

# АЛГОРИТМ ЧИСЛЕННОГО РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ О ВЗАИМОДЕЙСТВИИ ВОЛНЫ С ПОЛОСТЬЮ В СРЕДЕ

Абыкеев К.Дж.

*Абыкеев Капарбек Джолдошбекович - старший преподаватель,  
кафедра компьютерной лингвистики и межкультурной коммуникации,  
Институт новых информационных технологий*

*Кыргызский государственный университет строительства, транспорта и архитектуры им. Н. Исанова,  
г. Бишкек, Кыргызская Республика*

**Аннотация:** в данной работе излагается алгоритм численного решения системы интегро-дифференциальных уравнений, описывающих взаимодействие волны с полостью в среде.

**Ключевые слова:** упругая волна, полость в среде, волновые потенциалы, уравнения среды, потенциалы упругих смещений, метод трапеции.

В работе [1] было выведена система интегро-дифференциальных уравнений, к которой сводится задача о взаимодействии упругой волны с полостью в среде, в виде:

$$\begin{aligned} \sigma_t(0, t) = & \frac{4a}{\lambda + 4\mu} \left\{ g_1(0, t) - \left[ \mu \gamma_x(0, t) - \mu f_{x^1 x^1}(0) \sigma(0, t) + \frac{\lambda + 4\mu}{8\pi} \right. \right. \\ & \int_0^{2\pi} \frac{\sigma(\delta_1 \cos \theta, \delta_1 \sin \theta, t - \delta_1/a)}{\delta_1} d\theta + \frac{1}{4\pi} \int_{L_1(t)}^{L_2(t)} dl \int_{\omega_1(1, \delta_1)}^{y(1, t)} (\sigma(l, t - r/a) + \frac{r}{a} \sigma_t(l, t - r/a)) \\ & \left. \left( \frac{3(\lambda x^1{}^2 + (\lambda + 2\mu)z^1{}^2)}{r^5} - \frac{2(\lambda + \mu)}{r^3} \right) dy^1 - \frac{1}{2\pi a} \int_{L_1(t)}^{L_2(t)} (\lambda x^1{}^2 + (\lambda + 2\mu)z^1{}^2) dl \int_{\omega_1(1, \delta_1)}^{y(1, t)} (\sigma(l, t - r/a) - \right. \\ & \left. \sigma_t(l, t - \frac{1}{a} \sqrt{x^1{}^2 + (f(x^1))^2})) \left( \frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 y^1{}^2} \right) dy^1 + \frac{1}{2\pi a} \int_{L_1(t)}^{L_2(t)} \chi_1(l, \delta_1) (\lambda x^1{}^2 + (\lambda + 2\mu)z^1{}^2) \right. \\ & \left. \frac{\sigma_t(l, t - 1/a \sqrt{x^1{}^2 + (f(x^1))^2})}{r^2 y(1, t)} dl - \frac{3\mu}{2\pi} \int_{L_3(t)}^{L_4(t)} dl \int_{\omega_2(1, \delta_2)}^{\bar{y}(1, t)} ((\gamma(l, t - r/b) + \frac{r}{b} \gamma_t(l, t - r/b))/r^5) dy^1 + \right. \\ & \left. \frac{\mu}{\pi b} \int_{L_3(t)}^{L_4(t)} \chi_2(l, \delta_2) x^1 z^1 \frac{\gamma_t(l, t - 1/b \sqrt{x^1{}^2 + (f(x^1))^2})}{r^2 \bar{y}(1, t)} dl \right\} + \bar{R}_1(t, \delta_1, \delta_2), \quad (1) \end{aligned}$$

где  $\bar{R}_1(t, \delta_1, \delta_2) = 0(\delta_1) + 0(\delta_2)$ .

$$\begin{aligned} \frac{\mu}{b\pi} \int_{L_3(t)}^{L_4(t)} x^1 z^1 dl \int_{\omega_2(1, \delta_2)}^{\bar{y}(1, t)} \gamma(l, t - r/b) - \gamma_t(l, t - 1/b \sqrt{x^1{}^2 + (f(x^1))^2}) \left( \frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 y^1{}^2} \right) dy^1 - \\ \gamma_t(0, t) = \frac{4b}{3} \left\{ \frac{1}{\mu} g_2(0, t) - \left[ \frac{3}{8\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\sigma(\delta_2 \cos \theta, \delta_2 \sin \theta, t - \delta_2/a)}{\delta_2} d\theta - \sigma_x(0, t) - f_{x^1 x^1}(0) \gamma(0, t) \right. \right. \\ \left. \left. + \frac{3}{4\pi} \int_{L_3(t)}^{L_4(t)} dl \int_{\omega_2(1, \delta_2)}^{\bar{y}(1, t)} (\gamma(l, t - r/b) + \frac{r}{b} \gamma_t(l, t - r/b)) \frac{z^1{}^2 - x^1{}^2}{r^5} dy^1 - \frac{1}{2\pi b} \int_{L_3(t)}^{L_4(t)} (z^1{}^2 - x^1{}^2) dl \right. \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& \int_{\varpi_2^{(1, \delta_2)}}^{\bar{\gamma}^{(1, t)}} (\gamma_t(1, t - r/b) - \gamma_1(1, t - \frac{1}{b} \sqrt{x^1 + (f(x^1))^2})) (\frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 y^1}) dy^1 + \frac{1}{2\pi b} \int_{L_3^{(t)}}^{L_4^{(t)}} \chi_2(1, \delta_2) (z^1 - x^1) \\
& \frac{\gamma_1(1, t - \frac{1}{b} \sqrt{x^1 + (f(x^1))^2})}{r^2 y(1, t)} dl + \frac{3}{2\pi} \int_{L_1^{(t)}}^{L_2^{(t)}} dl \int_{\varpi_1^{(1, \delta_1)}}^{y(1, t)} ((\sigma(1, t - r/a) + \frac{r}{a} \sigma_t(1, t - r/a)) / r^5) dy^1 - \\
& \frac{1}{a\pi} \int_{L_1^{(t)}}^{L_2^{(t)}} x^1 z^1 dl \int_{\varpi_1^{(1, \delta_1)}}^{y(1, t)} (\sigma(1, t - r/a) - \sigma_1(1, t - 1/a \sqrt{x^1 + (f(x^1))^2})) (\frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 y^1}) dy^1 + \\
& \frac{1}{\pi a} \int_{L_1^{(t)}}^{L_2^{(t)}} \chi_1(1, \delta_1) x^1 z^1 \frac{\sigma_1(1, t - \frac{1}{b} \sqrt{x^1 + (f(x^1))^2})}{r^2 y(1, t)} dl \} + \bar{R}_2(t, \delta_1, \delta_2), \quad (2)
\end{aligned}$$

где  $\bar{R}_2(t, \delta_1, \delta_2) = 0(\delta_1) + 0(\delta_2)$ .

Для решения данной системы уравнений можем воспользоваться следующим численным методом. Фиксируется ряд моментов времени:

$t_0, t_1, t_2, \dots, t_M$ , изменяющихся с выбранным шагом  $\Delta t$ , причем  $t_0 = 0$ .

Для каждого из этих моментов времени определяются значения  $\sigma_t, \sigma_x, \sigma, \gamma_t, \gamma_x, \gamma$  вдоль линии L для двух последовательностей ее точек. Точки каждой из упомянутых последовательностей расположены равномерно на линии L.

В точках одной из последовательности определяются значения  $\sigma_t, \sigma_x, \sigma$ . Обозначим ее шаг через  $\Delta_1 l$ . В точках другой последовательности определяются значения  $\gamma_t, \gamma_x, \gamma$ . Ее шаг обозначим через  $\Delta_2 l$ . Принимается:

$$\Delta_1 l = a\Delta t, \Delta_2 l = b\Delta t, \delta_1 = \Delta_1 l, \delta_2 = \Delta_2 l$$

Допустим, что в момент  $t_1$  и предшествующие ему моменты значения  $\sigma_t, \sigma_x, \sigma, \gamma_t, \gamma_x, \gamma$  определены в надлежащих для них точках линии L. Покажем, как найти значения указанных величин для момента  $t_{i+1}$ . Прежде всего в точках соответствующих последовательностей, указанных выше, определяется для момента  $t_{i+1}$  значения  $\sigma$  и  $\bar{\gamma}$  по формулам:

$$\sigma^{(i+1)} = \sigma^{(i)} + \sigma_t^{(i)} \Delta t, \quad (3)$$

$$\gamma^{(i+1)} = \gamma^{(i)} + \gamma_t^{(i)} \Delta t \quad (4)$$

причем здесь и ниже верхний индекс  $i$  указывает то, что величина относится к моменту  $t_i$ , а индекс  $(i+1)$  означает, что она относится к моменту  $t_{i+1}$ . Если значения  $\sigma^{(i)}, \gamma^{(i)}$  вычисляются с точностью до малых величин порядка  $\sigma_1, \sigma_2$ , то очевидно, при использовании формул (3), (4) допускается погрешность порядка  $\delta_1^2, \delta_2^2$ .

После нахождения значений  $\sigma^{(i+1)}, \gamma^{(i+1)}$  определяются с использованием какой-либо формулы численного дифференцирования значения  $\sigma_x^{(i+1)}, \gamma_x^{(i+1)}$ . Затем вычисляются значения  $\sigma^{(i+1)}$  согласно (21), при этом отбрасывается величина  $\bar{R}_1(t, \delta_1, \delta_2)$ , и значения  $\gamma^{(i+1)}$  согласно (23), при этом отбрасывается величина  $\bar{R}_2(t, \delta_1, \delta_2)$  приводит согласно (22), (24) к погрешности порядка  $\delta_1 + \delta_2$ .

Заметим, что после отбрасывания величина  $\overline{R_1}(t, \delta_1, \delta_2)$ ,  $\overline{R_2}(t, \delta_1, \delta_2)$  в (21), (23) соответственно, правые части этих соотношений в момент  $t_{i+1}$  становятся известными. В самом деле, так как в подынтегральные выражения время входит вместе с комбинациями  $t-r/a$ ,  $t-r/b$ , то в силу выбора шагов:  $\Delta_1 1 = \delta_1 = a\Delta t$ ,  $\Delta_2 1 = \delta_2 = b\Delta t$ , значения  $\sigma_t, \sigma, \gamma_t, \gamma^1$  в подынтегральных выражениях относятся к моментам времени, предшествующим  $t_i$ , для которых они уже определены.

После определения значений  $\sigma_t^{(i+1)}, \gamma_t^{(i+1)}$  описанные выше вычисления производятся для момента  $t_{i+2}$  и т.д. пока не будут исчерпаны все моменты предусмотренного временного ряда.

Введем для подынтегральных функций в (1), (2) обозначения:

$$F_1(i, \delta_1, \theta, t) = \sigma(1, t - \delta_1/a)$$

$$F_2(i, 1, y, t) = \sigma(1, t - r/a) + \frac{r}{a} \sigma_t(1, t - r/a) \times \frac{3(\lambda x^2 + (\lambda + r\mu) z^2)}{2^5} - \frac{2(\lambda + \mu)}{r^3}$$

$$F_3(i, 1, y, t) = (\sigma_t(1, t - r/a) - \sigma_t(1, t - r/a)) \times \left( \frac{2}{2^4} + \frac{1}{2^2 y^{12}} \right)$$

$$F_4(i, 1, \delta_1, t) = \chi(1, \delta_1) (\lambda \chi^{12} + (\lambda + 2\mu) z^{12}) \frac{\sigma_t(1, t - r/a)}{r^2(1, t)}$$

$$F_5(i, 1, y, t) = (\gamma(1, t - r/b) + \frac{r}{b} \gamma_t(1, t - r/b)) / r^5$$

$$F_6(i, 1, y, t) = (\gamma_1(1, t - r/b) - \gamma_t(1, t - r^*/b)) / \left( \frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 + y^2} \right)$$

$$F_7(i, 1, \delta_2, t) = \chi_2(1, \delta_2) \frac{\gamma_t(1, t - r^*/b)}{r^2 \bar{Y}(1, t)} x z$$

$$G_1(i, \delta_2, \theta, t) = \gamma(1, t - \delta_2/b)$$

$$G_2(i, 1, y, t) = (\gamma(1, t - r/b) + \frac{r}{b} \gamma_t(1, t - r/b)) \frac{z^2 - x^2}{r^5}$$

$$G_3(i, 1, y, t) = (\gamma_1(1, t - r/b) - \gamma_t(1, t - r/b)) / \left( \frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 + y^2} \right)$$

$$G_4(i, 1, \delta_2, t) = \chi_2(1, \delta_2) \frac{\gamma_t(1, t - r^*/b)}{r^2 \bar{Y}(1, t)} x^2 z^2$$

$$G_5(i, 1, y, t) = (\sigma(1, t - r/b) + \frac{a}{b} \sigma_t(1, t - a/b)) / r^5$$

$$G_6(i, 1, y, t) = (\sigma_1(1, t - r/a) - \sigma_t(1, t - r^*/a)) / \left( \frac{2}{r^4} + \frac{1}{r^2 + y^2} \right)$$

$$G_7(i, 1, \delta_1, t) = \chi_1(1, \delta_1) \frac{\sigma_t(1, t - r^*/b)}{r^2 Y(1, t)} x z$$

Для вычисления системы интегралов в (1) и (2) используется формула трапеции. Для интегрирования полагаем:

$$\Phi_1(i, M_1, \delta_1, t) = \frac{\lambda + 4\mu}{4\pi \delta_1} \Delta \theta [0.5(F_{10} + F_{1M_1}) + F_{11} + F_{12} + \dots + F_{1, M_1 - 1}]$$

$$\Phi_2(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(F_{20} + F_{2M}) + F_{21} + F_{22} + \dots + F_{2, M - 1}]$$

$$\Phi_3(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(F_{30} + F_{3M}) + F_{31} + F_{32} + \dots + F_{3, M - 1}]$$

$$\Phi_4(i, C, D, \Delta \bar{x}, t) = \frac{1}{2\pi a} \Delta x [0.5(F_{40} + F_{4M}) + F_{41} + F_{42} + \dots + F_{4, M - 1}]$$

$$\Phi_5(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(F_{50} + F_{5M}) + F_{51} + F_{52} + \dots + F_{5, M - 1}]$$

$$\Phi_6(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(F_{60} + F_{6M}) + F_{61} + F_{62} + \dots + F_{6, M - 1}]$$

$$\Phi_7(i, C, D, \Delta \bar{x}, t) = -\frac{M}{\pi b} \Delta \bar{x} [0.5(F_{70} + F_{7M}) + F_{71} + F_{72} + \dots + F_{7, M - 1}]$$

$$\Psi_1(i, M_2, \delta_2, t) = -\frac{3}{4\pi \delta_1} \Delta \theta [0.5(G_{10} + G_{1M_2}) + G_{11} + G_{12} + \dots + G_{1, M_2 - 1}]$$

$$\Psi_2(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(G_{20} + G_{2M}) + G_{21} + G_{22} + \dots + G_{2, M - 1}]$$

$$\Psi_3(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(G_{30} + G_{3M}) + G_{31} + G_{32} + \dots + G_{3, M - 1}]$$

$$\Psi_4(i, C, D, \Delta \bar{x}, t) = \frac{1}{2\pi b} [0.5(G_{40} + G_{4M}) + G_{41} + G_{42} + \dots + G_{4, M - 1}]$$

$$\Psi_5(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(G_{50} + G_{5M}) + G_{51} + G_{52} + \dots + G_{5, M - 1}]$$

$$\Psi_6(i, 1, A, B, \Delta \bar{y}, t) = \Delta y [0.5(G_{60} + G_{6M}) + G_{61} + G_{62} + \dots + G_{6, M - 1}]$$

$$\Psi_7(i, C, D, \Delta \bar{x}, t) = \frac{1}{a\pi} \Delta x [0.5(G_{70} + G_{7M}) + G_{71} + G_{72} + \dots + G_{7, M - 1}]$$

$$C_{22}(i, A_1, A_2, \Delta \bar{x}, t) = \Delta x [0.5(\Phi_{20} + \Phi_{2N}) + \Phi_{21} + \Phi_{22} + \dots + \Phi_{2, N - 1}]$$

$$C_3(i, \delta_1, \Delta \bar{x}, t) = \frac{\Delta x}{2\pi a} [0.5(\Phi_{30} + \Phi_{3N}) + \Phi_{31} + \Phi_{32} + \dots + \Phi_{3, N - 1}]$$

$$C_5(i, \delta_2, \Delta \bar{x}, t) = \Delta x [0.5(\Phi_{50}^* + \Phi_{5N}^*) + \Phi_{51}^* + \Phi_{52}^* + \dots + \Phi_{5, N - 1}^*]$$

$$D_{22}(i, A_1, A_2, \Delta \bar{x}, t) = \Delta x [0.5(\Psi_{20} + \Psi_{2N}) + \Psi_{21} + \Psi_{22} + \dots + \Psi_{2, N - 1}]$$

$$D_3(i, \delta_2, \Delta \bar{x}, t) = \frac{\Delta x}{2\pi b} [0.5(\Psi_{30} + \Psi_{3N}) + \Psi_{31} + \Psi_{32} + \dots + \Psi_{3, N - 1}]$$

$$D_5(i, \delta_2, \Delta \bar{x}, t) = \Delta x [0.5(\Psi_{50}^* + \Psi_{5N}^*) + \Psi_{51}^* + \Psi_{52}^* + \dots + \Psi_{5, N - 1}^*]$$

Обратимся теперь непосредственно к численному решению системы интегро-дифференциальных уравнений (1) и (2).

Допустим, что момент времени  $t^{(m)} = m\Delta t$  и предшествующие ему моменты  $t^{(1)}, t^{(2)}, \dots, t^{(m-1)}$  рассматриваемого временного ряда известны значения  $\sigma(e, t), \sigma_t(l, t)$  в точках последовательности  $I_1$ , а также значения  $\gamma(l, t), \gamma_t(l, t)$  в точках последовательности  $I_2$ .

Тогда, прежде всего, полагаем:

для точек последовательности  $I_1$  при  $k = 0, 1, 2, \dots, N_1 - 1$   $\sigma_{k, m+1} = \sigma_{km} + (\sigma_t)_{km} \Delta t$  для точек последовательности  $I_2$  при  $k = 0, 1, 2, \dots, N_2 - 1$   $\gamma_{k, m+1} = \gamma_{km} + (\gamma_t)_{km} \Delta t$

Затем с использованием (44), (46), где отбрасываем слагаемые

$\bar{R}_1(t, \delta_1, \delta_2), \bar{R}_2(t, \delta_1, \delta_2)$  полагаем:  $t^{(m+1)} = (m+1)\Delta t$ , для точек последовательности  $I_1$  при  $k = 0, 1, 2, \dots, N_1/2 -$

$$K^* = \text{int}(k\Delta l_1 / \Delta l_2) \quad \gamma^*_k = (\gamma_{k^*+1, m+1} - \gamma_{k^*+m+1}) / \Delta l_2,$$

$$(\sigma_t)_{k, m+1} = \frac{4a}{\lambda + 4\mu} \{g_{ii}(k, t^{(m+1)}) - [\mu\gamma^*_k - \mu f_k^{(1)} \sigma_{k, m+1} + \Phi_1(k, 50, \delta_1, t^{(m+1)}) +$$

$$+ \frac{1}{4\pi} c_2(K_1, \delta_1, \Delta l_1, t^{(m+1)}) + C_3(K_1, \delta_1, \Delta l_1, t^{(m+1)}) + \Phi_4(i, 0, 1^*, \Delta l_2, t^{(m+1)}) +$$

для

$$C_5(K_1, \delta_2, \Delta l_2, t^{(m+1)}) + \Phi_7(i, 0, 1^*, \Delta l_2, t^{(m+1)}) \}$$

После этого принимаем: для точек последовательности  $I_1$  при  $k = N_1/2 + 1, N_1/2 + 3, \dots, N_1$   $(\sigma_t)_{k, m+1} = (\sigma_t)_{N_1-k, m+1}$   $I_2$  при

$$k = N_2/2 + 1, N_2/2 + 2, N_2/2 + 3, \dots, N_2 \quad (\gamma_t)_{k, m+1} = (\gamma_t)_{N_2-k, m+1}.$$

На этом очередной цикл вычислений заканчивается. Он повторяется до тех пор, пока не будет исчерпан временной ряд. Можно закончить вычисления и, исходя из условия  $t^{(m+1)} \geq T$ , где  $T$  задаваемый момент времени.

#### Список литературы

1. Вестник Кыргызского государственного университета строительства, транспорта и архитектуры им. Н. Исанова. Международная научно-практическая конференция. Серия № 2 (32). Том 2. Бишкек, 2011. 145 – 151 с.