

Задача (несвязанная динамическая задача термоупругости)

Рассматривается полубесконечный стержень с модулем Юнга E и плотностью ρ , для которого справедливо соотношение Дюамеля-Неймана. Объёмный источник в уравнении теплопроводности задан в виде

$$Q = J_0(H(t) - H(t - \tau))e^{-\gamma x},$$

где $H(t)$ – функция Хевисайда.

Пренебрегая теплопроводностью материала, получить термоупругий импульс на расстоянии, существенно превышающем глубину проникновения теплового источника.

Принять, что время действия теплового импульса τ много меньше времени пробега акустической волны до координаты, в которой производится регистрация сигнала.

Постановка задачи

По условию пренебрегаем теплопроводностью материала стержня (не учитываем распространение тепла вдоль стержня), поэтому уравнение теплопроводности можем записать в виде

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} = Q \Leftrightarrow \frac{\partial \theta}{\partial t} = J_0(H(t) - H(t - \tau))e^{-\gamma x} \quad (1)$$

Тогда распределение температуры по стержню (см. рис.1):

$$\theta = J_0(tH(t) - (t - \tau)H(t - \tau))e^{-\gamma x} \quad (2)$$

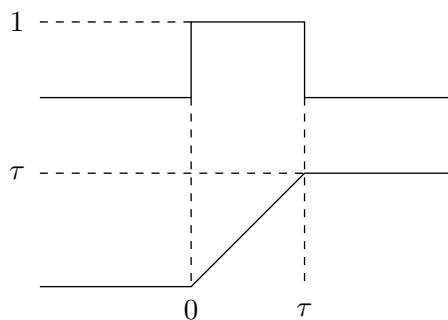


Рис. 1: Интегрирование ступенчатого импульса

Далее подключаем уравнение баланса импульса:

$$\frac{\partial \sigma}{\partial x} - \rho \ddot{u} = 0, \quad (3)$$

где $\sigma = E(\varepsilon - \alpha\theta)$ (соотношение Дюамеля-Неймана) и $\varepsilon = \frac{\partial u}{\partial x}$.

После подстановки:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{1}{c_0^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \alpha \frac{\partial \theta}{\partial x}, \quad (4)$$

где $c_0 = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$ – скорость звука в стержне.

Далее подставляем выражение для распределения температуры (2):

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{1}{c_0^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -J_0 \cdot \alpha \cdot (tH(t) - (t - \tau)H(t - \tau)) \cdot \gamma e^{-\gamma x} \quad (5)$$

Левый торец стержня свободен:

$$\sigma|_{x=0} = 0 \Leftrightarrow \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = \alpha \cdot J_0 \cdot (tH(t) - (t - \tau)H(t - \tau)) \quad (6)$$

На бесконечности ставим условие излучения:

$$u|_{x \rightarrow \infty} < \infty \quad (7)$$

Ставим нулевые начальные условия:

$$u(0, x) = 0 \text{ и } \dot{u}(0, x) = 0 \quad (8)$$

Таким образом, получаем постановку задачи:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{1}{c_0^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -J_0 \cdot \alpha \cdot (tH(t) - (t - \tau)H(t - \tau)) \cdot \gamma e^{-\gamma x} \\ \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = \alpha \cdot J_0 \cdot (tH(t) - (t - \tau)H(t - \tau)) \\ u|_{x \rightarrow \infty} < \infty \\ u(0, x) = 0 \\ \dot{u}(0, x) = 0 \end{array} \right. \quad (9)$$

Преобразование Лапласа

В пространстве Лапласа постановка задачи перепишется в следующем виде:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{d^2 u^L}{dx^2} - \frac{p^2}{c_0^2} u^L = -J_0 \cdot \alpha \cdot \frac{1 - e^{-\tau p}}{p^2} \cdot \gamma e^{-\gamma x} \\ \left. \frac{du^L}{dx} \right|_{x=0} = \alpha \cdot J_0 \cdot \frac{1 - e^{-\tau p}}{p^2} \\ u^L|_{x \rightarrow \infty} < \infty \end{array} \right. \quad (10)$$

Решение в пространстве Лапласа

Общее решение полученного дифференциального уравнения:

$$u^L = C_1 e^{px/c} + C_2 e^{-px/c} + \frac{J_0 \cdot \alpha \cdot \gamma \cdot (1 - e^{-\tau p})}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} e^{-\gamma x} \quad (11)$$

Из второго граничного условия:

$$u^L|_{x \rightarrow \infty} < \infty \Rightarrow C_1 = 0 \quad (12)$$

Из первого граничного условия:

$$-\frac{p}{c} C_2 - \frac{J_0 \cdot \alpha \cdot \gamma^2 (1 - e^{-\tau p})}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} = \alpha \cdot J_0 \cdot \frac{1 - e^{-\tau p}}{p^2} \quad (13)$$

$$-\frac{p}{c} C_2 = \frac{\alpha \cdot J_0 (1 - e^{-\tau p})}{p^2} \left(1 + \frac{\gamma^2}{\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2} \right) \quad (14)$$

$$-\frac{p}{c} C_2 = \frac{p^2 \alpha \cdot J_0 (1 - e^{-\tau p})}{c^2 p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} \quad (15)$$

$$C_2 = -\frac{p \alpha \cdot J_0 \cdot (1 - e^{-\tau p})}{c p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} \quad (16)$$

Тогда

$$\boxed{u^L = \frac{\alpha \cdot J_0 \cdot (1 - e^{-\tau p})}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} \left(\gamma e^{-\gamma x} - \frac{p}{c} \cdot e^{-\frac{px}{c}} \right)} \quad (17)$$

Переход из пространства Лапласа к оригиналу

Раскроем скобки в (17):

$$u^L = J_0 \cdot \alpha \cdot \left(\underbrace{\frac{\gamma e^{-\gamma x}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)}}_{u_1^L} - \underbrace{\frac{\frac{p}{c} \cdot e^{-\frac{px}{c}}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)}}_{u_2^L} - \underbrace{\frac{\gamma e^{-\gamma x}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} \cdot e^{-\tau p}}_{u_3^L} + \underbrace{\frac{\frac{p}{c} \cdot e^{-\frac{px}{c}}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} \cdot e^{-\tau p}}_{u_4^L} \right) \quad (18)$$

Первое слагаемое:

$$u_1^L = \frac{\gamma e^{-\gamma x}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} = \frac{c^2 \gamma e^{-\gamma x}}{p^2 (p^2 - (\gamma c)^2)} = \quad (19)$$

Небольшое отступление от задачи (заметки на полях):

$$\frac{1}{p^2 (p^2 - a^2)} = \frac{A}{p^2} + \frac{B}{p^2 - a^2} = \frac{Ap^2 - Aa^2 + Bp^2}{p^2 (p^2 - a^2)} \Rightarrow A = -\frac{1}{a^2} \text{ и } B = \frac{1}{a^2} \quad (20)$$

Продолжаем расписывать первое слагаемое:

$$= \frac{c^2 \gamma e^{-\gamma x}}{\gamma^2 c^2} \left(\frac{1}{p^2 - (\gamma c)^2} - \frac{1}{p^2} \right) = \frac{e^{-\gamma x}}{\gamma^2 c} \left(\frac{\gamma c}{p^2 - (\gamma c)^2} - \frac{\gamma c}{p^2} \right) \quad (21)$$

Тогда

$$\boxed{\mathcal{L}^{-1}(u_1^L) = \frac{e^{-\gamma x}}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh} \gamma c t - \gamma c t) \cdot H(t)} \quad (22)$$

Второе слагаемое:

$$u_2^L = -\frac{\frac{p}{c} \cdot e^{-\frac{px}{c}}}{p^2 \left(\frac{p^2}{c^2} - \gamma^2 \right)} = -\frac{c \cdot e^{-\frac{px}{c}}}{p (p^2 - (\gamma c)^2)} = \quad (23)$$

Небольшое отступление от задачи (заметки на полях):

$$\frac{1}{p(p^2 - a^2)} = \frac{A}{p} + \frac{Bp}{p^2 - a^2} = \frac{A(p^2 - a^2) + Bp^2}{p(p^2 - a^2)} \Rightarrow A = -\frac{1}{a^2} \text{ и } B = \frac{1}{a^2} \quad (24)$$

Продолжаем расписывать второе слагаемое:

$$= -\frac{1}{\gamma^2 c} \left(\frac{p}{p^2 - (\gamma c)^2} - \frac{1}{p} \right) e^{-\frac{px}{c}} \quad (25)$$

Тогда, используя теорему запаздывания,

$$\boxed{\mathcal{L}^{-1}(u_2^L) = \frac{1}{\gamma^2 c} \left(1 - \operatorname{ch} \left(\gamma c \left(t - \frac{x}{c} \right) \right) \right) \cdot H \left(t - \frac{x}{c} \right)} \quad (26)$$

Аналогично по теореме запаздывания:

$$\boxed{\mathcal{L}^{-1}(u_3^L) = -\frac{e^{-\gamma x}}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c(t - \tau)) \cdot H(t - \tau)} \quad (27)$$

и

$$\boxed{\mathcal{L}^{-1}(u_4^L) = \frac{1}{\gamma^2 c} \left(\operatorname{ch} \left(\gamma c \left(t - \tau - \frac{x}{c} \right) \right) - 1 \right) \cdot H \left(t - \tau - \frac{x}{c} \right)} \quad (28)$$

По линейности:

$$\mathcal{L}^{-1}(u^L) = J_0 \cdot \alpha \cdot (\mathcal{L}^{-1}(u_1^L) + \mathcal{L}^{-1}(u_2^L) + \mathcal{L}^{-1}(u_3^L) + \mathcal{L}^{-1}(u_4^L)) \quad (29)$$

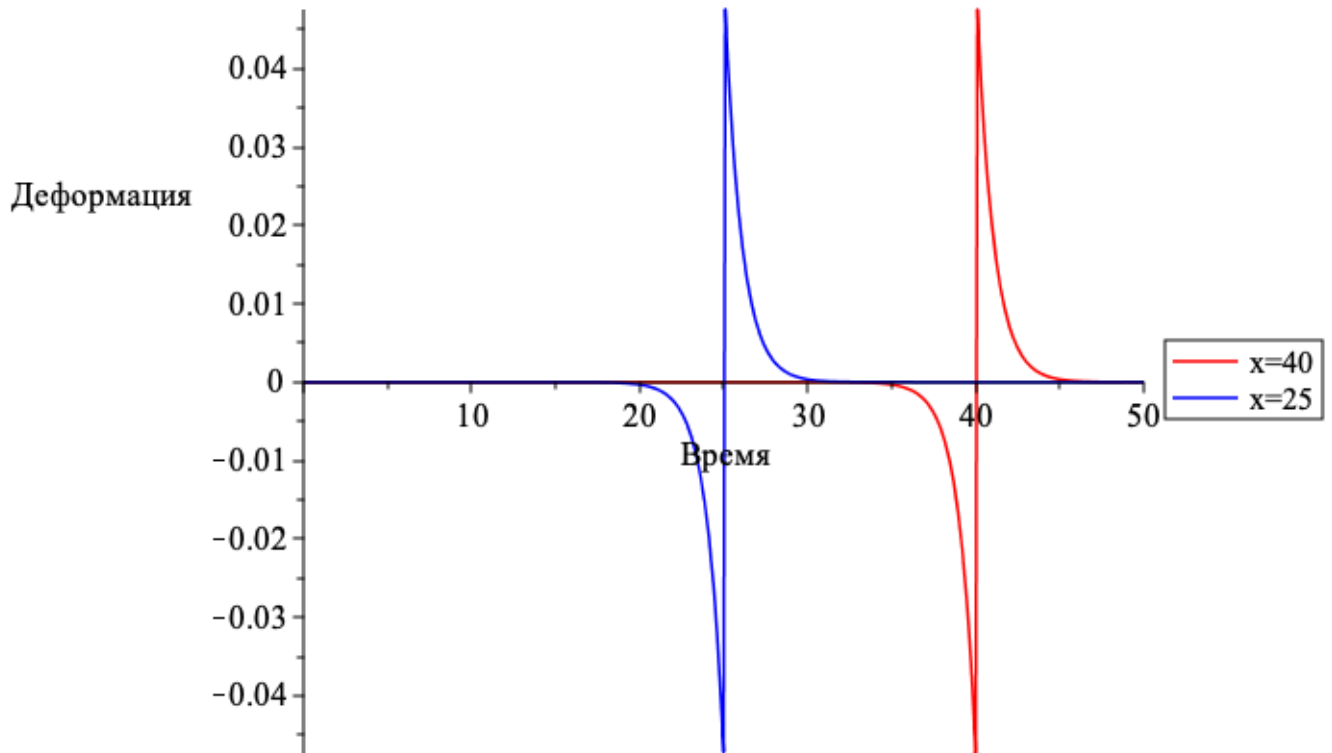
Подставляем:

$$u = \mathcal{L}^{-1}(u^L) = \begin{cases} \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh} \gamma c t - \gamma c t) e^{-\gamma x}, & \text{если } 0 \leq t < \tau; \\ \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh} \gamma c t - \operatorname{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c \tau) e^{-\gamma x}, & \text{если } \tau \leq t < \frac{x}{c}; \\ \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh} \gamma c t - \operatorname{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c \tau) e^{-\gamma x} + \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} \left(1 - \operatorname{ch} \left(\gamma c \left(t - \frac{x}{c} \right) \right) \right), & \text{если } \frac{x}{c} \leq t < \frac{x}{c} + \tau; \\ \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} (\operatorname{sh} \gamma c t - \operatorname{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c \tau) e^{-\gamma x} + \\ + \frac{J_0 \alpha}{\gamma^2 c} \left(\operatorname{ch} \left(\gamma c \left(t - \tau - \frac{x}{c} \right) \right) - \operatorname{ch} \left(\gamma c \left(t - \frac{x}{c} \right) \right) \right), & \text{если } \frac{x}{c} + \tau \leq t < \infty \end{cases} \quad (30)$$

Далее перейдём к деформации $\varepsilon = \frac{\partial u}{\partial x}$:

$$\varepsilon = \begin{cases} -\frac{J_0\alpha}{\gamma c} (\text{sh } \gamma ct - \gamma ct) e^{-\gamma x}, & \text{если } 0 \leq t < \tau; \\ -\frac{J_0\alpha}{\gamma c} (\text{sh } \gamma ct - \text{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c\tau) e^{-\gamma x}, & \text{если } \tau \leq t < \frac{x}{c}; \\ -\frac{J_0\alpha}{\gamma c} (\text{sh } \gamma ct - \text{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c\tau) e^{-\gamma x} + \frac{J_0\alpha}{\gamma c} \text{sh}\left(\gamma c\left(t - \frac{x}{c}\right)\right), & \text{если } \frac{x}{c} \leq t < \frac{x}{c} + \tau; \\ -\frac{J_0\alpha}{\gamma c} (\text{sh } \gamma ct - \text{sh}(\gamma c(t - \tau)) - \gamma c\tau) e^{-\gamma x} + \\ + \frac{J_0\alpha}{\gamma c} \left(\text{sh}\left(\gamma c\left(t - \frac{x}{c}\right)\right) - \text{sh}\left(\gamma c\left(t - \tau - \frac{x}{c}\right)\right) \right), & \text{если } \frac{x}{c} + \tau \leq t < \infty \end{cases} \quad (31)$$

С помощью пакета Maple построим график зависимости деформаций от времени для двух точек на стержне с координатами $x = 25$ и $x = 40$:



Приложение. Построение графиков в пакете Maple.

```

J0 := 1;
gam := 1;
c := 1;
alpha := 1;
tau := 0.1;
x := 40;

p1 := piecewise( t > 0 and t < tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t - gam*c*tau)) * exp(-gam*x),
    t > tau and t < x/c, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t) - sinh(gam*c*(t - tau)) - gam*c*tau) * exp(-gam*x),
    t > x/c and t < x/c + tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t) - sinh(gam*c*(t - tau)) - gam*c*tau) * exp(-gam*x) + 1/gam*c * sinh(gam*c*(t - x/c)),
    t > x/c + tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * ((sinh(gam*c*t)) - cosh(gam*c*(t - tau))) * exp(-gam*x) + 1/gam*c * (sinh(gam*c*(t - x/c)) - sinh(gam*c*(t - x/c - tau))) );
x := 25;

p2 := piecewise( t > 0 and t < tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t - gam*c*tau)) * exp(-gam*x),
    t > tau and t < x/c, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t) - sinh(gam*c*(t - tau)) - gam*c*tau) * exp(-gam*x),
    t > x/c and t < x/c + tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * (sinh(gam*c*t) - sinh(gam*c*(t - tau)) - gam*c*tau) * exp(-gam*x) + 1/gam*c * sinh(gam*c*(t - x/c)),
    t > x/c + tau, -frac(J0*alpha, gam*c) * ((sinh(gam*c*t)) - cosh(gam*c*(t - tau))) * exp(-gam*x) + 1/gam*c * (sinh(gam*c*(t - x/c)) - sinh(gam*c*(t - x/c - tau))) );

plots:-display(
    plot(p1, t = 0..50, labels = ["Время", "Деформация"], color = red, legend = "x=40"),
    plot(p2, t = 0..50, labels = ["Время", "Деформация"], color = blue, legend = "x=25"),
    legendstyle = [location = right], size = [700, 400]);

```

$$\begin{aligned}
 & J_0 := 1 \\
 & \text{gam} := 1 \\
 & c := 1 \\
 & \alpha := 1 \\
 & \tau := 0.1 \\
 & x := 40 \\
 & p1 := \begin{cases} 0 & 0 < t < 0.1 \\ -(\sinh(t) - \sinh(t - 0.1) - 0.1) e^{-40} & 0.1 < t < 40 \\ -(\sinh(t) - \sinh(t - 0.1) - 0.1) e^{-40} + \sinh(-40 + t) & 40 < t < 40.1 \\ -(\sinh(t) - \cosh(t - 0.1)) e^{-40} + \sinh(-40 + t) - \sinh(t - 40.1) & 40.1 < t \end{cases} \\
 & x := 25 \\
 & p2 := \begin{cases} 0 & 0 < t < 0.1 \\ -(\sinh(t) - \sinh(t - 0.1) - 0.1) e^{-25} & 0.1 < t < 25 \\ -(\sinh(t) - \sinh(t - 0.1) - 0.1) e^{-25} + \sinh(-25 + t) & 25 < t < 25.1 \\ -(\sinh(t) - \cosh(t - 0.1)) e^{-25} + \sinh(-25 + t) - \sinh(t - 25.1) & 25.1 < t \end{cases}
 \end{aligned}$$