

ОБ ОДНОМ ПОДХОДЕ ПРИ МОДЕЛИРОВАНИИ ПРОЦЕССА ПЕРЕНОСА

А.А. Уралиев, Г.К. Керимкулова

Институт автоматизации и информационных технологий НАН КР, Кыргызстан

Общепринятая математическая модель изотермического переноса влаги была предложена Л.А.Ричардсом еще в 30-е годы прошлого столетия. Она состоит из уравнения сохранения массы и движения, которые имеют вид:

$$w = -k_k \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{p}{\gamma} \right) + k_k, \quad (1)$$

$$\frac{\partial(\gamma\theta)}{\partial t} + \frac{\partial(\gamma w)}{\partial z} = F, \quad (2)$$

где $0 \leq z \leq L_z, t \in (0; T_0]$.

Здесь $\gamma = \rho g$ – удельная масса влаги, $[ML^{-2}T^{-2}]$; ρ – плотность влаги, $[ML^{-3}]$; g – ускорение силы тяжести, $[LT^{-2}]$; L – вертикальная ось, направленная вниз $[L]$; t – время, $[T]$; θ – объемная влажность грунта [безразмерная величина]; k_k – коэффициент влагопроводимости, $[LT^{-1}]$; p – капиллярное давление, $[ML^{-1}T^{-2}]$; w – вектор скорости передвижения влаги, $[LT^{-1}]$; F – функция, определяющая разность между площадной инфильтрацией и испарением и др. возмущающими факторами, которая зависит от временно-пространственных координат (t, z) , $[ML^{-2}T^{-3}]$.

Проведя обезразмеривание и необходимую подстановку [1], получим систему:

$$w = f \theta_z + k, \quad (3)$$

$$\theta_t + w_z = F. \quad (4)$$

Здесь, согласно аппарату группового анализа считаем, что переменные θ, w – зависимые, т.е. искомые, t, z – независимые, а f, k и F – произвольные функции.

Инфинитезимальный оператор имеет вид

$$X = \xi^0 \frac{\partial}{\partial t} + \xi^1 \frac{\partial}{\partial z} + \eta^0 \frac{\partial}{\partial \theta} + \eta^1 \frac{\partial}{\partial w}, \quad (5)$$

где $\xi^0, \xi^1, \eta^0, \eta^1$ – некоторые неизвестные функции от (t, z, θ, w) , дифференцируемые от своих аргументов, подлежащие определению.

Далее проводим групповой анализ дифференциальных уравнений (3)–(4), аналогичный проведенному в работе [2]. Прделав все необходимые вычисления, получим определяющие уравнения относительно координаты оператора X .

$$\frac{Xf}{f} = 2\xi_z^1 - \xi_t^1, \quad (6)$$

$$\eta = \left(\eta^0 + \xi_z^1 - \xi_t^1 \right) (w - k) + f \eta_z^1 + Xk, \quad (7)$$

$$\eta_{\theta\theta} = 0, \quad (8)$$

$$\eta_t^0 + F \cdot \left(\eta^0 - \xi_t^1 \right) - \left(\eta^0 + \xi_z^1 - \xi_t^1 \right) \cdot k_z + \left(f \cdot \eta_z^1 \right)_z + (Xk)_z = XF, \quad (9)$$

$$2 \cdot \eta_{\theta z}^0 + \xi_{zz}^1 + \eta_z^1 \cdot \frac{f_{\theta}}{f} + \left[- \left(\xi_z^1 - \xi_t^1 \right) \cdot k_{\theta} + \xi^1 \cdot k_{z\theta} + \eta^0 \cdot k_{\theta\theta} \right] \cdot \frac{1}{f} - \xi_t^1 \cdot \frac{1}{f} = 0, \quad (10)$$

при этом показано, что координаты ξ^0, ξ^1, η^0 имеют вид $\xi^0 = \xi^0(t), \xi^1 = \xi^1(t, z)$ и $\eta^0 = \eta^0(t, z, \theta)$. А

Xf , Xk и XF означает результат действия оператором X на функций f , k и F , соответственно.

Рассмотрим коэффициент теплопроводности в форме предложенной С.Ф.Аверьяновым [2]:

$$k = \psi(z) \cdot \alpha(\theta). \quad (11)$$

Тогда согласно [1] функция f из (5) имеет вид

$$f = \psi(z) \cdot m(\theta). \quad (12)$$

Здесь в (11) и (12) функции ψ , α , m являются произвольными функциями от своих указанных аргументов.

В силу (12) из (6) получим, что

$$\xi^1 \frac{\psi_z}{\psi} + \eta \frac{m_\theta}{m} = 2\xi_z^1 - \xi_t^0. \quad (13)$$

Заметим, что из (13) надо рассмотреть случаи:

$$I. m_\theta = 0; \quad (14)$$

$$II. m_\theta \neq 0. \quad (15)$$

I. Пусть выполняется условие (14), т.е.

$$m = c, \quad (16)$$

где c – некоторая отличная от нуля постоянная интегрирования $c \neq 0$.

В силу (14) из (13) имеем:

$$\xi^1 \frac{\psi_z}{\psi} = 2\xi_z^1 - \xi_t^0. \quad (17)$$

Учитывая (17) из (10), получим:

$$c \left(2\eta_{\theta z}^0 + \xi_{zz}^1 \right) - \frac{\xi_t^0}{\psi} + \xi_z^1 \alpha_\theta + \eta \alpha_{\theta\theta} = 0. \quad (18)$$

В силу (8) функцию η представим в виде

$$\eta = A(t, z)\theta + B(t, z), \quad (19)$$

где A , B – некоторые дифференцируемые функции от перечисленных аргументов.

Подставляя (19) в (18), получим:

$$A(t, z)\theta \alpha_{\theta\theta} + B(t, z)\alpha_{\theta\theta} + \xi_z^1 \alpha_\theta + c(2A_z + \xi_{zz}^1) - \frac{\xi_t^0}{\psi} = 0. \quad (20)$$

Здесь необходимо рассмотреть следующие случаи:

$$1) \theta \alpha_{\theta\theta} = \bar{c} \alpha_\theta, \quad \text{если } A \neq 0; \quad (21)$$

$$2) \theta \alpha_{\theta\theta} = \bar{c}, \quad \text{если } A = 0; \quad (22)$$

$$3) \alpha_{\theta\theta} = \bar{c} \alpha_\theta, \quad \text{если } B \neq 0; \quad (23)$$

$$4) \alpha_{\theta\theta} = \bar{c}, \quad \text{если } B = 0; \quad (24)$$

$$5) \alpha_\theta = \bar{c}, \quad \text{если } \xi_z^1 \neq 0, \quad (25)$$

где \bar{c} – некоторая отличная от нуля постоянная.

Подставляя (11), (12), (16), (17) и (19) в (9) имеем:

$$\begin{aligned} & (A\psi)_z \theta \alpha_\theta + (B\psi)_z \alpha_\theta + \left[\xi^1 \psi_{zz} - \left(A - \xi_t^0 \right) \psi_z \right] \alpha + [A_t + c(\psi A_z)_z] \theta + \\ & + B_t + F \left(A - \xi_t^0 \right) + c(\psi B_z)_z = XF. \end{aligned} \quad (26)$$

В данной работе ограничимся выполнением условия (21). Решая это уравнение имеем:

$$\alpha = \begin{cases} \tilde{c}\theta^{\bar{c}+1} + \tilde{c}, & \text{если } \bar{c} \neq -1, \\ \tilde{c} \ln \theta + \tilde{c}, & \text{если } \bar{c} = -1, \end{cases} \quad (27)$$

где \tilde{c}, \tilde{c} – некоторые постоянные интегрирования, причем $\tilde{c} \neq 0$.

Подставляя (27) в (20) и (26) отдельно выделим следующие подслучаи:

$$\text{а) } \bar{c} = 1; \quad (28)$$

$$\text{б) } \bar{c} = -1; \quad (29)$$

$$\text{в) } \bar{c} \neq \pm 1. \quad (30)$$

Пусть выполняется условие (28). Из (27) имеем

$$\alpha = \tilde{c}\theta^2 + \tilde{c}. \quad (31)$$

Подставляя (31) в (20) и расщепляя по θ , получим

$$A(t, z) + \xi_z^1 = 0, \quad 2\tilde{c}B(t, z) + c \left(2A_z + \xi_{zz}^1 \right) - \frac{\xi_t^1}{\psi} = 0. \quad (32)$$

При подстановке (31) в (26) из условия разрешимости имеем:

$$\begin{aligned} 2(A\psi)_z + \xi_{zz}^1 - \left(A - \xi_t^0 \right) \psi_z &= 0, \quad 2\tilde{c}(B\psi)_z + A_t + c(\psi A_z)_z = 0, \\ \tilde{c} \left[\xi_{zz}^1 - \left(A - \xi_t^0 \right) \psi_z \right] + B_t + F \left(A - \xi_t^0 \right) + c(B_z \psi)_z &= XF. \end{aligned} \quad (33)$$

Из (32) находим

$$A(t, z) = -\xi_z^1, \quad B(t, z) = \frac{1}{2\tilde{c}} \left(c \xi_{zz}^1 + \frac{\xi_t^1}{\psi} \right) \quad (34)$$

и подставляя это в первое уравнение системы (33), получим

$$\left(\xi_{zz}^1 \right)_z - 2 \left(\xi_z^1 \right)_z + \xi_t^0 \psi_z = 0. \quad (35)$$

Учитывая (17) из уравнения (35) видно, что оно удовлетворяется автоматически. Заметим что, при условии (34) второе уравнение системы (33) превращается в тождество.

Если же уравнение (17) решим относительно ξ_z^1 , считая ψ и ξ_t^0 известными, то приходим к следующему выражению

$$\xi_z^1 = \varphi_1(z)\gamma(t) + \varphi_2(z)\xi_t^0, \quad (36)$$

где φ_1 и φ_2 – функции от z , а функция γ зависит от t , причем функции $\gamma(t)$ и ξ_t^0 линейно-независимы или один из них равен нулю.

Пусть $\gamma(t)$ и ξ_t^0 линейно-независимы. Подставляя (36) в (17), получим

$$\left[\varphi_1(z) \frac{\psi_z}{\psi} - 2\varphi_1'(z) \right] \gamma(t) + \left[\varphi_2(z) \frac{\psi_z}{\psi} - 2\varphi_2'(z) + 1 \right] \xi_t^0 = 0,$$

откуда, используя условия линейно-независимости функции $\gamma(t)$ и ξ_t^0 , имеем

$$\varphi_1 \frac{\psi_z}{\psi} - 2\varphi_1' = 0, \quad \varphi_2 \frac{\psi_z}{\psi} - 2\varphi_2' + 1 = 0$$

или решая их относительно ψ , получим

$$\psi(z) = \chi_1 \varphi_1^2(z), \quad \psi(z) = \chi_2 \varphi_2^2(z) e^{-\int \frac{dz}{\varphi_2(z)}}, \quad (37)$$

где χ_1, χ_2 – некоторые ненулевые постоянные числа. Приравнявая их, находим

$$\varphi_2(z) = \frac{\varphi_1(z)}{2} \int \frac{dz}{\varphi_1(z)}. \quad (38)$$

Итак, имеем

$$\xi^1 = \varphi_1(z)\gamma(t) + \frac{\varphi_1(z)}{2} \int \frac{dz}{\varphi_1(z)} \xi_t^0. \quad (39)$$

Объясним, как надо использовать представление (39).

Сначала следует выбрать функции $\gamma(t)$ и ξ_t^0 , при выборе может быть три случая:

α) $\gamma(t)$ и ξ_t^0 – отличны от нуля и линейно-независимы;

β) $\xi_t^0 = 0$;

γ) $\gamma(t) = 0$.

Рассмотрим первый случай. Здесь нам необходимо субъективно взять три функции $\gamma(t)$, ξ_t^0 , $\varphi_1(z)$, и далее подставляя их в (39) получим ξ^1 .

В случае β) субъективно берем функции $\gamma(t)$, $\varphi_1(z)$ и из (39) аналогично имеем ξ^1 .

В последнем случае, субъективно взяв ξ_t^0 , $\varphi_1(z)$ из (36) также получим ξ^1 .

Для применения выше сказанных замечаний, продемонстрируем следующий случай:

$$\xi_t^0 = 2, \quad \gamma(t) = \beta t, \quad (40)$$

где β – некоторое ненулевое постоянное число. Здесь функции 2 и βt линейно-независимы, т.е. выполняется случай α). В качестве $\varphi_1(z)$ берем

$$\varphi_1(z) = 1. \quad (41)$$

Подставляя ξ_t^0 , $\gamma(t)$ и $\varphi_1(z)$ в (39), имеем

$$\xi^1 = \beta t + z. \quad (42)$$

В силу (41) из (37) имеем

$$\psi(z) = \tilde{c}. \quad (43)$$

Подставляя (42) в (34), получим

$$A(t, z) = -1, \quad B(t, z) = \frac{\beta}{2\tilde{c}\tilde{c}}. \quad (44)$$

Для простоты записи обозначим

$$M = \frac{\beta}{2\tilde{c}\tilde{c}}. \quad (45)$$

Учитывая (40), (42)-(44) из (33), имеем

$$XF = -3F. \quad (46)$$

Интегрируя по t первое уравнение системы (40), получим

$$\xi_t^0 = 2t.$$

Здесь мы учли замечание по поводу переноса по времени. Решением уравнения (46) является

$$F(t, z) = t^{-\frac{3}{2}} \bar{F}(\xi), \quad (47)$$

где

$$\xi = \frac{z}{\sqrt{t}} - \beta\sqrt{t} \quad (48)$$

и $\bar{F}(\bullet)$ – произвольная функция от одной переменной.

В силу (44) и (45) из (19) напомним

$$\overset{0}{\eta} = -\theta + M. \quad (49)$$

Подставляя (16), (31), (42), (43) (47) и (49) из (7) найдем

$$\overset{1}{\eta} = (-1 + 1 - 2) \left[w - \tilde{c}(\tilde{c}\theta^2 + \tilde{c}) \right] + \tilde{c}(-\theta + M)2\tilde{c}\theta = -2w + \beta\theta + N. \quad (50)$$

Здесь использовали соотношение (45) и

$$N = 2\tilde{c}\tilde{c}. \quad (51)$$

Напишем соответствующий инфинитезимальный оператор

$$X = 2t \frac{\partial}{\partial t} + (\beta t + z) \frac{\partial}{\partial z} + (-\theta + M) \frac{\partial}{\partial \theta} + (-2w + \beta\theta + N) \frac{\partial}{\partial w}.$$

Найдем инварианты этого оператора, для этого решим ОДУ

$$\frac{dt}{2t} = \frac{dz}{\beta t + z} = \frac{d\theta}{-\theta + M} = \frac{dw}{-2w + \beta\theta + N}.$$

Инвариантами будут

$$J_1 = \frac{z}{\sqrt{t}} - \beta\sqrt{t}, \quad J_2 = (\theta - M)\sqrt{t}, \quad J_3 = tw - \beta t(\theta - M) - \frac{\beta M + N}{2}t. \quad (52)$$

С помощью инвариантов напишем представление решения:

$$\begin{aligned} \theta(t, z) &= \frac{1}{\sqrt{t}} \bar{\theta}(\xi) + M, \\ w(t, z) &= \frac{1}{t} \bar{w}(\xi) + \frac{\beta}{\sqrt{t}} \bar{\theta}(\xi) + \frac{\beta M + N}{2}, \end{aligned} \quad (53)$$

где ξ определяется согласно (48) и $\bar{w}(\xi)$ и $\bar{\theta}(\xi)$ новые искомые функции от одной переменной. При этом произвольные функции имеют вид:

$$k = \psi \alpha(\theta) = \tilde{c}(\tilde{c}\theta^2 + \tilde{c}) = \tilde{c} \left[\tilde{c} \left(\frac{1}{\sqrt{t}} \bar{\theta}(\xi) + M \right)^2 + \tilde{c} \right], \quad f = \psi m(\theta) = \tilde{c}c. \quad (54)$$

и функция $F(t, z)$ определяется (47).

Подставляем (47), (48), (53) и (54) в (3), (4)

$$\bar{w} = \tilde{c}c\bar{\theta}_\xi + \tilde{c}\tilde{c}(\theta)^2, \quad -\frac{1}{2}\bar{\theta} - \frac{\xi}{2}\bar{\theta}_\xi + \bar{w}_\xi = \bar{F}. \quad (55)$$

Итак, мы продемонстрировали, как использовать представление (36). Точно так же можно получить другое преобразование, выбрав функции $\overset{0}{\xi}_t, \gamma(t), \varphi_1(z)$.

Преобразованная модель представлена в виде вполне определенной и корректно поставленной системы уравнений. Она является эквивалентной к начальной модели изучаемого процесса. С целью прогнозирования процесса переноса влаги в моделируемом объекте, необходимо с помощью данных, полученных путем экспериментальных измерений и/или наблюдений, образовать начальные, краевые и внутренние условия.

Литература

1. Жылчиев Н.М., Рыскелдиева Н.Б., Уралиев А.А. Математическое моделирование одномерного движения влаги в почвогрунте // Вестник Иссык-Кульского университета. – Каракол, 2004, №11. – С. 44–51.
2. Полубаринова-Кочина П.Я. Теория движения грунтовых вод. – М.: Наука, 1977. –644с.
3. Изотермическое передвижение влаги в зоне аэрации. – Л.: Гидрометеиздат, 1972/ Пер. с англ. Ю.Н.Никольского / Под ред. С.Ф.Аверьянова.
4. Матвеев Н.М. Методы интегрирования обыкновенных дифференциальных уравнений. – М.: Высшая школа, 1967. –564 с.