Неявный VP-метод

26 июня 2019 г.

Компоненты тензора деформации имеют вид (Hibler):

$$\sigma_{ij} = 2\eta(\dot{\varepsilon}_{ij} - \frac{1}{2}\delta_{ij}\dot{\varepsilon}_{kk}) + \xi\delta_{ij}\dot{\varepsilon}_{kk} - \frac{1}{2}\delta_{ij}P \tag{1}$$

Распишем покомпонентно:

$$\sigma_{11} = 2\eta \partial_x u - \eta \partial_x u - \eta \partial_y v + \xi \partial_x u + \xi \partial_y v - \frac{1}{2} P$$

$$\sigma_{21} = \eta \partial_x v + \eta \partial_y u$$

$$\sigma_{12} = \eta \partial_y u + \eta \partial_x v$$

$$\sigma_{22} = 2\eta \partial_y v - \eta \partial_x u - \eta \partial_y v + \xi \partial_x u + \xi \partial_y v - \frac{1}{2} P$$

$$(2)$$

Удобнее записать компоненты в виде (этой записью будем пользоваться в дальнейшем):

$$\sigma_{11} = (\xi + \eta)\partial_x u + (\xi - \eta)\partial_y v - \frac{1}{2}P$$

$$\sigma_{21} = (\xi + \eta)\partial_y u + \eta\partial_x v - \xi\partial_y u$$

$$\sigma_{12} = (\xi + \eta)\partial_x v + \eta\partial_y u - \xi\partial_x v$$

$$\sigma_{22} = (\xi + \eta)\partial_y v + (\xi - \eta)\partial_x u - \frac{1}{2}P$$
(3)

Компоненты силы: $F_1 = \partial_x \sigma_{11} + \partial_y \sigma_{21}, F_2 = \partial_x \sigma_{12} + \partial_y \sigma_{22}.$

В дифференциальной постановке компоненты силы записываются:

$$F_{1} = \partial_{x}[(\xi + \eta)\partial_{x}u] + \partial_{x}[(\xi - \eta)\partial_{y}v] - \frac{1}{2}\partial_{x}P + \partial_{y}[(\xi + \eta)\partial_{y}u] + \partial_{y}[\eta\partial_{x}v] - \partial_{y}[\xi\partial_{y}u]$$

$$F_{2} = \partial_{x}[(\xi + \eta)\partial_{x}v] + \partial_{x}[\eta\partial_{y}u] - \partial_{x}[\xi\partial_{x}v] + \partial_{y}[(\xi + \eta)\partial_{y}v] + \partial_{y}[(\xi - \eta)\partial_{x}u] - \frac{1}{2}\partial_{y}P$$

$$(4)$$

Скалярно домножая компоненты силы на тестовую функцию κ приходим к слабой постановке($\{.\,\,,\,.\,\}$ - скалярное произведение):

$$\tilde{F}_{1} = -\{(\xi + \eta)\partial_{x}u, \partial_{x}\kappa\} - \{(\xi - \eta)\partial_{y}v, \partial_{x}\kappa\} + \frac{1}{2}\{P, \partial_{x}\kappa\} - \{(\xi + \eta)\partial_{y}u, \partial_{y}\kappa\} - \{\eta\partial_{x}v, \partial_{y}\kappa\} + \{\xi\partial_{y}u, \partial_{y}\kappa\} \\
\tilde{F}_{2} = -\{(\xi + \eta)\partial_{x}v, \partial_{x}\kappa\} - \{\eta\partial_{y}u, \partial_{x}\kappa\} + \{\xi\partial_{x}v, \partial_{x}\kappa\} - \{(\xi + \eta)\partial_{y}v, \partial_{y}\kappa\} - \{(\xi - \eta)\partial_{x}u, \partial_{y}\kappa\} + \frac{1}{2}\{P, \partial_{y}\kappa\} \\
(5)$$

Записываем дискретные скорости $u=\sum_i \varphi_i \mathbf{u}_i, v=\sum_i \varphi_i \mathbf{v}_i$. Введем следующим образом матрицы $N^{kl}_{x_i x_i}$:

$$\left[N_{x_i x_j}^{kl}\right]_{mn} = \int_{\Omega} (k \cdot \xi + l \cdot \eta) \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi_n}{\partial x_i} dS, \tag{6}$$

и вектора **p**_i:

$$[\mathbf{p_i}]_k = \frac{1}{2} \int_{\Omega} P \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \tag{7}$$

Таким образом, вектора ${\bf F_1}$ и ${\bf F_2}$ записываются как:

$$\mathbf{F_{1}} = -N_{xx}^{1,1}\mathbf{u} - N_{yx}^{1,-1}\mathbf{v} - N_{yy}^{1,1}\mathbf{u} - N_{xy}^{0,1}\mathbf{v} + N_{yy}^{1,0}\mathbf{u} + \mathbf{p_{1}}$$

$$\mathbf{F_{2}} = -N_{xx}^{1,1}\mathbf{v} - N_{yx}^{0,1}\mathbf{u} + N_{xx}^{1,0}\mathbf{v} - N_{yy}^{1,1}\mathbf{v} - N_{xy}^{1,-1}\mathbf{u} + \mathbf{p_{2}}$$
(8)

Теперь вернемся к уравнениям динамики. Необходимо решать следующее уравнение:

$$m(\partial_t + \mathbf{f} \times)\mathbf{u} = AC_a\rho_a|\mathbf{u_a}|\mathbf{u_a} - AC_w\rho_w(\mathbf{u} - \mathbf{u_w})|\mathbf{u} - \mathbf{u_w}| + \mathbf{F} - mg\nabla H \quad (9)$$

Аппроксимируя производную по времени, запишем следующее уравнение:

$$m^{n} \frac{\mathbf{u}^{n+1} - \mathbf{u}^{n}}{\Delta t} + m^{n} \mathbf{f} \times \mathbf{u}^{n+1} = A^{n} C_{a} \rho_{a} |\mathbf{u_{a}}^{n}| \mathbf{u_{a}}^{n} -$$

$$-A^{n} C_{w} \rho_{w} (\mathbf{u}^{n+1} - \mathbf{u_{w}}^{n}) |\mathbf{u}^{n+1} - \mathbf{u_{w}}^{n}| + \mathbf{F}^{n+1} - m^{n} g \nabla H^{n}$$

$$(10)$$

Перенося все неизвестные значения налево, получаем следующий итерационный процесс:

$$\frac{m^n}{\Delta t} \mathbf{u}^{p+1} + m^n \mathbf{f} \times \mathbf{u}^{p+1} + A^n C_w \rho_w \mathbf{u}^{p+1} |\mathbf{u}^{n+1} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}}|^n - \mathbf{F}^{p+1} =
\frac{m^n}{\Delta t} \mathbf{u}^n + A^n C_a \rho_a |\mathbf{u}_{\mathbf{a}}|^n |\mathbf{u}_{\mathbf{a}}|^n + A^n C_w \rho_w \mathbf{u}_{\mathbf{w}}|^n |\mathbf{u}^{n+1} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}}|^n - m^n g \nabla H^n$$
(11)

Поделим уравнение на массу и будем использовать следующий итерационный процесс:

$$\frac{1}{\Delta t}\mathbf{u}^{p+1} + \mathbf{f} \times \mathbf{u}^{p+1} + \frac{A^n}{m^n} C_w \rho_w \mathbf{u}^{p+1} |\mathbf{u}^p - \mathbf{u_w}^n| - \frac{1}{m^n} \mathbf{F}^{p+1} =
\frac{1}{\Delta t} \mathbf{u}^n + \frac{A^n}{m^n} C_a \rho_a |\mathbf{u_a}^n| \mathbf{u_a}^n + \frac{A^n}{m^n} C_w \rho_w \mathbf{u_w}^n |\mathbf{u}^p - \mathbf{u_w}^n| - g \nabla H^n$$
(12)

Расписывая систему покомпонентно и применяя метод Галеркина:

$$\begin{cases}
\frac{1}{\Delta t}M\mathbf{u} - 2\omega_{e}M\mathbf{v} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{w}\rho_{w}|\mathbf{u}^{p} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}^{n}}|M\mathbf{u} - \frac{1}{m^{n}}\mathbf{F}_{\mathbf{1}}^{p+1} = \\
\frac{1}{\Delta t}M\mathbf{u}^{n} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{a}\rho_{a}|\mathbf{u}_{\mathbf{a}}^{n}|M\mathbf{u}_{\mathbf{a}}^{n} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{w}\rho_{w}|\mathbf{u}^{p} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}}^{n}|M\mathbf{u}_{\mathbf{w}}^{n} - \mathbf{h}_{\mathbf{1}} \\
\frac{1}{\Delta t}M\mathbf{v} + 2\omega_{e}M\mathbf{u} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{w}\rho_{w}|\mathbf{u}^{p} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}}^{n}|M\mathbf{v} - \frac{1}{m^{n}}\mathbf{F}_{\mathbf{2}}^{p+1} = \\
\frac{1}{\Delta t}M\mathbf{v}^{n} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{a}\rho_{a}|\mathbf{u}_{\mathbf{a}}^{n}|M\mathbf{v}_{\mathbf{a}}^{n} + \frac{\overline{A^{n}}}{m^{n}}C_{w}\rho_{w}|\mathbf{u}^{p} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}}^{n}|M\mathbf{v}_{\mathbf{w}}^{n} - \mathbf{h}_{\mathbf{2}}
\end{cases} \tag{13}$$

Здесь M - массовая матрица. Поскольку вместо массовой матрицы можно использовать лампированную массовую матрицу, то проще будет домножить оба матричных равенства слева на обратную лампированную матрицу M_L^{-1} . Теперь можно подставить слабую форму компонент силы (8):

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{\Delta t}I + D_{w} & -2\omega_{e}I \\ 2\omega_{e}I & \frac{1}{\Delta t}I + D_{w} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{u} \\ \mathbf{v} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}(N_{xx}^{1,1} + N_{yy}^{1,1} - N_{yy}^{1,0}) & \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}(N_{xy}^{0,1} + N_{yx}^{1,-1}) \\ \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}(N_{yx}^{0,1} + N_{xy}^{1,1}) & \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}(N_{xx}^{1,1} + N_{yy}^{1,1} - N_{xx}^{1,0}) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{u} \\ \mathbf{v} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{\Delta t}\mathbf{u}^{n} + D_{a}\mathbf{u}_{\mathbf{a}}^{n} + D_{w}\mathbf{u}_{\mathbf{w}}^{n} - \mathbf{h}_{1} + \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}\mathbf{p}_{1} \\ \frac{1}{\Delta t}\mathbf{v}^{n} + D_{a}\mathbf{v}_{\mathbf{a}}^{n} + D_{w}\mathbf{v}_{\mathbf{w}}^{n} - \mathbf{h}_{2} + \overline{m}^{-1}M_{L}^{-1}\mathbf{p}_{2} \end{bmatrix}$$

$$(14)$$

Здесь

$$D_{w} = diag(\overline{\frac{A^{n}}{m^{n}}}C_{w}\rho_{w}|\mathbf{u}^{p} - \mathbf{u}_{\mathbf{w}^{n}}|)$$

$$D_{a} = diag(\overline{\frac{A^{n}}{m^{n}}}C_{a}\rho_{a}|\mathbf{u}_{\mathbf{a}^{n}}|)$$
(15)