



**ПОСТРОЕНИЕ ДИСКРЕТНОГО ПРИБЛИЖЕННОГО
РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНОЙ СИСТЕМЫ ДИНАМИКИ
ДВУХФАЗНЫХ ГРУНТОВЫХ СРЕД**

Ключевые слова: нелинейная система, дифференциальная модель динамики двухфазных грунтовых сред, обобщенное решение, метод конечных элементов, оценка дискретного по времени приближенного обобщенного решения.

Настоящая статья является продолжением темы, получившей развитие в [1], где для нелинейной дифференциальной модели динамики двухфазных грунтовых сред на основании метода Галеркина сформулировано обобщенное решение и получена оценка погрешности непрерывного по времени приближенного обобщенного решения. Далее предложены построение и исследование полностью дискретного приближенного обобщенного решения рассматриваемой начально-краевой задачи [1, 2]. Система уравнений записана в виде

$$\rho_{\text{СК}}(1-m) \frac{\partial^2 w_{\text{СК}}}{\partial t^2} + P(w) \frac{\partial}{\partial t} (w_{\text{СК}} - w_{\text{В}}) - (Aw_{\text{СК}})(w_{\text{СК}}) - M^{\text{В}} \frac{1-m}{m} [(1-m) \text{grad div } w_{\text{СК}} + m \text{grad div } w_{\text{В}}] = F_1, \quad (1)$$

$$\rho_{\text{В}} m \frac{\partial^2 w_{\text{В}}}{\partial t^2} + P(w) \frac{\partial}{\partial t} (-w_{\text{СК}} + w_{\text{В}}) - M^{\text{В}} [(1-m) \text{grad div } w_{\text{СК}} + m \text{grad div } w_{\text{В}}] = F_2, \quad (2)$$

где $w_{\text{СК}}(x, y, t) = (u_{\text{СК}}(x, y, t), v_{\text{СК}}(x, y, t))^T$, $w_{\text{В}}(x, y, t) = (u_{\text{В}}(x, y, t), v_{\text{В}}(x, y, t))^T$, $(x, y, t) \in \Omega_T$, $\Omega_T = \Omega \times (0, T]$, $u_{\text{СК}}, v_{\text{СК}}$ — горизонтальная и вертикальная составляющие вектора смещений для скелета грунта; $u_{\text{В}}, v_{\text{В}}$ — соответствующие составляющие вектора смещений жидкости; $\rho_{\text{СК}}, \rho_{\text{В}}$ — плотности минеральных частиц скелета грунта и поровой жидкости соответственно (плотность водонасыщенного грунта $\rho = \rho_{\text{СК}}(1-m) + \rho_{\text{В}}m$); m — пористость; $M^{\text{В}}$ — модуль упругости жидкости. Матрица $P(w)$ имеет вид

$$P(w) = \rho_{\text{В}} g m^2 \begin{pmatrix} K_{\phi, x}^{-1}(w) & 0 \\ 0 & K_{\phi, y}^{-1}(w) \end{pmatrix}, \quad (3)$$

где $K_{\phi, x}, K_{\phi, y}$ — коэффициенты фильтрации в направлении осей x и y соответственно, зависящие от вектор-функции $w(x, y, t) = (w_{\text{СК}}(x, y, t), w_{\text{В}}(x, y, t))^T$; A — оператор теории упругости

$$(Aw_{\text{СК}})(w_{\text{СК}}) = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \sigma_x + \frac{\partial}{\partial y} \tau_{xy} \\ \frac{\partial}{\partial x} \tau_{xy} + \frac{\partial}{\partial y} \sigma_y \end{pmatrix}, \quad (x, y, t) \in \Omega_T,$$

где

$$\sigma_x = \lambda(w_{\text{ск}}) \left(\frac{\partial u_{\text{ск}}}{\partial x} + \frac{\partial v_{\text{ск}}}{\partial y} \right) + 2\mu(w_{\text{ск}}) \frac{\partial u_{\text{ск}}}{\partial x},$$

$$\sigma_y = \lambda(w_{\text{ск}}) \left(\frac{\partial u_{\text{ск}}}{\partial x} + \frac{\partial v_{\text{ск}}}{\partial y} \right) + 2\mu(w_{\text{ск}}) \frac{\partial v_{\text{ск}}}{\partial y}, \quad \tau_{xy} = \mu(w_{\text{ск}}) \left(\frac{\partial u_{\text{ск}}}{\partial y} + \frac{\partial v_{\text{ск}}}{\partial x} \right),$$

коэффициенты Ламе $\lambda(w_{\text{ск}})$, $\mu(w_{\text{ск}})$ зависят от производных компонент вектор-функции $w_{\text{ск}}(x, y, t)$ по пространственным переменным и имеют вид

$$\lambda(w_{\text{ск}}) = b_1(x, y) K \left(x, y, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial x}, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial y} \right), \quad \mu(w_{\text{ск}}) = b_2(x, y) K \left(x, y, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial x}, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial y} \right); \quad (4)$$

$$F_1(x, y, t) = (F_{11}(x, y, t), F_{12}(x, y, t))^T, \quad F_2(x, y, t) = (F_{21}(x, y, t), F_{22}(x, y, t))^T,$$

где F_{ij} , $i, j=1, 2$, — заданные функции.

Начальные условия:

$$w_{\text{ск}}(x, y, 0) = W_{\text{ск}}^0(x, y), \quad \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial t}(x, y, 0) = W_{\text{ск}}^1(x, y), \quad (x, y) \in \bar{\Omega},$$

$$w_{\text{в}}(x, y, 0) = W_{\text{в}}^0(x, y), \quad \frac{\partial w_{\text{в}}}{\partial t}(x, y, 0) = W_{\text{в}}^1(x, y), \quad (x, y) \in \bar{\Omega}. \quad (5)$$

Краевые условия:

$$w_{\text{ск},n}(x, y, t) = 0, \quad w_{\text{ск},s}(x, y, t) = 0, \quad (x, y, t) \in \Gamma_1 \times (0, T], \quad (6)$$

$$\sigma_n = S(x, y, t), \quad \tau_s = T(x, y, t), \quad (x, y, t) \in \Gamma_2 \times (0, T], \quad (7)$$

$$\frac{M^{\text{в}}}{m} [(1-m)\text{div } w_{\text{ск}} + m\text{div } w_{\text{в}}] = \Psi(x, y, t), \quad (x, y, t) \in \partial\Omega \times (0, T], \quad (8)$$

где $\Gamma_1 \cup \Gamma_2 = \partial\Omega$; $w_{\text{ск},n}$, $w_{\text{ск},s}$ — нормальная и касательная составляющие вектора смещений скелета грунта $w_{\text{ск}}$; σ_n , τ_s — соответствующие составляющие вектора напряжений.

Предполагаем, что граница $\partial\Omega$, а также функции $K_{\phi,x}^{-1}(w)$, $K_{\phi,y}^{-1}(w)$, $F_{ij}(x, y, t)$,

$b_i(x, y)$, $i, j=1, 2$, $K \left(x, y, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial x}, \frac{\partial w_{\text{ск}}}{\partial y} \right)$, $W_{\text{ск}}^0(x, y)$, $W_{\text{в}}^0(x, y)$, $W_{\text{ск}}^1(x, y)$, $W_{\text{в}}^1(x, y)$, $S(x, y, t)$, $T(x, y, t)$, $\Psi(x, y, t)$ обладают достаточной гладкостью [1].

Положим Z — множество вектор-функций $w(x, y, t) = (w_{\text{ск}}(x, y, t), w_{\text{в}}(x, y, t))^T = (w_1(x, y, t), w_2(x, y, t))^T = (w_{11}(x, y, t), w_{12}(x, y, t), w_{21}(x, y, t), w_{22}(x, y, t))^T$, удовлетворяющих главному краевому условию (6), компоненты которых принадлежат пространству $W_2^1(\Omega) \forall t \in (0, T]$, их производные по времени

$\frac{\partial^2 w_{ij}}{\partial t^2}(x, y, t)$, $i, j=1, 2$, $\forall t \in (0, T]$, $\frac{\partial w_{ij}}{\partial t}(x, y, 0)$, $i, j=1, 2$, вместе с $w_{ij}(x, y, 0)$,

$i, j=1, 2$, принадлежат $W_2^1(\Omega)$, смешанные производные $\frac{\partial^2 w_{ij}}{\partial x \partial t} = \frac{\partial^2 w_{ij}}{\partial t \partial x}$, $\frac{\partial^2 w_{ij}}{\partial y \partial t} =$

$= \frac{\partial^2 w_{ij}}{\partial t \partial y}$, $i, j=1, 2$, «почти всюду» и принадлежат $L_2(\Omega)$. Предполагается также, что

вектор-функции из $Z \forall t \in (0, T]$ не удовлетворяют условию

$$w_1 \equiv 0, \quad \text{div } w_2 \equiv 0, \quad (x, y) \in \bar{\Omega}. \quad (9)$$

Множеству Z_0 принадлежат вектор-функции $q(x, y) = (q_1(x, y), q_2(x, y))^T = (q_{11}(x, y), q_{12}(x, y), q_{21}(x, y), q_{22}(x, y))^T$, которые удовлетворяют однородному главному краевому условию (6), а их компоненты принадлежат пространству $W_2^1(\Omega)$ и не удовлетворяют условию (9).

Согласно [1] обобщенным решением начально-краевой задачи (1), (2), (5)–(8) является вектор-функция $w(x, y, t) \in Z$, удовлетворяющая следующим интегральным соотношениям:

$$m \left(\frac{\partial^2 w}{\partial t^2}, q \right) + \bar{m} \left(w; \frac{\partial w}{\partial t}, q \right) + a(w_1; w, q) = \langle \bar{F}, q \rangle \quad \forall q \in Z_0, \quad \forall t \in (0, T], \quad (10)$$

$$\langle w(x, y, 0), q(x, y) \rangle = \langle \tilde{W}^0(x, y), q(x, y) \rangle \quad \forall q \in Z_0, \quad (11)$$

$$\left\langle \frac{\partial w}{\partial t}(x, y, 0), q(x, y) \right\rangle = \langle \tilde{W}^1(x, y), q(x, y) \rangle \quad \forall q \in Z_0. \quad (12)$$

Здесь

$$m \left(\frac{\partial^2 w}{\partial t^2}, q \right) = \iint_{\Omega} \left[\rho_{\text{CK}}(1-m) \left(\frac{\partial^2 w_1}{\partial t^2}, q_1 \right) + \rho_{\text{B}} m \left(\frac{\partial^2 w_2}{\partial t^2}, q_2 \right) \right] d\Omega, \quad (13)$$

$$\bar{m} \left(w; \frac{\partial w}{\partial t}, q \right) = \iint_{\Omega} \left(P(w) \frac{\partial}{\partial t} (w_1 - w_2), q_1 - q_2 \right) d\Omega, \quad (14)$$

$$a(w_1; w, q) = \mathbf{W}_1(w_1; w_1, q_1) + \mathbf{W}_2(w, q), \quad (15)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{W}_1(w_1; w_1, q_1) = & \iint_{\Omega} \left[\lambda(w_1) \left(\frac{\partial w_{11}}{\partial x} + \frac{\partial w_{12}}{\partial y} \right) \left(\frac{\partial q_{11}}{\partial x} + \frac{\partial q_{12}}{\partial y} \right) + \right. \\ & \left. + 2\mu(w_1) \left(\frac{\partial w_{11}}{\partial x} \frac{\partial q_{11}}{\partial x} + \frac{\partial w_{12}}{\partial y} \frac{\partial q_{12}}{\partial y} \right) + \mu(w_1) \left(\frac{\partial w_{11}}{\partial y} + \frac{\partial w_{12}}{\partial x} \right) \left(\frac{\partial q_{11}}{\partial y} + \frac{\partial q_{12}}{\partial x} \right) \right] d\Omega, \quad (16) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{W}_2(w, q) = & M^{\text{B}} \iint_{\Omega} \left[\frac{(1-m)^2}{m} \operatorname{div} w_1 \operatorname{div} q_1 + (1-m) \operatorname{div} w_2 \operatorname{div} q_1 + \right. \\ & \left. + (1-m) \operatorname{div} w_1 \operatorname{div} q_2 + m \operatorname{div} w_2 \operatorname{div} q_2 \right] d\Omega, \end{aligned}$$

$$\tilde{W}^0(x, y) = (W_{\text{CK}}^0(x, y), W_{\text{B}}^0(x, y))^T, \quad \tilde{W}^1(x, y) = (W_{\text{CK}}^1(x, y), W_{\text{B}}^1(x, y))^T, \quad (17)$$

$\langle \xi, q \rangle = \iint_{\Omega} (\xi, q) d\Omega$ — скалярное произведение в пространстве $L_2(\Omega)$.

Для существования интегралов в (10)–(12) достаточно, чтобы функции принадлежали следующим пространствам [3]:

$$K_{\phi, x}^{-1}(w), K_{\phi, y}^{-1}(w), F_{ij}(x, y, t) \in L_{\infty}(\Omega), \quad i, j = 1, 2;$$

$$b_i(x, y), K \left(x, y, \frac{\partial w_{\text{CK}}}{\partial x}, \frac{\partial w_{\text{CK}}}{\partial y} \right) \in W_2^1(\Omega), \quad i = 1, 2;$$

$$S(x, y, t), T(x, y, t) \in L_{\infty}(\Gamma_2); \quad \Psi(x, y, t) \in L_{\infty}(\partial\Omega) \quad \forall t \in (0, T];$$

$$\tilde{W}^0(x, y), \tilde{W}^1(x, y) \in L_{\infty}(\Omega).$$

Приближенное обобщенное решение задачи (10)–(12) находится методом конечных элементов в конечно-измеримом пространстве $Z^N \subset Z$ [1]. Для этого область $\bar{\Omega}$ разбивается на треугольные элементы $\bar{e}_i : (\bar{\Omega} = \bigcup_{i=1}^I \bar{e}_i, e_i \cap e_j = \emptyset, i \neq j, i, j = \overline{1, I})$. Любую вектор-функцию $w^N \in Z^N$ можно представить в виде

$$w^N(x, y, t) = \sum_{i=1}^{N'} \alpha_i(t) \Phi_i(x, y), \quad (18)$$

где N' — количество базисных функций, отвечающих всем узловым точкам в разбиении области $\bar{\Omega}$; $\alpha_i(t), i = \overline{1, N'}$, — функции, интегрируемые вместе со второй производной на $[0, T]$; $\{\Phi_i\}_{i=1}^{N'}$ — базис пространства Z_t^N , получаемого из Z^N фиксированием $\forall t \in [0, T]$.

Базис подпространства $Z_0^N \subset Z_0$ совпадает с базисом $\{\Phi_i\}_{i=1}^{N'}$ пространства Z_t^N , т.е. любая вектор-функция $q^N(x, y) \in Z_0^N$ может быть представлена в виде

$$q^N(x, y) = \sum_{i=1}^{N'} \beta_i \Phi_i(x, y), \quad (19)$$

где β_i — константы.

Приближенное обобщенное решение задачи (10)–(12) $w^N \in Z^N$ удовлетворяет следующим интегральным соотношениям:

$$m \left(\frac{\partial^2 w^N}{\partial t^2}, q^N \right) + \bar{m} \left(w^N; \frac{\partial w^N}{\partial t}, q^N \right) + a(w_1^N; w^N, q^N) = \langle \bar{F}, q^N \rangle, \\ w^N(x, y, t) \in Z^N, \forall q^N(x, y) \in Z_0^N, \forall t \in (0, T], \quad (20)$$

$$\langle w^N(x, y, 0), q^N \rangle = \langle \tilde{W}^0(x, y), q^N \rangle \forall q^N(x, y) \in Z_0^N, \quad (21)$$

$$\left\langle \frac{\partial w^N(x, y, 0)}{\partial t}, q^N \right\rangle = \langle \tilde{W}^1(x, y), q^N \rangle \forall q^N(x, y) \in Z_0^N. \quad (22)$$

Для вектор-функции вида $v = (v_1, v_2)^T = (v_{11}, v_{12}, v_{21}, v_{22})^T$ определим следующие нормы и полунормы:

$$\|v\|_{L_2(\Omega)}^2 = \iint_{\Omega} (v, v) d\Omega = \|v_1\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|v_2\|_{L_2(\Omega)}^2, \quad \|v\|_{H_0^1(\Omega)}^2 = \|v_1\|_{H_0^1(\Omega)}^2 + \|v_2\|_{H_0^1(\Omega)}^2,$$

$$\|v_i\|_{L_2(\Omega)}^2 = \iint_{\Omega} [v_{i1}^2 + v_{i2}^2] d\Omega,$$

$$\|v_i\|_{H_0^1(\Omega)}^2 = \iint_{\Omega} \left[\left(\frac{\partial v_{i1}}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial v_{i1}}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial v_{i2}}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial v_{i2}}{\partial y} \right)^2 \right] d\Omega, \quad i = 1, 2;$$

$$\|v\|_{W_2^1(\Omega)}^2 = \|v\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|v\|_{H_0^1(\Omega)}^2; \quad \|v\|_{W_2^0(\Omega)}^2 = \|v\|_{L_2(\Omega)}^2;$$

$$\|v_{ij}\|_{L_\infty(\Omega)} = \sup_{(x, y) \in \Omega} |v_{ij}(x, y)|, \quad i, j = 1, 2;$$

$$\|v\|_{W_2^k(\Omega)}^2 = \sum_{|\alpha| \leq k} \|D^\alpha v\|_{L_2(\Omega)}^2; \quad D^\alpha v = \frac{\partial^{|\alpha|} v}{\partial x^{\alpha_1} \partial y^{\alpha_2}}, \quad |\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2,$$

k, α_1, α_2 — неотрицательные целые числа; $\|v\|_{L_\infty(0,T;W_2^1(\Omega))}^2 = \sup_{t \in [0,T]} \|v\|_{W_2^1(\Omega)}^2$.

В [1] получено оценку погрешности непрерывного по времени приближенного обобщенного решения

$$\begin{aligned} & \left\| \frac{\partial}{\partial t} (w(x, y, t) - w^N(x, y, t)) \right\|_{L_\infty(0,T;W_2^1(\Omega))} + \\ & + \left\| w(x, y, t) - w^N(x, y, t) \right\|_{L_\infty(0,T;W_2^1(\Omega))} \leq Ch^k, \end{aligned}$$

где h — максимальная длина сторон треугольников разбиения $\bar{\Omega}$, $k=1,2,3$ — степень многочленов метода конечных элементов.

Для оценки дискретного по времени приближенного обобщенного решения используем схему Кранка–Николсона [3].

Пусть $T = J\tau$ для некоторого целого $J \geq 1$. Будем искать последовательность $\{W^j(x, y)\}_{j=0}^J \subset Z_i^N$ такую, чтобы W^j аппроксимировало $w^N \in Z^N$ оптимально в $W_2^1(\Omega)$. Определим следующие соотношения:

$$\begin{aligned} \partial_\tau P^j &= \frac{1}{\tau} (P^{j+1} - P^j), \\ P^{j+1/2} &= \frac{1}{2} (P^{j+1} + P^j), \quad j = \overline{0, J-1}. \end{aligned} \quad (23)$$

Схема Кранка–Николсона для задачи Коши (20)–(22) может быть записана в виде

$$\langle W^0, q^N \rangle = \langle \tilde{W}^0, q^N \rangle \quad \forall q^N(x, y) \in Z_0^N, \quad (24)$$

$$\langle \theta^0, q^N \rangle = \langle \tilde{W}^1, q^N \rangle \quad \forall q^N(x, y) \in Z_0^N, \quad (25)$$

$$\begin{aligned} m(\partial_\tau \theta^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}, \theta^{j+1/2}, q^N) + a(W_1^{j+1/2}, W^{j+1/2}, q^N) = \\ = (\bar{F}^{j+1/2}, q^N) \quad \forall q^N(x, y) \in Z_0^N, \end{aligned} \quad (26)$$

$$W^{j+1} = W^j + \tau \theta^{j+1/2}, \quad j = \overline{0, J-1}. \quad (27)$$

Здесь $W^{j+1}(x, y) = \sum_{i=1}^{N'} \alpha_i^{j+1} \Phi_i(x, y)$, $\theta^{j+1}(x, y) = \sum_{i=1}^{N'} d_i^{j+1} \Phi_i(x, y)$, $j = \overline{0, J-1}$. (28)

Пусть выполняются следующие условия:

$$0 < \beta_0^i \leq |b_i(x, y)| \leq \beta_1^i, \quad i = 1, 2; \quad 0 < k_0 \leq \left| K \left(x, y, \frac{\partial u_1}{\partial x}, \frac{\partial u_1}{\partial y} \right) \right| \leq k_1,$$

$$\left| K \left(x, y, \frac{\partial u_1}{\partial x}, \frac{\partial u_1}{\partial y} \right) - K \left(x, y, \frac{\partial v_1}{\partial x}, \frac{\partial v_1}{\partial y} \right) \right| \leq k_2 \sum_{i=1}^2 \left\{ \left| \frac{\partial u_{1i}}{\partial x} - \frac{\partial v_{1i}}{\partial x} \right| + \left| \frac{\partial u_{1i}}{\partial y} - \frac{\partial v_{1i}}{\partial y} \right| \right\},$$

$$\forall t \in [0, T] \quad K \left(x, y, \frac{\partial u_1}{\partial x}, \frac{\partial u_1}{\partial y} \right) \in C^1(\Omega),$$

$$K'_x\left(x, y, \frac{\partial u_1}{\partial x}, \frac{\partial u_1}{\partial y}\right), K'_y\left(x, y, \frac{\partial u_1}{\partial x}, \frac{\partial u_1}{\partial y}\right) \in L_\infty(\Omega_T),$$

$$\left|K_{\phi,x}^{-1}(u)\right| \leq \tilde{k}, \quad \left|K_{\phi,y}^{-1}(u)\right| \leq \tilde{k},$$

$$\left|K_{\phi,x}^{-1}(u) - K_{\phi,x}^{-1}(v)\right| \leq \gamma_1 |u - v|, \quad \left|K_{\phi,y}^{-1}(u) - K_{\phi,y}^{-1}(v)\right| \leq \gamma_2 |u - v| \quad \forall u \in Z, \quad \forall v \in Z. \quad (29)$$

Тогда справедлива теорема.

Теорема. Пусть $w(x, y, t)$ — обобщенное решение задачи (10)–(12) и $\{W^j(x, y)\}_{j=0}^J \subset Z_i^N$ — решение задачи (24)–(27). Предположим, что $w \in W_2^{k+1}(\Omega)$. Тогда существует константа $C = C(T) > 0$, не зависящая от h, τ и такая, что

$$\max_{0 \leq j \leq J} \|W^j - w^j\|_{W_2^1(\Omega)} \leq C(h^k + \tau^2).$$

Доказательство. Запишем уравнение (10) при $t_{j+1/2} = (j+1/2)\tau$ в виде

$$m \left(\partial_\tau \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right)^j + \rho^j, q^N \right) + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau w^j + \sigma^j, q^N) +$$

$$+ a(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; w^{j+1/2} + \delta^j, q^N) = (\bar{F}^{j+1/2} + \gamma^j, q^N) \quad \forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}, \quad (30)$$

где

$$\rho^j = O(\tau^2), \quad \delta^j = O(\tau^2), \quad \sigma^j = O(\tau^2), \quad \gamma^j = O(\tau^2). \quad (31)$$

Введем следующие обозначения:

$$\eta^j = w^j - \tilde{w}^j, \quad \xi^j = W^j - \tilde{w}^j, \quad p^j = \theta^j - \left(\frac{\partial \tilde{w}}{\partial t} \right)^j. \quad (32)$$

Здесь $\tilde{w}^j \in Z^N$ удовлетворяет условию

$$\mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; w_1^{j+1/2} + \delta_1^j, q_1^N) + \bar{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; w_2^{j+1/2} + \delta_2^j, q_2^N) +$$

$$+ \beta_0 \left\langle K \left(x, y, \frac{\partial}{\partial x} (w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y} (w_1^{j+1/2} + \delta_1^j) \right) (w^{j+1/2} + \delta^j), q^N \right\rangle =$$

$$= \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \tilde{w}_1^{j+1/2} + \xi_1^j, q_1^N) + \bar{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \tilde{w}_2^{j+1/2} + \xi_2^j, q_2^N) +$$

$$+ \beta_0 \left\langle K \left(x, y, \frac{\partial}{\partial x} (w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y} (w_1^{j+1/2} + \delta_1^j) \right) (\tilde{w}^{j+1/2} + \xi^j), q^N \right\rangle$$

$$\forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}, \quad (33)$$

в котором

$$\xi^j = O(\tau^2), \quad (34)$$

$$\bar{\mathbf{W}}(w_1; w_2, q_2) = \iint_{\Omega} K \left(x, y, \frac{\partial w_1}{\partial x}, \frac{\partial w_1}{\partial y} \right) \times$$

$$\times \left(\frac{\partial w_{21}}{\partial x} \frac{\partial q_{21}}{\partial x} + \frac{\partial w_{21}}{\partial y} \frac{\partial q_{21}}{\partial y} + \frac{\partial w_{22}}{\partial x} \frac{\partial q_{22}}{\partial x} + \frac{\partial w_{22}}{\partial y} \frac{\partial q_{22}}{\partial y} \right) d\Omega, \quad (35)$$

\mathbf{W}_1 имеет вид (16), $\beta_0 = \min \{\beta_0^1, \beta_0^2, k_0\}$.

Учитывая обозначения (32) и соотношения (26), (30), (15), (33), можем записать:

$$\begin{aligned}
 & m(\partial_\tau p^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^j, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{j+1/2}, q^N) = \\
 & = m(\partial_\tau \theta^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau W^j, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; W^{j+1/2}, q^N) - \\
 & - m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \tilde{w}}{\partial t}\right)^j, q^N\right) - \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) - a(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}^{j+1/2}, q^N) = \\
 & = (\bar{F}^{j+1/2}, q^N) - m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \tilde{w}}{\partial t}\right)^j, q^N\right) - \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) - \\
 & - a(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}^{j+1/2}, q^N) = m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial w}{\partial t}\right)^j + \rho^j, q^N\right) + \\
 & + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau w^j + \sigma^j, q^N) + a(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; w^{j+1/2} + \delta^j, q^N) - \\
 & - (\gamma^j, q^N) - m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \tilde{w}}{\partial t}\right)^j, q^N\right) - \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) - \\
 & - a(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}^{j+1/2}, q^N) = m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^j + \rho^j, q^N\right) + \\
 & + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \eta^j + \sigma^j, q^N) + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) - \\
 & - \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) + \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \tilde{w}_1^{j+1/2} + \xi_1^j, q_1^N) - \\
 & - \mathbf{W}_1(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}_1^{j+1/2}, q_1^N) + \mathbf{W}_2(\eta^{j+1/2} + \delta^j, q^N) - \\
 & - \bar{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \eta_2^{j+1/2} + \delta_2^j - \xi_2^j, q_2^N) - \\
 & - \beta_0 \left\langle K\left(x, y, \frac{\partial}{\partial x}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j)\right) (\eta^{j+1/2} + \delta^j - \xi^j), q^N \right\rangle - (\gamma^j, q^N) \\
 & \quad \forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}. \tag{36}
 \end{aligned}$$

В соотношении (36) введем обозначения:

$$\begin{aligned}
 D(w^j, W^j, \tilde{w}^j, q^N) & = \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \eta^j, q^N) + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) - \\
 & - \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, q^N) + \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \tilde{w}_1^{j+1/2}, q_1^N) - \\
 & - \mathbf{W}_1(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}_1^{j+1/2}, q_1^N) + \mathbf{W}_2(\eta^{j+1/2}, q^N) - \bar{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \eta_2^{j+1/2}, q_2^N) - \\
 & - \beta_0 \left\langle K\left(x, y, \frac{\partial}{\partial x}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j)\right) \eta^{j+1/2}, q^N \right\rangle, \\
 d(\rho^j, \delta^j, \sigma^j, \xi^j, q^N) & = m(\rho^j, q^N) + \bar{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \sigma^j, q^N) + \\
 & + \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \xi_1^j, q_1^N) + \mathbf{W}_2(\delta^j, q^N) - \bar{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \delta_2^j - \xi_2^j, q_2^N) - \\
 & - \beta_0 \left\langle K\left(x, y, \frac{\partial}{\partial x}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j)\right) (\delta^j - \xi^j), q^N \right\rangle - (\gamma^j, q^N) \\
 & \quad \forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}. \tag{37}
 \end{aligned}$$

Тогда (36) с учетом (37) переписывается следующим образом:

$$\begin{aligned} & m(\partial_\tau p^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^j, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{j+1/2}, q^N) = \\ & = m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^j, q^N\right) + D(w^j, W^j, \tilde{w}^j, q^N) + \\ & + d(\rho^j, \delta^j, \sigma^j, \xi^j, q^N) \quad \forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}. \end{aligned} \quad (38)$$

Из соотношений (23), (27), (32) следует

$$\partial_\tau \xi^j = \theta^{j+1/2} - \partial_\tau \tilde{w}^j = p^{j+1/2} + \partial_\tau \eta^j - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^{j+1/2} - \kappa^j,$$

где

$$\kappa^j = \partial_\tau w^j - \left(\frac{\partial w}{\partial t}\right)^{j+1/2} = O(\tau^2), \quad j = \overline{0, J-1}. \quad (39)$$

Тогда

$$\begin{aligned} \partial_\tau \xi^0 &= p^0 + \frac{\tau}{2} \partial_\tau p^0 + \partial_\tau \eta^0 - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^{1/2} - \kappa^0, \\ \partial_\tau \xi^j &= p^0 + \frac{\tau}{2} \partial_\tau p^j + \tau \sum_{k=0}^{j-1} \partial_\tau p^k + \partial_\tau \eta^j - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^{j+1/2} - \kappa^j, \quad j = \overline{1, J-1}. \end{aligned} \quad (40)$$

Рассмотрим функции $\varphi^i(x, y)$, $i = \overline{0, J}$, которые определены следующим образом:

$$\varphi^0(x, y) = 0, \quad \varphi^j(x, y) = \tau \sum_{k=0}^{j-1} \xi^{k+1/2}(x, y), \quad j = \overline{1, J}. \quad (41)$$

Тогда

$$\varphi^{1/2} = \frac{\tau}{2} \xi^{1/2}, \quad \varphi^{j+1/2} = \frac{\tau}{2} \xi^{j+1/2} + \tau \sum_{k=0}^{j-1} \xi^{k+1/2}, \quad j = \overline{1, J-1}. \quad (42)$$

Учитывая соотношения (40), (38), (42) и равенство

$$\begin{aligned} m\left(p^0 - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^0, q^N\right) &= m\left(\theta^0 - \left(\frac{\partial \tilde{w}}{\partial t}\right)^0 - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^0, q^N\right) = \\ &= m\left(\theta^0 - \left(\frac{\partial w}{\partial t}\right)^0, q^N\right) = 0 \quad \forall q^N \in Z_0^N, \end{aligned} \quad (43)$$

имеем

$$\begin{aligned} & m(\partial_\tau \xi^0, q^N) + \bar{m}(W^{1/2}; \xi^{1/2}, q^N) + a(W_1^{1/2}; \varphi^{1/2}, q^N) = \\ & = m\left(p^0 + \partial_\tau \eta^0 - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^{1/2} - \kappa^0, q^N\right) + \frac{\tau}{2} \left[m\left(\partial_\tau \left(\frac{\partial \eta}{\partial t}\right)^0, q^N\right) + \right. \\ & + D(w^0, W^0, \tilde{w}^0, q^N) + d(\rho^0, \delta^0, \sigma^0, \xi^0, q^N) - \bar{m}(W^{1/2}; \partial_\tau \xi^0, q^N) - \\ & \left. - a(W_1^{1/2}; \xi^{1/2}, q^N) \right] + \bar{m}(W^{1/2}; \xi^{1/2}, q^N) + a(W_1^{1/2}; \varphi^{1/2}, q^N) = \\ & = m(\partial_\tau \eta^0 - \kappa^0, q^N) + \bar{m}(W^{1/2}; \xi^0, q^N) + \\ & + \frac{\tau}{2} (D(w^0, W^0, \tilde{w}^0, q^N) + d(\rho^0, \delta^0, \sigma^0, \xi^0, q^N)) \quad \forall q^N \in Z_0^N. \end{aligned}$$

В общем случае из формул (38), (40), (42), (43) с учетом последнего соотношения получаем

$$\begin{aligned}
& m(\partial_\tau \xi^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^{j+1/2}, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \varphi^{j+1/2}, q^N) = \\
& = m \left(p^0 + \partial_\tau \eta^j - \left(\frac{\partial \eta}{\partial t} \right)^{j+1/2} - \kappa^j, q^N \right) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^0, q^N) + \\
& + \frac{\tau}{2} [m(\partial_\tau p^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^j, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{j+1/2}, q^N)] + \\
& + \tau \sum_{k=0}^{j-1} [m(\partial_\tau p^k, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^k, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{k+1/2}, q^N)] = \\
& = m(\partial_\tau \eta^j - \kappa^j, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^0, q^N) + \\
& + \frac{\tau}{2} [D(w^j, W^j, \tilde{w}^j, q^N) + d(\rho^j, \delta^j, \sigma^j, \xi^j, q^N)] + \\
& + \tau \sum_{k=0}^{j-1} [D(w^k, W^k, \tilde{w}^k, q^N) + d(\rho^k, \delta^k, \sigma^k, \xi^k, q^N) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^k, q^N) - \\
& - \bar{m}(W^{k+1/2}; \partial_\tau \xi^k, q^N) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{k+1/2}, q^N) - a(W_1^{k+1/2}; \xi^{k+1/2}, q^N)] \\
& \quad \forall q^N \in Z_0^N, \quad j = \overline{0, J-1}. \tag{44}
\end{aligned}$$

Положим в (44) $q^N = \partial_\tau \varphi^j = \xi^{j+1/2}$, $j = \overline{0, J-1}$. Тогда (44) с учетом (23) и симметричности форм $a(u; v, v)$, $m(v, v)$ перепишется следующим образом:

$$\begin{aligned}
& \frac{1}{2\tau} [m(\xi^{j+1}, \xi^{j+1}) - m(\xi^j, \xi^j) + a(W_1^{j+1/2}; \varphi^{j+1}, \varphi^{j+1}) - a(W_1^{j+1/2}; \varphi^j, \varphi^j)] + \\
& + \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^{j+1/2}, \xi^{j+1/2}) = m(\partial_\tau \eta^j - \kappa^j, \xi^{j+1/2}) + \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^0, \xi^{j+1/2}) + \\
& + \frac{\tau}{2} [D(w^j, W^j, \tilde{w}^j, \xi^{j+1/2}) + d(\rho^j, \delta^j, \sigma^j, \xi^j, \xi^{j+1/2})] + \\
& + \tau \sum_{k=0}^{j-1} [D(w^k, W^k, \tilde{w}^k, \xi^{j+1/2}) + d(\rho^k, \delta^k, \sigma^k, \xi^k, \xi^{j+1/2}) + \\
& + \bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^k, \xi^{j+1/2}) - \bar{m}(W^{k+1/2}; \partial_\tau \xi^k, \xi^{j+1/2}) + a(W_1^{j+1/2}; \xi^{k+1/2}, \xi^{j+1/2}) - \\
& - a(W_1^{k+1/2}; \xi^{k+1/2}, \xi^{j+1/2})], \quad j = \overline{0, J-1}. \tag{45}
\end{aligned}$$

Оценим правую часть равенства (45) с учетом (29). Имеем

$$\begin{aligned}
& \left| m(\partial_\tau \eta^j - \kappa^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_1 \|\partial_\tau \eta^j - \kappa^j\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \bar{m}(W^{j+1/2}; \xi^0, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_2 \|\xi^0\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \sum_{k=0}^{j-1} (\bar{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \xi^k, \xi^{j+1/2}) - \bar{m}(W^{k+1/2}; \partial_\tau \xi^k, \xi^{j+1/2})) \right| \leq \\
& \leq 2P_2 \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)} \sum_{k=0}^{j-1} \|\partial_\tau \xi^k\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \sum_{k=0}^{j-1} (a(W_1^{j+1/2}; \xi^{k+1/2}, \xi^{j+1/2}) - a(W_1^{k+1/2}; \xi^{k+1/2}, \xi^{j+1/2})) \right| \leq \\
& \leq 2P_3 \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)} \sum_{k=0}^{j-1} \|\xi^{k+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \tag{46}
\end{aligned}$$

где $P_1 = \max\{\rho_{\text{СК}}(1-m), \rho_{\text{В}} m\}$, $P_2 = 2\rho_{\text{В}} g m^2 \tilde{k}$, а P_3 зависит от k_1 , β_1^1 , β_1^2 , m , $M^{\text{В}}$.

Далее, исходя из (37), (14), (16), (32), (35), оценим D и d . Получим

$$\begin{aligned}
& \left| \overline{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \eta^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_2 \|\partial_\tau \eta^j\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \overline{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \partial_\tau \tilde{w}^j, \xi^{j+1/2}) - \overline{m}(W^{j+1/2}; \partial_\tau \tilde{w}^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq \\
& \leq P_4 \left(\|\delta^j\|_{L_2(\Omega)} + \|\eta^{j+1/2} - \xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)} \right) \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \tilde{w}_1^{j+1/2}, \xi_1^{j+1/2}) - \mathbf{W}_1(W_1^{j+1/2}; \tilde{w}_1^{j+1/2}, \xi_1^{j+1/2}) \right| \leq \\
& \leq P_5 \left(\|\delta^j\|_{H_0^1(\Omega)} + \|\eta^{j+1/2} - \xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)} \right) \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left| \mathbf{W}_2(\eta^{j+1/2}, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_6 \|\eta^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left| \overline{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \eta_2^{j+1/2}, \xi_2^{j+1/2}) \right| \leq k_1 \|\eta^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left\langle K\left(x, y, \frac{\partial}{\partial x}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j)\right) \eta^{j+1/2}, \xi^{j+1/2} \right\rangle \leq \\
& \leq k_1 \|\eta^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| m(\rho^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_1 \|\rho^j\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \overline{m}(w^{j+1/2} + \delta^j; \sigma^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_2 \|\sigma^j\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| \mathbf{W}_1(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \xi_1^j, \xi_1^{j+1/2}) \right| \leq P_7 \|\xi^j\|_{H_0^1(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left| \mathbf{W}_2(\delta^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq P_6 \|\delta^j\|_{H_0^1(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left| \overline{\mathbf{W}}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j; \delta_2^j - \xi_2^j, \xi_2^{j+1/2}) \right| \leq \\
& \leq k_1 \left(\|\delta^j\|_{H_0^1(\Omega)} + \|\xi^j\|_{H_0^1(\Omega)} \right) \|\xi^{j+1/2}\|_{H_0^1(\Omega)}, \\
& \left\langle K\left(x, y, \frac{\partial}{\partial x}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j), \frac{\partial}{\partial y}(w_1^{j+1/2} + \delta_1^j)\right) (\delta^j - \xi^j), \xi^{j+1/2} \right\rangle \leq \\
& \leq k_1 \left(\|\delta^j\|_{L_2(\Omega)} + \|\xi^j\|_{L_2(\Omega)} \right) \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \\
& \left| (\gamma^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq \|\gamma^j\|_{L_2(\Omega)} \|\xi^{j+1/2}\|_{L_2(\Omega)}, \quad j = \overline{0, J-1}, \tag{47}
\end{aligned}$$

где $P_4 = 2\rho_{\text{в}} g m^2 \max \left\{ \gamma_1 \|\partial_\tau \tilde{w}_{11}^j - \partial_\tau \tilde{w}_{21}^j\|_{L_\infty(\Omega)}, \gamma_2 \|\partial_\tau \tilde{w}_{12}^j - \partial_\tau \tilde{w}_{22}^j\|_{L_\infty(\Omega)} \right\}$, кон-
станта P_5 зависит от $k_2, \beta_1^1, \beta_1^2$, а также норм $\left\| \frac{\partial \tilde{w}_{1i}^{j+1/2}}{\partial x} \right\|_{L_\infty(\Omega)}, \left\| \frac{\partial \tilde{w}_{1i}^{j+1/2}}{\partial y} \right\|_{L_\infty(\Omega)}$,
 $i = 1, 2$, P_6 — от m, M^B , P_7 — от $k_1, \beta_1^1, \beta_1^2$.

Таким образом, из оценок (47) и неравенства $ab \leq \frac{1}{2}(a^2 + b^2)$ получим

$$\begin{aligned} & \left| D(w^j, W^j, \tilde{w}^j, \xi^{j+1/2}) + d(\rho^j, \delta^j, \sigma^j, \xi^j, \xi^{j+1/2}) \right| \leq c_1 \|\xi^{j+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \\ & + c_2 \|\eta^{j+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_3 \|\partial_\tau \eta^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_4 \|\delta^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \\ & + c_5 \|\xi^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_6 \|\gamma^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_7 \|\rho^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_8 \|\sigma^j\|_{L_2(\Omega)}^2, \quad j = \overline{0, J-1}, \quad (48) \end{aligned}$$

где $c_i, i = \overline{1, 8}$, выражаются через $\beta_0, k_1, P_l, l = \overline{1, 7}$.

Аналогично оценке (48) записывается оценка

$$\begin{aligned} & \left| \sum_{k=0}^{j-1} [D(w^k, W^k, \tilde{w}^k, \xi^{k+1/2}) + d(\rho^k, \delta^k, \sigma^k, \xi^k, \xi^{k+1/2})] \right| \leq \\ & \leq \sum_{k=0}^{j-1} \left[\hat{c}_1 \|\xi^{k+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \tilde{c}_1 \|\xi^{k+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_2 \|\eta^{k+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_3 \|\partial_\tau \eta^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + \right. \\ & + c_4 \|\delta^k\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_5 \|\xi^k\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_6 \|\gamma^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_7 \|\rho^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + \\ & \left. + c_8 \|\sigma^k\|_{L_2(\Omega)}^2 \right], \quad j = \overline{1, J-1}. \quad (49) \end{aligned}$$

Учитывая в соотношении (45) положительную определенность формы $a(u; v, v)$, неотрицательную определенность $\bar{m}(u; v, v)$ [1], а также неравенства (46), (48), (49), получаем

$$\begin{aligned} m(\xi^{j+1}, \xi^{j+1}) - m(\xi^j, \xi^j) & \leq 2\tau \left(a_0 \|\xi^0\|_{L_2(\Omega)}^2 + a_1 \sum_{k=0}^{j-1} \|\partial_\tau \xi^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + a_2 \|\kappa^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \right. \\ & + \sum_{k=0}^j \left[a_3 \|\xi^{k+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + a_4 \|\partial_\tau \eta^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_2 \|\eta^{k+1/2}\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_4 \|\delta^k\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \right. \\ & \left. \left. + c_5 \|\xi^k\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + c_6 \|\gamma^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_7 \|\rho^k\|_{L_2(\Omega)}^2 + c_8 \|\sigma^k\|_{L_2(\Omega)}^2 \right] \right), \quad j = \overline{0, J-1}. \quad (50) \end{aligned}$$

Просуммируем обе части полученного неравенства по j от 0 до $l-1, 1 \leq l \leq J$, и учтем оценки $m(v, v) \geq \min\{\rho_{\text{сн}}(1-m), \rho_{\text{в}}m\} \|v\|_{L_2(\Omega)}^2, \|u^{j+1/2}\|^2 \leq 1/2(\|u^j\|^2 + \|u^{j+1}\|^2), \|\partial_\tau u^j\|^2 \leq c(T)(\|u^j\|^2 + \|u^{j+1}\|^2)$. Имеем

$$\begin{aligned} \|\xi^l\|_{L_2(\Omega)}^2 & \leq \tilde{a}_0 \|\xi^0\|_{L_2(\Omega)}^2 + \tilde{a}_1(T) \tau \sum_{j=0}^l \left(\|\xi^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \|\eta^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 \right) + \\ & + \tilde{a}_2 \tau \sum_{j=0}^{l-1} \left(\|\delta^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \|\xi^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \|\gamma^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\rho^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \right. \\ & \left. + \|\kappa^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\sigma^j\|_{L_2(\Omega)}^2 \right), \quad 1 \leq l \leq J. \quad (51) \end{aligned}$$

Очевидно, что $\exists \text{const } L_1 = L_1(T) > 0$, для которой справедливо неравенство $\|\xi^l\|_{H_0^1(\Omega)}^2 \leq L_1 \tau \sum_{j=0}^l \|\xi^j\|_{H_0^1(\Omega)}^2$. Используя этот факт и применив к (51) дискретный аналог леммы Гронуолла–Беллмана [4], получим

$$\begin{aligned} \|\xi^l\|_{W_2^1(\Omega)}^2 &\leq \hat{c} \left(\tilde{a}_0 \|\xi^0\|_{L_2(\Omega)}^2 + \tilde{a}_1(T) \tau \sum_{j=0}^l \|\eta^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \tilde{a}_2 \tau \sum_{j=0}^{l-1} \left(\|\delta^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \|\xi^j\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \|\gamma^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\rho^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\kappa^j\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\sigma^j\|_{L_2(\Omega)}^2 \right) \right), \quad 1 \leq l \leq J. \end{aligned} \quad (52)$$

Согласно [5] для η справедливы оценки

$$\begin{aligned} \|\eta\|_{L_2(\Omega)}(t) &\leq S_1 h^{k+1} \|w\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}(t), \\ \|\eta\|_{H_0^1(\Omega)}(t) &\leq S_2 h^k \|w\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}(t) \quad \forall t \in (0, T], \end{aligned}$$

где S_1, S_2 — константы. Тогда имеют место и оценки

$$\begin{aligned} \|\eta^j\|_{L_2(\Omega)} &\leq S_1 h^{k+1} \|w^j\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}, \\ \|\eta^j\|_{H_0^1(\Omega)} &\leq S_2 h^k \|w^j\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}, \quad 0 \leq j \leq J. \end{aligned} \quad (53)$$

Из соотношений (32), (11), (24), (53) следует

$$\begin{aligned} \|\xi^0\|_{L_2(\Omega)} &\leq \|W^0 - \tilde{w}^0\|_{L_2(\Omega)} \leq \|W^0 - w^0\|_{L_2(\Omega)} + \|w^0 - \tilde{w}^0\|_{L_2(\Omega)} \leq \\ &\leq \|\eta^0\|_{L_2(\Omega)} \leq S_1 h^{k+1} \|w^0\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}. \end{aligned} \quad (54)$$

Тогда в неравенстве (52) с учетом оценок (39), (31), (53), (54) будем иметь

$$\|\xi^l\|_{W_2^1(\Omega)}^2 \leq \tilde{c}_0 T O(\tau^4) + \tilde{c}_1 T \sum_{j=0}^l (S_1^2 h^{2(k+1)} + S_2^2 h^{2k}) \|w^j\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}^2, \quad 1 \leq l \leq J.$$

Из последней оценки и (32) получим

$$\begin{aligned} \|W^l - w^l\|_{W_2^1(\Omega)} &\leq \|\xi^l\|_{W_2^1(\Omega)} + \|\eta^l\|_{W_2^1(\Omega)} \leq \\ &\leq \tilde{c}_0 \sqrt{T} O(\tau^2) + (S_1^2 h^{2(k+1)} + S_2^2 h^{2k})^{1/2} \|w^l\|_{W_2^{k+1}(\Omega)} + \\ &+ \tilde{c}_1 \sqrt{T} \left(\sum_{j=0}^l (S_1^2 h^{2(k+1)} + S_2^2 h^{2k}) \|w^j\|_{W_2^{k+1}(\Omega)}^2 \right)^{1/2}, \quad 1 \leq l \leq J. \end{aligned} \quad (55)$$

Из оценки (55) следует справедливость теоремы.

Таким образом, для полностью дискретного приближенного обобщенного решения задачи (1), (2), (5)–(8) получена оценка его скорости сходимости в пространстве $W_2^1(\Omega)$ к соответствующему обобщенному решению.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Скопецкий В.В., Марченко О.А., Самойленко Т.А. Приближенное решение нелинейной системы уравнений для двухфазных сред // Кибернетика и системный анализ. — 2008. — № 4. — С. 524–536.
2. Зарецкий Ю. К. Лекции по современной механике грунтов. — Рн/Д.: Изд-во Ростов. ун-та, 1989. — 608 с.
3. Дейнека В.С., Сергиенко И.В., Скопецкий В.В. Модели и методы решения задач с условиями сопряжения. — К.: Наук. думка, 1998. — 615 с.
4. Беллман Р. Теория устойчивости решений дифференциальных уравнений. — М.: Изд-во иностр. лит., 1954. — 215 с.
5. Wheeler M. F. A priori L_2 error estimates for Galerkin approximations to parabolic partial differential equations // SIAM J. Numer. Anal. — 1973. — 10, N 4. — P. 723–759.

Поступила 19.09.2008