

Numerical analysis.

Sugak A.M.

Spring 2016

Оглавление

1	Равновесие текучей среды	2
1.1	Равновесие текучей среды	3
1.2	Уравнение равновесия в тяжелой среде	6

1 Равновесие текучей среды

§1.1 Равновесие текучей среды

$$\frac{d\rho}{dt} = -\rho(\nabla \cdot \vec{V})$$

$$\rho \frac{d\vec{V}}{dt} = \nabla \cdot \overleftrightarrow{P} + \rho \vec{f}$$

$$\rho \frac{dE}{dt} = \overleftrightarrow{P} \cdot \vec{S} - \nabla \cdot \vec{q} + \rho Q$$

$$\rho(\vec{r}, t), \vec{V}(\vec{r}, t), E(\vec{r}, t)$$

$$\overleftrightarrow{P} = \overleftrightarrow{P}(\overleftrightarrow{S}), \vec{q} = \vec{q}(E)$$

Определение. Текучая среда — среда, которая приходит в движение под действием сколь угодно малого касательного напряжения.

pic

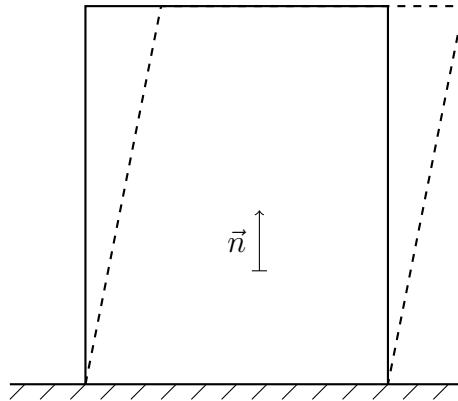


Рис. 1.1: Напряжения в твёрдом теле

Замечание. Если среда находится в состоянии покоя, значит в ней нет касательных напряжений.

pic2

$$\vec{P}_n = P_n \vec{n}$$

$$\vec{P}_1 = P_{11} \vec{e}_1$$

$$\vec{P}_2 = P_{22} \vec{e}_2$$

$$\vec{P}_3 = P_{33} \vec{e}_3$$

$$P_{ij} = \begin{cases} 0, & i \neq j \\ P_{ii}, & i = j \end{cases}$$

matrix

$$\overleftrightarrow{P} = \begin{pmatrix} p_{11} & 0 & 0 \\ 0 & p_{22} & 0 \\ 0 & 0 & p_{33} \end{pmatrix}$$

Замечание (Формула Коши).

$$\vec{p}_n = \overleftrightarrow{P} \cdot \vec{n}$$

$$p_n \begin{pmatrix} n_1 \\ n_2 \\ n_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p_{11} & 0 & 0 \\ 0 & p_{22} & 0 \\ 0 & 0 & p_{33} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} n_1 \\ n_2 \\ n_3 \end{pmatrix}$$

$$p_n = p_{11} = p_{22} = p_{33} = \underbrace{-P}$$

$$\overleftrightarrow{P} = \begin{pmatrix} -p & 0 & 0 \\ 0 & -p & 0 \\ 0 & 0 & -p \end{pmatrix} = -p \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = -p \cdot \overleftrightarrow{E}$$

Замечание (Закон Паскаля). При равновесии текучей среды нормальное напряжение на произвольно выбранной площадке не зависит от ее ориентации.

Уравнение переноса импульса.

$$\rho \frac{d\vec{V}}{dt} = \nabla \cdot \overleftrightarrow{P} + \rho \cdot \vec{f}$$

$$\nabla \cdot \overleftrightarrow{P} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} & \frac{\partial}{\partial x_2} & \frac{\partial}{\partial x_3} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -p & 0 & 0 \\ 0 & -p & 0 \\ 0 & 0 & -p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{\partial p}{\partial x_1} & -\frac{\partial p}{\partial x_2} & -\frac{\partial p}{\partial x_3} \end{pmatrix} = \underbrace{-\nabla p}_{\text{градиент}}$$

$$\nabla \cdot \overleftrightarrow{P} = -\nabla P$$

$$\frac{1}{\rho} \nabla p = \vec{f} - \text{Уравнение Эйлера равновесия текучей среды}$$

Определение. $\rho = \rho(p)$ — **баротропность**.

$$pV = \frac{R}{\mu} MT$$

$$p dV = \frac{R}{\mu} dm T$$

$$p = \frac{R}{\mu} \rho T$$

$$\rho = \frac{p\mu}{RT}$$

Изотермический процесс.

$$T = T_0, \quad \rho = \frac{p\mu}{RT_0} = c p$$

Адиабатический процесс.

$$\rho = c p^{-\frac{1}{\gamma}}, \quad \gamma = \frac{c_p}{c_\rho}$$

Определение.

$$\mathcal{P}(p) = \int_{p_0}^p \frac{dp}{\rho(p)} \text{ — потенциал давления}$$

$$\frac{\partial \mathcal{P}}{\partial x_1} = \frac{d\mathcal{P}}{dp} \frac{\partial p}{\partial x_1} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x_1}$$

$$\nabla \mathcal{P} = \frac{1}{\rho} \nabla p$$

$$\nabla \times \vec{f} = 0$$

$$\vec{f} = -\nabla \Pi$$

$$\nabla \mathcal{P} = \nabla \Pi$$

$$\nabla(\mathcal{P} + \Pi) = 0$$

$$\mathcal{P} + \Pi = \text{const}$$

Замечание. При баротропном равновесии текучей среды в потенциальном поле сил сумма потенциала давления и потенциала силы не меняется.

Следствие 1.0.1.

$$\Pi = \text{const} \implies \mathcal{P} = \text{const} \implies \begin{cases} p = \text{const} \\ \rho = \text{const} \\ T = \text{const} \end{cases}$$

§1.2 Уравнение равновесия в тяжелой среде

$$\begin{aligned}\frac{1}{\rho(p)} \nabla p &= \vec{f} \\ \nabla \left[\frac{1}{\rho(p)} \nabla p \right] &= \nabla \cdot \vec{f} = -\nabla^2 \Pi \\ \vec{f} &= -\nabla \Pi\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\nabla^2 \varphi &= -\varepsilon_0 q \\ \vec{f}_{1,2} &= \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{q_1 q_2 \vec{r}}{r^2 r} \\ \vec{f}_{1,2} &= -\gamma \frac{m_1 m_2}{r^2} \frac{\vec{r}}{r} \\ \nabla^2 \Pi &= 4\pi\gamma\rho \\ \nabla \cdot \left[\frac{1}{\rho(p)} \nabla p \right] &= -4\pi\gamma\rho(p)\end{aligned}$$

Несжимаемая среда:

$$\rho = \rho_0 = \text{const}(p)$$

Определение. $\nabla^2 p = -4\pi\gamma\rho_0^2$ — Уравнение Пуассона

Теорема 1.1 (Обобщенная теорема Гаусса).

$$\begin{aligned}\int_W \nabla \otimes \overleftrightarrow{T} dw &= \oint_S \vec{n} \otimes \overleftrightarrow{T} dS \\ \nabla \otimes T &= \lim_{\delta w \rightarrow 0} \frac{1}{\delta w} \int_{\delta w} (\nabla \otimes \overleftrightarrow{T}) dw = \lim_{\delta w \rightarrow 0} \frac{1}{\delta w} \oint_{\delta S} \vec{n} \otimes \overleftrightarrow{T} dS \\ \nabla \cdot \vec{f} &= \lim_{\delta w \rightarrow 0} \frac{1}{\delta w} \oint_{\delta S} \vec{n} \cdot \vec{f} dS \\ \nabla \cdot \vec{f} &= \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\frac{4}{3}\pi\delta^3} \oint_S -\gamma \frac{\rho^{\frac{4}{3}}\pi\delta^3}{\delta^2} \delta^2 dw = -\gamma\rho 4\pi = -4\pi\gamma\rho \\ \vec{f} &= -\nabla \Pi \\ -\nabla^2 \Pi &= -4\pi\gamma\rho \\ \nabla^2 \Pi &= 4\pi\gamma\rho \\ \nabla^2 \varphi &= -\varepsilon_0 q\end{aligned}$$

pic3

$$\vec{F}_c = -mw^2\vec{r}$$

$$\vec{f}_g = \vec{g} = -g\vec{e}_z$$

$$\vec{f}_0 = w^2\vec{r} = w^2r\vec{e}_r$$

$$\vec{f} = \vec{f}_g + \vec{f}_0 = -g\vec{e}_z + w^2r\vec{e}_r \iff \vec{f} = -\nabla\Pi$$

$$\Pi = gz - \frac{w^2r^2}{2} + C$$

$$\mathcal{P} = \int_{p_0}^p \frac{dp}{\rho(p)} = \int_{p_0}^p \frac{dp}{\rho_0} = \frac{p - p_0}{\rho_0}$$

$$gz - \frac{w^2r^2}{2} + C + \frac{p - p_0}{\rho_0} = const$$

$$gz - \frac{w^2r^2}{2} + \frac{p}{\rho_0} = const$$

Поверхность $p = p_A$

$$gz - \frac{w^2r^2}{2} + \frac{p_A}{\rho_0} = const$$

$$gz - \frac{w^2r^2}{2} = const$$

$$z(r) = \frac{w^2r^2}{2g} + C$$

$$V = \pi R^2 H$$

$$\int_0^R 2\pi r z(r) dr$$