A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta), \\ g(\xi, \eta) &= LA_0 (A_0 - \lambda I)^{-1} f(\xi, \eta), \\ W(x, y) &= u(x, y) - \int_{\partial\Omega} \left[v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right] ds_{\xi,\eta} \end{aligned}$$

Покажем, что $\Delta^2 W = \lambda W + f$. Действительно, рассмотрим

$$\begin{aligned} \Delta^2 W &= \Delta^2 u - \Delta^2 \int_{\partial\Omega} \left[v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right] ds_{\xi,\eta} = \\ &= \lambda u + f - \int_{\partial\Omega} \left[\Delta^2 v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta^2 v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right] ds_{\xi,\eta} \end{aligned}$$

Поскольку $A_L p(x, y) = \Delta^2 p(x, y)$ при $p \in D(A_L)$, то

$$\begin{aligned} \Delta^2 A_L (A_L - \lambda I)^{-1} &= \Delta^2 \left(I + \lambda (A_L - \lambda I)^{-1} \right) = \\ &= \Delta^2 + \lambda \Delta^2 (A_L - \lambda I)^{-1} = \Delta^2 + \lambda A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \end{aligned}$$

Вспомогая также, что $\Delta_{x,y}^2 \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) = 0$, $(x, y) \in \Omega$ можем записать соотношение

$$\begin{aligned} \Delta^2 W &= \lambda u + f - \lambda \int_{\partial\Omega} \left[v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right] ds_{\xi,\eta} = \\ &= \lambda W + f \end{aligned}$$

Таким образом, функция W удовлетворяет требуемому дифференциальному соотношению $\Delta W = \lambda W + f$. Остается проверить граничные условия вида (2). Для этого рассмотрим разность

$$\begin{aligned} & [W - L\Delta^2 W]_{\partial\Omega} = \\ &= \left[u - \int_{\partial\Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} - \right. \\ & \quad \left. - L(\lambda W + f) \right]_{\partial\Omega} = - \left[\int_{\partial\Omega} \left(A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\ & \quad \left. \left. - A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} \right]_{\partial\Omega} - L(\lambda u + f)_{\partial\Omega} + \\ & \quad + \left(\lambda L \int_{\partial\Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} = \\ &= - \left(\int_{\partial\Omega} \left(\Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} - \\ & \quad - \left[\lambda \int_{\partial\Omega} \left((A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\ & \quad \left. \left. - (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} \right] \Big|_{\partial\Omega} - L(\lambda u + f)_{\partial\Omega} + \\ & \quad + \left(\lambda L \int_{\partial\Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi,\eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} \end{aligned}$$

По свойству функции Грина последнее соотношение запишем в виде

$$\begin{aligned} [W - L\Delta^2 W] \Big|_{\partial\Omega} &= g(\xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} - \\ &- \left[\lambda \int_{\partial\Omega} \left((A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\ &- \left. \left. (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right] \Big|_{\partial\Omega} - L(\lambda u + f) \Big|_{\partial\Omega} + \\ &+ \left(\lambda L \int_{\partial\Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} \end{aligned}$$

Заметим, что $g(\xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} = L(\lambda u + f) \Big|_{\partial\Omega}$, так как

$$\lambda u + f = \lambda (A_0 - \lambda I)^{-1} f + f = A_0 (A_0 - \lambda I)^{-1} f$$

С другой стороны, функции $(A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta)$, $(A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \in D(A_L)$ и поэтому удовлетворяют соответствующим краевым условиям

$$\begin{aligned} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} &= LA_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} \\ (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} &= LA_L (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \Big|_{\partial\Omega} \end{aligned}$$

Поэтому

$$\begin{aligned} \lambda \int_{\partial\Omega} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) ds_{\xi, \eta} \Big|_{\partial\Omega} &= \\ &= L \left(\lambda \int_{\partial\Omega} v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} \\ \lambda \int_{\partial\Omega} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) ds_{\xi, \eta} \Big|_{\partial\Omega} &= \\ &= L \left(\lambda \int_{\partial\Omega} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial\Omega} \end{aligned}$$

поскольку L - линейный оператор.

Следовательно, выполняется одно из краевых условий (2)

$$[W - L\Delta^2 W] \Big|_{\partial\Omega} = 0$$

Теперь проверим, выполнение второго из краевых условия (2). Для этого рассмотрим

разность

$$\begin{aligned}
& \left[\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} W(x, y) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\Delta^2 W) \right] \Big|_{\partial \Omega} = \left[\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} u - \right. \\
& \left. - \int_{\partial \Omega} \left(\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial^2}{\partial \bar{n}_{x,y} \partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} - \right. \\
& \quad \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\lambda W + f) \right] \Big|_{\partial \Omega} \\
& = - \left[\int_{\partial \Omega} \left(\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right] \Big|_{\partial \Omega} - \\
& \quad \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\lambda u + f) \right] \Big|_{\partial \Omega} + \\
& + \left(\lambda \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \int_{\partial \Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial \Omega} = \\
& \quad = - \left(\int_{\partial \Omega} \left(\Delta_{\xi, \eta} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \frac{\partial^2}{\partial \bar{n}_{x,y} \partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial \Omega} - \\
& \quad - \left[\lambda \int_{\partial \Omega} \left(\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right] \Big|_{\partial \Omega} - \\
& \quad \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\lambda u + f) \right] \Big|_{\partial \Omega} + \\
& + \left(\lambda \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \int_{\partial \Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial \Omega}
\end{aligned}$$

По свойству функции Грина последнее соотношение запишем в виде

$$\begin{aligned}
& \left[\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} W - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \Delta^2 W \right] \Big|_{\partial \Omega} = \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} g(\xi, \eta) \Big|_{\partial \Omega} - \\
& - \left[\lambda \int_{\partial \Omega} \left(\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right] \Big|_{\partial \Omega} - \\
& \quad \left. - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\lambda u + f) \right] \Big|_{\partial \Omega} + \\
& + \left(\lambda \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \int_{\partial \Omega} \left(v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} g(\xi, \eta) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) \right) ds_{\xi, \eta} \right) \Big|_{\partial \Omega}
\end{aligned}$$

Заметим, что $\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} g(\xi, \eta) \Big|_{\partial \Omega} = \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\lambda u + f) \Big|_{\partial \Omega}$, так как

$$\lambda u + f = \lambda (A_0 - \lambda I)^{-1} f + f = A_0 (A_0 - \lambda I)^{-1} f$$

С другой стороны, функции $\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta)$, $\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi, \eta}} \Delta_{\xi, \eta} G(x, y, \xi, \eta) \in D(A_L)$ и поэтому удовлетворяют соответствующим

щим краевым условиям

$$\begin{aligned} & \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \right|_{\partial \Omega} = \\ & = \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \right|_{\partial \Omega} \\ & \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \right|_{\partial \Omega} = \\ & = \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L A_L (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \right|_{\partial \Omega} \end{aligned}$$

Поэтому

$$\begin{aligned} & \lambda \int_{\partial \Omega} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) ds_{\xi,\eta} \Big|_{\partial \Omega} = \\ & = \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \left(\lambda \int_{\partial \Omega} v(x, y, \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} g(\xi, \eta) ds_{\xi,\eta} \right) \right|_{\partial \Omega} \\ & \lambda \int_{\partial \Omega} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} (A_L - \lambda I)^{-1} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} \Delta_{\xi,\eta} G(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) ds_{\xi,\eta} \Big|_{\partial \Omega} = \\ & = \left. \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L \left(\lambda \int_{\partial \Omega} \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{\xi,\eta}} v(x, y, \xi, \eta) g(\xi, \eta) ds_{\xi,\eta} \right) \right|_{\partial \Omega} \end{aligned}$$

поскольку L - линейный оператор. Следовательно, выполняется одно из краевых условий (2)

$$\left[\frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} W(x, y) - \frac{\partial}{\partial \bar{n}_{x,y}} L(\Delta^2 W) \right] \Big|_{\partial \Omega} = 0$$

Теорема полностью доказана.

Литература

- [1] Базаров М.Б., Сафаров И.И., Шокин Ю.И. Численное моделирование колебаний диссипативно однородных и неоднородных механических систем. Новосибирск: Изд-во СО РАН, 1996. 189 с.
- [2] Березин Ф.А., Фаддеев Л.Д. Замечание об уравнении Шредингера с сингулярным потенциалом // Дан СССР. - 1961. - Т.137, N5. - С. 1011-1014.
- [3] Садовничий В.А., Любишкин В.А. Конечномерные возмущения дискретных операторов и формулы следов // Функц. анализ и его приложения, 1986. т.20, N3, С. 55-65.