

МИНИСТЕРСТВО ОБРАЗОВАНИЯ И НАУКИ РЕСПУБЛИКИ КАЗАХСТАН
КОМИТЕТ НАУКИ
ИНСТИТУТ МАТЕМАТИКИ И МАТЕМАТИЧЕСКОГО МОДЕЛИРОВАНИЯ

МЕЖДУНАРОДНАЯ НАУЧНАЯ КОНФЕРЕНЦИЯ

«АКТУАЛЬНЫЕ ПРОБЛЕМЫ МАТЕМАТИКИ И МАТЕМАТИЧЕСКОГО МОДЕЛИРОВАНИЯ»

посвящается 50-летию создания

Института математики и механики АН КазССР

Алматы 1–5 июня 2015 года

ТЕЗИСЫ ДОКЛАДОВ

Алматы – 2015

значения:

$$\begin{aligned}\lambda_1 &= -1,025199890 \cdot 10^{-3}, & \lambda_2 &= -1,655432837 \cdot 10^{10}, \\ \lambda_3 &= -1,025199890 \cdot 10^{-3}, & \lambda_4 &= -1,652313352 \cdot 10^{10}, \\ \lambda_5 &= -1,025199890 \cdot 10^{-3}, & \lambda_6 &= -1,591840475 \cdot 10^{10}.\end{aligned}\quad (5)$$

Все корни характеристического уравнения вещественные и отрицательные, поэтому для системы (3) выполняется оценка

$$\|W(t, \tau)\| \leq \Phi_0 \exp[-\alpha(t-\tau)] \quad (6)$$

для любых $0 \leq t \leq \tau < \infty$, где Φ_0 и α положительные постоянные, а под $\|W(t, \tau)\|$ понимается норма матрицы Коши [6].

Итак, если матрица Коши удовлетворяет неравенству (6), то возмущение не накапливается, а возмущённые и невозмущённые движения стремятся к стационарному предельному режиму.

Литература

1. Anderson D.L., Hart R.S. An Earth model based on free oscillations and body waves. J.Geoph. Res. // 1976. – Vol.81, No. 8. – P. 1461–1475.
2. Бухгольц Н.Н. Основной курс теоретической механики. Ч.II. 6-е изд. – М.: Наука. – 1972. – 332 с.
3. Мелентьев П.В. Приближённые вычисления. – М.: Физматхиз. – 1962. – 336 с.
4. Ерсанов Ж.С., Калыбаев А.А. Общая теория вращения Земли. – М.: Наука. – 1984. – 254 с.
5. Ерсанов Ж.С., Калыбаев А.А.. Точное решение задачи о динамической уравновесенности Земли // Вестник АН Каз. ССР, 1975, №3, с. 20–29.
6. Демин В.Г. Применение теории В.В. Румянцева об устойчивости по отношению к частям переменных в задачах небесной механики // Космические исследования. – Т. 2, вып. 5. – 1965. – 716 с.

УДК 517.951

Кошанов Б.Д., Кулимбек Ж.К.

Институт математики и математического моделирования, Казахстан, Алматы

koshanov@list.ru, k.zhazira.93@mail.ru

Внешняя трехмерная задача Дирихле для бигармонического уравнения

Для того, чтобы краевая задача для бигармонического уравнения в области D_e , внешней по отношению к ограниченной области D с кусочно-гладкой границей S , имела единственное решение, в постановке задачи помимо краевого условия следует добавить условие на бесконечности. Таким условием является требование регулярности решения на бесконечности.

Определение 1. В трехмерном случае функция $u(x)$ называется регулярной на бесконечности, если при достаточно большом $r \geq r_0$, где $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$, выполнены неравенства

$$|u| \leq \frac{A}{r}, \left| \frac{\partial u}{\partial x} \right| \leq \frac{A}{r^2}, \left| \frac{\partial u}{\partial y} \right| \leq \frac{A}{r^2}, \left| \frac{\partial u}{\partial z} \right| \leq \frac{A}{r^2},$$

$$|\Delta u| < \frac{A}{r^3}, \left| \frac{\partial}{\partial n} \Delta u \right| < \frac{A}{r^4},$$

где $A > 0$ – некоторая постоянная.

Исследуется для уравнения Пуассона следующая задача Дирихле:

$$\begin{aligned}\Delta u &= -f(x), |x| < 1, \\ u|_S &= \varphi_0(x), |x| = 1.\end{aligned}$$

Имеет место теорема.

Теорема. Функция Грина для внутренней [3] и для внешней задачи Дирихле для уравнения Лапласа в единичном шаре представима в виде:

$$G_{2,3}(x, y) = \frac{1}{4\pi} \frac{1}{|x-y|} - \frac{1}{4\pi} \frac{1}{|x||y| - \frac{|y|}{|x|}}.$$

Рассмотрим следующую задачу Дирихле для бигармонического уравнения:

$$\Delta^2 u = -f(x), \quad x \in D_e, \quad (1)$$

$$u|_S = \varphi_0(x), \quad x \in S, \quad (2)$$

$$\frac{\partial u}{\partial n}|_S = \varphi_1(x), \quad x \in S, \quad (3)$$

$$u \text{ регулярна на бесконечности.} \quad (4)$$

Определение 2. Будем называть классическим решением задачи (1)-(4) регулярную на бесконечности функцию $u(x) \in C^{(4)}(D_e) \cap C(\bar{D}_e)$, удовлетворяющую уравнению (1) в области D_e и граничному условию (2)-(3).

Если функция $f(x)$ финитна и непрерывна дифференцируема в D_e , а функция $\varphi_0(x), \varphi_1(x)$ непрерывна на поверхности S , то существует единственное классическое решение задачи (3)-(5) [1,2]:

$$\begin{aligned}u(x) = \int_S (G \frac{\partial \Delta u}{\partial n} - \varphi_0(x) \frac{\partial \Delta G}{\partial n}) dS_x + \int_S (\Delta G \frac{\partial \varphi_1}{\partial n} - \\ - \Delta u \frac{\partial G}{\partial n}) dS_x - \int_{D_e} G(x, y) f(y) dV_y. \quad (5)\end{aligned}$$

Для того, чтобы построить функцию $G(x, y)$, достаточно решить задачу для гармонического слагаемого $v(x, y)$:

$$\begin{cases} \Delta^2 v = 0, \quad x \in D_e, \\ v|_S = -\frac{1}{4\pi r}, \quad x \in S, \\ \frac{\partial v}{\partial n}|_S = \varphi_1(x), \quad x \in S, \\ v \rightarrow 0 \text{ на бесконечности.} \end{cases} \quad (6)$$

Литература

- Свешников А.Г., Боголюбов А.Н., Кравцов В.В. Лекции по математической физике. - Москва: Изд-во Московского ун-та, 1998.
- Владимиров В.С. Уравнения математической физики. - Москва: Наука. Главная редакция физико-математической литературы, 1981.
- Кальменов Т.Ш., Кошанов Б.Д., Немченко М.Ю. Представление функции Грина задачи Дирихле для полигармонических уравнений в шаре // Доклады Российской Академии Наук. - 2008.- Т. 421, № 3. - С. 305-307.