

Б. РЫСБАЙУЛЫ, А. Т. БАЙМАНКУЛОВ, Г. И. МАХАМБЕТОВА

ОБРАТНАЯ ЗАДАЧА КОНДУКТИВНОГО РАСПРОСТРАНЕНИЯ ТЕПЛА В ОДНОРОДНОЙ СРЕДЕ

Экспериментальное изучение и определение коэффициентов теплопроводности, влагопроводности и т.д. в промерзающих почвах и тонкодисперсных горных породах – чрезвычайно сложная задача. Ее решение зависит не только от технических трудностей экспериментального изучения, сколько от методических, непосредственно обусловленных сложной физической природой рассматриваемого явления. Недостаток сведений о физических и физико-химических причинах, вызывающих миграцию влаги при промерзании, а также процессах, которые ее сопровождают, не позволяет пока получить надежные методы количественных оценок этого явления. В серии работ [1-5] были изучены численными методами эти явления. Там же были разработаны методика решения распространения тепла и влаги в многослойной области. Известно, что, не зная решение прямой задачи, нельзя взяться за решение обратной задачи. После выхода в свет выше указанных работ открылся путь, теперь смело можно взяться за решение обратной задачи. Следует отметить, что самым сложным вопросом является определение коэффициента теплопроводности, в фазовой зоне. Учитывая непосредственную связь между фазовым составом воды в грунте и теплопроводностью, Г. А. Мартынов [6] предлагает, что на коэффициент теплопроводности влияет много параметров и записывает его следующей форме:

$$\lambda = F\left(\frac{\lambda_m}{\lambda_T}, \omega, \omega_{ncс}, \omega_n(\vartheta)\right).$$

Здесь λ_T и λ_m – соответственно коэффициенты теплопроводности талого и полностью мерзлого грунта; $\omega_n(\vartheta)$ – количество незамерзшей воды; $\omega_{ncс}$ – количество прочно связанной воды. В этой работе приводится приближенный метод, с помощью которой определяется коэффициент теплопроводности грунта.

1. Постановка задачи

$$\gamma_0 C \frac{\partial \theta}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda \frac{\partial \theta}{\partial z} \right), \quad (1)$$

$$\theta|_{z=0} = T_1, \quad \lambda \frac{\partial \theta}{\partial z} \Big|_{z=H} + \alpha(\theta - T_{взд}) \Big|_{z=H} = 0, \quad (2)$$

$$\theta|_{t=0} = \theta_0(z), \quad 0 \leq z \leq H,$$

$$\theta|_{z=H} = \theta_1(t), \quad 0 \leq t \leq T. \quad (3)$$

Требуется определить коэффициент теплопроводности λ .

Численное решение задачи (1)-(3) будем искать из минимума функционала:

$$J(\lambda) = \int_0^T [\theta(H, t, \lambda) - \theta_1(t)]^2 dt.$$

Зададим начальное приближение $\lambda_0(z)$. Следующие приближенное решение $\lambda_{n+1}(z)$ будем вычислять методом простых итераций:

$$\lambda_{n+1}(z) = \lambda_n(z) - \beta J'(\lambda_n(z)),$$

здесь β – достаточно малое число, $J'(\lambda_n)$ – градиент функционала $J(\lambda)$. Коэффициенты $\lambda_n(z)$ и $\lambda_{n+1}(z)$ удовлетворяют системе (1) – (3). Обозначим

$$\theta(\lambda_{n+1}) - \theta(\lambda_n) = \delta\theta, \quad \lambda_{n+1} - \lambda_n = \delta\lambda.$$

Тогда для перемещения получаем задачу:

$$\gamma_0 c \frac{\partial \delta\theta}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial z} \left[\delta\lambda \frac{\partial \theta(\lambda_{n+1})}{\partial z} + \lambda_n \frac{\partial \delta\theta}{\partial z} \right],$$

$$\delta\theta|_{z=0} = 0,$$

$$\left(\delta\lambda \frac{\partial \theta(\lambda_{n+1})}{\partial z} + \lambda_n \frac{\partial \delta\theta}{\partial z} \right) \Big|_{z=H} + \alpha \delta\theta \Big|_{z=H} = 0,$$

$$\delta\theta|_{t=0} = 0, \quad \delta\theta|_{z=H} = 0.$$

2. Градиент функционала

Умножим (1) на $\psi dz dt$ и проинтегрируем по z и t в области $Q = (0, H) \times (0, T)$. После несложных преобразований получим сопряженную задачу:

$$\gamma_0 c \frac{\partial \psi}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_n \frac{\partial \psi}{\partial z} \right) = 0,$$

$$\psi(T, z) = 0, \psi(t, 0) = 0,$$

$$\lambda_n \frac{\partial \psi}{\partial z} \Big|_{z=H} = -2(\theta(H, t, \lambda_n) - \theta_1(t)).$$

Вычислим приращение функционала

$$J(\lambda + \delta\lambda) - J(\lambda) =$$

$$2 \int_0^T \delta\theta(\theta(H, t, \lambda_n) - \theta_1(t)) dt + \int_0^T (\delta\theta)^2 dt.$$

Используя уравнение, начально-краевые условия сопряженной задачи выводим, что

$$J(\lambda + \delta\lambda) - J(\lambda) =$$

$$= \int_0^T \int_0^H \delta\lambda \frac{\partial \theta(\lambda_n)}{\partial z} \Big] \frac{\partial \psi(\lambda_n)}{\partial z} dz dt +$$

$$+ \int_0^T \int_0^H \delta\lambda \frac{\partial \delta\theta(\lambda_n)}{\partial z} \Big] \frac{\partial \psi(\lambda_n)}{\partial z} dz dt + \int_0^T (\delta\theta)^2 dt.$$

Две последние слагаемые в правой части последнего равенства имеют второй порядок малости. Тогда получаем следующий градиент функционала:

$$\nabla J(\lambda(z)) = \int_0^H dz \int_0^T \frac{\partial \theta(z, t)}{\partial z} \cdot \frac{\partial \psi(z, t)}{\partial z} dt.$$

3. Алгоритм решения задачи

1) Пусть приближение $\lambda_n(z)$ известно

2) Решается прямая задача

$$\gamma_0 c \frac{\partial \theta^n}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_n \frac{\partial \theta^n}{\partial z} \right), \quad (4)$$

$$\lambda_n \frac{\partial \theta^n}{\partial z} \Big|_{z=H} + \alpha(\theta^n - T_{\text{взд}}) \Big|_{z=H} = 0, \quad (5)$$

$$\theta^n(0, t) = T_1, \theta^n(z, 0) = \theta_0(z) \quad (6)$$

и определяется $\frac{\partial \theta(z, t)}{\partial z}$ и $\theta(H, t, \lambda_n)$.

3) Решается сопряженная задача

$$\gamma_0 c \frac{\partial \psi^n}{\partial t} = - \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_n \frac{\partial \psi^n}{\partial z} \right), \quad (7)$$

$$\psi^n(T, z) = 0, \psi^n(t, 0) = 0, \quad (8)$$

$$\lambda_n \frac{\partial \psi^n}{\partial z} \Big|_{z=H} = -2(\theta(H, t, \lambda_n) - \theta_1(t)). \quad (9)$$

4) Вычисляется градиент функционала

$$\nabla J(\lambda(z)) = \int_0^H dz \int_0^T \frac{\partial \theta^n(z, t)}{\partial z} \cdot \frac{\partial \psi^n(z, t)}{\partial z} dt.$$

5) Следующее приближение коэффициента теплопроводности определяется по формуле:

$$\lambda_{n+1}(z) = \lambda_n(z) - \beta \nabla J(\lambda_n(z)), \beta > 0.$$

4. Априорные оценки прямой задачи

Теорема 1. Для решение задачи (4)-(6) справедливо оценка

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \gamma_0 c \|\theta^n\|^2 + \int_0^T \int_0^H \left\| \sqrt{\lambda_n} \frac{\partial \theta^n}{\partial z} \right\|^2 dz dt + \frac{\alpha}{2} \int_0^T (\theta^n(H, t))^2 dt \leq \\ & \max_t \max_z |\theta(z, t)| = M < \infty \\ & \leq \frac{\alpha}{2} \int_0^T T_{\text{взд}}^2(t) dt + \frac{1}{2} \gamma_0 c \|\theta_0^n\|^2 = c_1. \quad (10) \end{aligned}$$

Теорема 2. Для решение задачи (7)-(9) справедливо оценка

$$\gamma_0 c \int_0^H (\psi^n)^2 dz + \frac{1}{2} \int_0^T \int_0^H \lambda_n \left(\frac{\partial \psi^n}{\partial z} \right)^2 dz dt \leq C_2 < \infty, \quad (11)$$

На основе (10) и (11) получаем, что

$$\begin{aligned} |\nabla J(\lambda(z))| &= \int_0^H \int_0^T \frac{\partial \theta^n}{\partial z} \frac{\partial \psi^n}{\partial z} dz dt \leq \\ & \leq \left(\int_0^T \int_0^H \left(\frac{\partial \theta^n}{\partial z} \right)^2 \cdot \lambda_n dz dt \right)^{1/2} \times \\ & \times \left(\int_0^T \int_0^H \lambda_n \left(\frac{\partial \psi^n}{\partial z} \right)^2 dz dt \right)^{1/2} \frac{1}{\lambda_n} \leq c_3. \end{aligned}$$

Теорема 3. Последовательность $\{\lambda_n\}$ сходится к одному пределу и ограничено сверху и снизу положительной константой.

Теорема 4. Последовательность $\{J(\lambda_n)\}$ является монотонно убывающей и ограничено сверху положительной константой.

ЛИТЕРАТУРА

1. Адамов А.А. Процессы протаивания грунта // Доклады НАН РК. 2007. №1. С. 16-19.

2. Жумагулов Б.Т., Рысбайұлы Б., Адамов А.А. Сходимость разностной схемы для обобщенной задачи Стефана конвективного распространения влаги // Вестник НАН РК. 2007. №5. С. 30-41.

3. Рысбайұлы Б., Адамов А.А. Исследование измененной теплоемкости фазовой зоны в многослойном грунте // Доклады НАН РК. 2007. №4. С. 14-17.

4. Рысбайұлы Б., Адамов А.А. Исследование теплопроводности фазовой зоны в многослойном грунте // Вестник НАН РК. 2007. №4. С. 30-33.

5. Рысбайұлы Б., Адамов А.А. Зависимость влаги от толщины слоя при промерзаний многослойного грунта //

Известия НАН РК. Серия физика, математика. 2007. №5. С. 15-18.

6. Мартынов Г.А. Тепло- и влагоперенос в промерзающих и оттаивающих грунтах. Основы геокриологии (мерзловедения). М., 1959. Под. ред. Н. А. Цытович. Гл. VI. С. 153-192.

7. Чудновский А.Ф. Теплообмен в дисперсных средах. М.: Гостехиздат, 1954. 444 с.

Резюме

Жұмыста жылудың топырақта таралу есебі қарастырылады. Топырақтың жылу өткізгіштік коэффициентін анықтайтын итерациалық тәсіл ұсынылады және оның жинақтылығы дәлелденеді.

Поступила 2.12.07г.