

Динамические задачи линейной теории упругости

$\rho \ddot{\vec{w}} = \operatorname{div} P$, где ρ -плотность тела, \vec{w} -перемещение, $\frac{\partial^2 \vec{w}}{\partial t^2}$ -ускорение

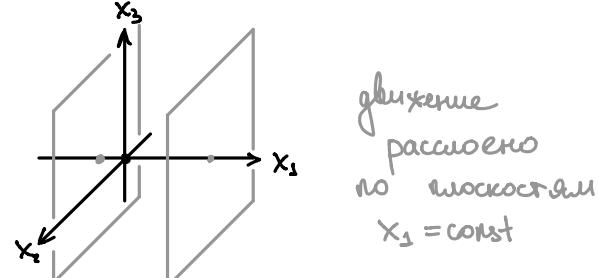
Закон Гука: $P = \lambda \operatorname{tr} \varepsilon + 2\mu \varepsilon$, где $\varepsilon = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial \vec{w}}{\partial x} + \left(\frac{\partial \vec{w}}{\partial x} \right)^* \right)$

$$\begin{cases} \rho \frac{\partial^2 \vec{w}}{\partial t^2} = (\lambda + \mu) \nabla \operatorname{div} \vec{w} + \mu \Delta \vec{w} + \vec{f}_{\text{вн}} \\ \left[\begin{array}{l} \vec{w} \Big|_{\partial \Omega} = \vec{w}_0(\vec{x}) \\ P \vec{n} \Big|_{\partial \Omega} = \vec{G}_0(\vec{x}) \end{array} \right] \quad \begin{array}{l} \text{граничные} \\ \text{условия} \end{array} \quad \text{(ограничения)} \\ \vec{w} \Big|_{t=0} = \vec{q}(\vec{x}) \quad \begin{array}{l} \text{ начальные} \\ \text{условия} \end{array} \\ \frac{\partial \vec{w}}{\partial t} \Big|_{t=0} = \vec{\Psi}(\vec{x}) \quad \begin{array}{l} \text{ по } t \text{ второе} \\ \text{ начальное} \\ \Rightarrow \text{задача } 2 \text{ нач. ус.} \end{array} \end{cases}$$

Плоские волны

Пусть $\vec{w} = \begin{pmatrix} w_1(t, x_1) \\ w_2(t, x_1) \\ w_3(t, x_1) \end{pmatrix}$

$$\operatorname{div} \vec{w} = \frac{\partial w_1}{\partial x_1}$$



$$\rho \frac{\partial^2 \vec{w}}{\partial t^2} = (\lambda + 2\mu) \frac{\partial^2 w_1}{\partial x_1^2} + f_{\text{вн},1}$$

$$\rho \frac{\partial^2 \vec{w}}{\partial t^2} = \mu \frac{\partial^2 w_i}{\partial x_i^2} + f_{\text{вн},i}, \quad i=2,3$$

Приближенные упр-я имеют вид базовых ур-й: $u_{tt} = c^2 u_{xx}$, где $c=\text{const}$
скорость волны \hookrightarrow

Решением таких ур-й является функция $f(x+ct)$, $g(x-ct)$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial t^2} = f'' \cdot c^2 \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = f''$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} - \text{равн-е ур-я}$$

функция $g(x-ct)$ аналогична

Две постановки ЗК для базового ур-я задачи нач. данные:

$$\begin{cases} u \Big|_{t=0} = \varphi(x) \\ \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x) \end{cases}$$

Решение будем искать в виде $u = f(x+ct) + g(x-ct)$

T.e. $\begin{cases} u|_{t=0} = f(x) + g(x) = \varphi(x) & \forall x \\ \frac{\partial u}{\partial t}|_{t=0} = c f'(x) - c g'(x) = \psi(x) & \forall x \end{cases} \Rightarrow f(x) - g(x) = \frac{1}{c} \int_0^x \psi(s) ds$

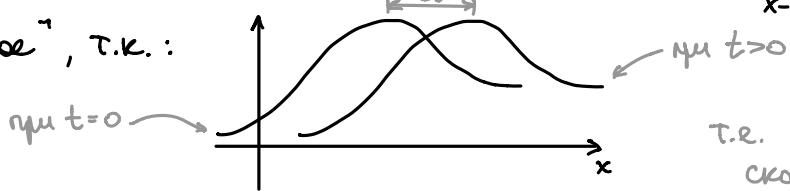
$$f(x) = \frac{1}{2} \left(\varphi(x) + \frac{1}{c} \int_0^x \psi(s) ds \right) \quad \text{и} \quad g(x) = \frac{1}{2} \left(\varphi(x) - \frac{1}{c} \int_0^x \psi(s) ds \right)$$

T.e. реш. 3.к. заменяется в виде

$$\begin{aligned} u &= \frac{1}{2} \left(\varphi(x+ct) + \frac{1}{c} \int_0^{x+ct} \psi(s) ds \right) + \frac{1}{2} \left(\varphi(x-ct) - \frac{1}{c} \int_0^{x-ct} \psi(s) ds \right) = \\ &= \frac{1}{2} \left(\varphi(x+ct) + \varphi(x-ct) + \frac{1}{c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(t) dt \right) \end{aligned}$$

- реш. 3.к. для
волнового ур-я

"Волновое", т.к.:



T.e. график погодит вправо со скоростью c , как волна

T.e. f "погодит" в положит. направлении, g - в отрицательном

Аналог в задаче - при ударе по воле во все стороны (и вправо, и влево) расходится волна.

Лучше погодить именно лево-право можно через суммирование

Затухание волны можно

$$\rho \frac{\partial^2 w_i}{\partial t^2} = (\lambda + 2\mu) \frac{\partial^2 w_i}{\partial x_i^2}$$

$$\rho \frac{\partial^2 w_i}{\partial t^2} = \mu \frac{\partial^2 w_i}{\partial x_i^2}, \quad i=2,3$$

массовыми сдвигами преобразуем

- Типы волн: ① продольные (P-волны) - $w_1 \neq 0; w_2 = w_3 = 0$
 ② поперечные (S-волны) - $w_1 = 0; w_2, w_3 \neq 0$

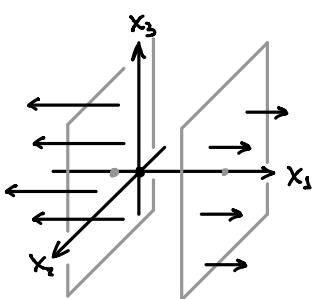
Скорость P-волны $C_P = \sqrt{\frac{\lambda+2\mu}{\rho}}$

Скорость S-волны $C_S = \sqrt{\frac{\mu}{\rho}}$

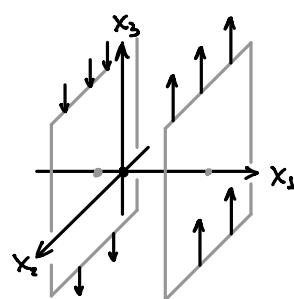
В P-волне $\underline{\text{rot } \vec{w} = 0}$, $\underline{\text{div } \vec{w} = \frac{\partial w_1}{\partial x_1} \neq 0}$
 ↳ сдвиг ↳ одностороннее деформирование

В S-волне $\text{rot } \vec{w} \neq 0$, $\text{div } \vec{w} = 0$

T.o. P-волна - сдвиг материала, S-волна - сдвиг

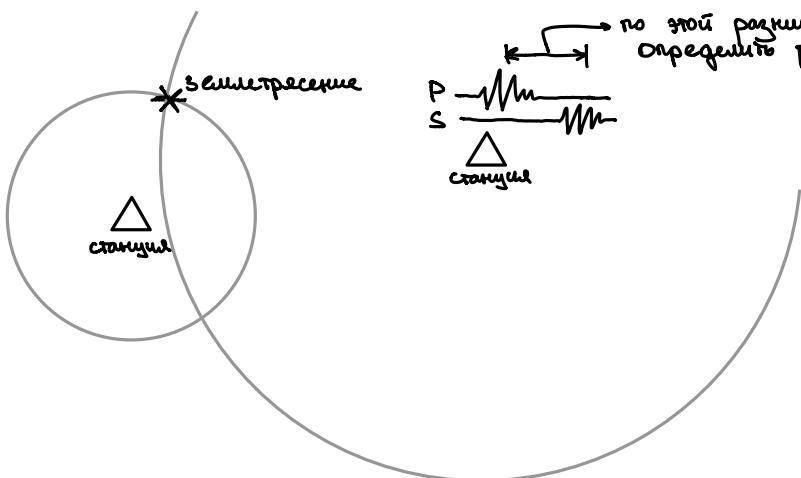


P-волна



S-волна

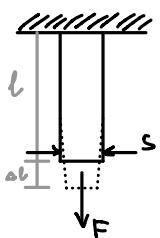
Пример



по этой разнице можно определить радиус (зная соотн. скоростей S- и P- волн)

Теория пластичности

Определение ПЛАСТИЧНОСТЬ — свойство материала приобретать после снятия нагрузки остаточное деформации → которые останутся

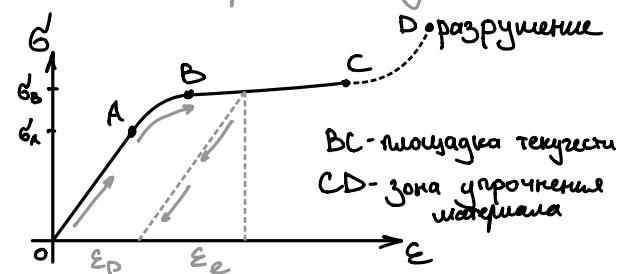


$$\sigma = \frac{F}{S} - \text{напряжение}$$

$$\epsilon = \frac{l + \Delta l}{l} - \text{деформация}$$

$$\sigma' = E\epsilon, \text{ где } E - \text{модуль Юнга}$$

при линейном законе Гука



σ_A — предел пропорциональности

σ_B — предел текучести
после него деформации становятся необратимыми

ϵ_p — пластическая (необратимая)
деформация

ϵ_e — упругое (обратимое) деформации

$$\epsilon = \epsilon_p + \epsilon_e$$

Обозн выше:

1 - общий погрешность вертикаль в начальное состояние

1 - действующий силой, напряжение расчет

После предела текучести

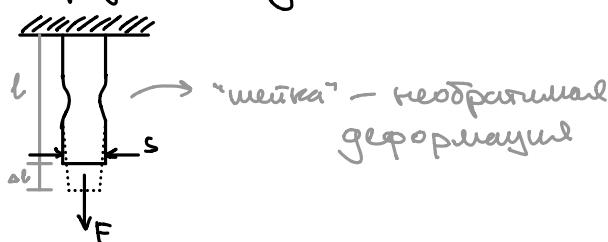
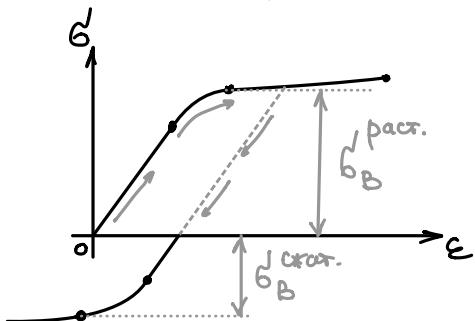


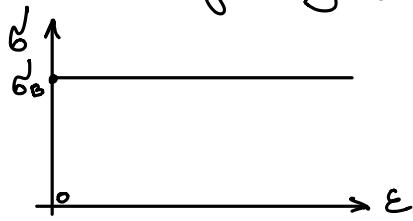
График напряжений — идеальный
сигнал. Для реальных материалов он
очень различен.

Если не растягивать, а сжимать материал,

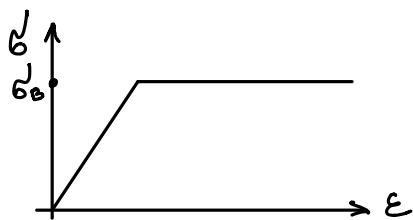
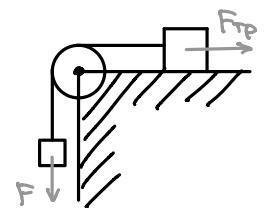


Эффект Баумингера: $|σ'_B^{\text{сжат}}| < |σ'_B^{\text{раст.}}|$

Идеализация видов пластического деформирования

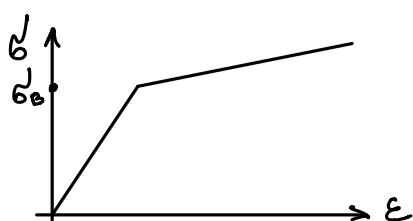
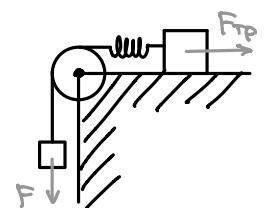


- жестко-пластический материал



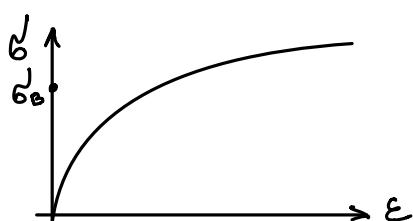
- упруго-пластический материал

$$mg \leq F_{tp} \\ (\sim \sigma' < \sigma'_B)$$



- - - ?

не учтено



?