

**МОДЕЛЬНЫЕ ФУНКЦИИ ТЕПЛОСОДЕРЖАНИЯ ДЛЯ НИТИНОЛА**

Пряхин С.С., Лесота А.В.

Институт технической акустики НАН Беларуси,  
г. Витебск, Беларусь, E-mail: [sspryahin@yandex.by](mailto:sspryahin@yandex.by), [ann20zv@tut.by](mailto:ann20zv@tut.by)

Ключевым элементом разработки функциональных элементов из нитинола является прогнозирование их поведения на основе моделей. Представляется, что макроскопические модели, основанные на термодинамическом подходе, являются продуктивными. В связи с этим, понимание связи теплосодержания с изменением температуры представляется актуальным. Отметим работу [1], в которой на участке фазового перехода предлагалось учитывать добавку к теплоемкости в виде функции

$$\Delta C(T) = \text{const} \cdot \cos^2 \left[ \frac{\pi}{2} \frac{T - T_\phi}{\Delta T_\phi} \right], \quad (1)$$

где  $T_\phi$  - середина температурного отрезка фазового перехода;  $\Delta T_\phi$  - полуширина.

При этом автор заострял внимание на равенство нулю изменения теплосодержания в цикле между температурными точками завершения прямых и обратных фазовых превращений. Настоящая работа является попыткой построить модельную функцию теплосодержания  $q$  для нитинола, представив ее в зависимости от переменных температуры  $T$  и внутренней переменной (содержания мартенсита)  $\xi$ :

$$q = q(T, \xi) \quad (2)$$

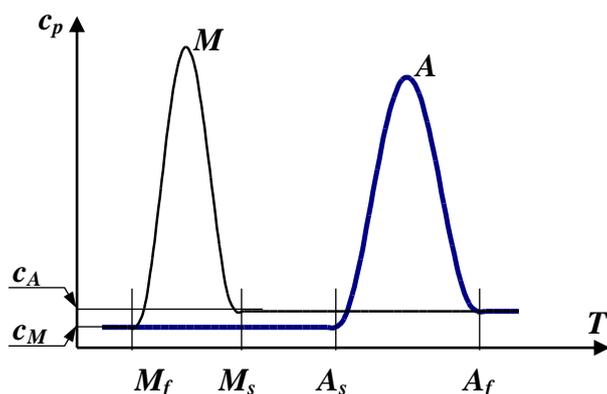


Рисунок 1 – Кривые изменения теплоемкости нитинола  $c_p(T)$  при росте температуры A и понижении температуры M с участками полных фазовых переходов:  $M_f \leq T \leq M_s$  – прямое мартенситное превращение;  $A_s \leq T \leq A_f$  – обратное превращение

На рисунке 1 изображен ход зависимостей теплоемкости от температуры для ветвей A и M, содержащих участки обратных и прямых мартенситных превращений, соответственно. Проанализируем изменение теплосодержания на ветви нагрева при изменении температуры от  $M_f$  до  $A_f$ . На отрезке  $M_s \leq T \leq A_s$  фазовый состав полностью мартенситный, т.е.  $\xi = 1$  и изменение теплосодержания отвечает нагреву мартенситной фазы с теплоемкостью  $c_M$ .

$$q(T, 1) = q(M_f, 1) = c_M(T - M_f) \quad (3)$$

Изменения теплосодержания  $q(T, \xi)$  сплава при последующем повышении температуры  $T$  на отрезке  $A_s \leq T \leq A_f$  сопровождается изменением фазового состава от полностью мартенситного  $\xi_0 = \xi(A_s) = 1$  до полностью аустенитного  $\xi_f = \xi(A_f) = 0$ . При этом теплоемкость меняется от  $c_0 = c(A_s) = c_M$  до теплоемкости аустенитной фазы  $c_f = c(A_f) = c_A$ . Считаем, что доля мартенсита  $\xi$  описывается уравнением [2]:

$$\xi = \frac{\xi_0}{2} \left[ 1 + \cos \left( \pi \frac{T - A_s}{A_f - A_s} \right) \right]_{A_s \leq T \leq A_f} \quad 0 \leq \xi \leq 1, \quad (4)$$

$\xi_0$  – параметр ветви A, отвечающий содержанию мартенсита при  $T = A_s$ .

Изменение теплосодержания (2) на отрезке  $A_s \leq T \leq A_f$  обозначим как функцию

$$q_A(\Theta, \xi) = q(\Theta, \xi) - q(A_s, \xi_0), \quad (5)$$

полный дифференциал которой представляется в виде

$$dq_A = \left( \frac{\partial q_A}{\partial T} \right)_{\xi} dT + \left( \frac{\partial q_A}{\partial \xi} \right)_T d\xi \quad (6)$$

Частную производную по температуре в (6) представим в виде

$$\left( \frac{\partial q_A}{\partial T} \right)_{\xi} = c_A - \frac{1}{2} \Theta + \xi_0 (c_A - c_M) \quad (7)$$

Перекрестное дифференцирование частных производных в (6) дает равные значения независимо от порядка дифференцирования. Поэтому, приняв (7), выпишем

$$\frac{\partial^2 q_A}{\partial T \partial \xi} = \frac{\partial^2 q_A}{\partial \xi \partial T} = -\frac{1}{2} (c_A - c_M) \quad (8)$$

Равенство (8) позволяет представить частную производную функции  $q_A$  по  $\xi$  в виде

$$\left( \frac{\partial q_A}{\partial \xi} \right)_T = \int_{A_s}^T \frac{\partial^2 q_A}{\partial \xi \partial T} dT + f(\xi) = -\frac{1}{2} (c_A - c_M) (T - A_s) + f(\xi) \quad (9)$$

где для функции  $f(\xi)$  допускается произвол на отрезке  $\xi \in [0, 1]$ .

Заметим, что функция вида

$$F_1(\Theta, \xi) = \left[ A - (c_A - c_M) \Theta + \xi_0 \right] 2 \left[ \Theta - A_s \right] \quad (10)$$

удовлетворяет уравнению для части производной, выписанной в (9), без учета  $f(\xi)$

$$\left( \frac{\partial q_A}{\partial \xi} \right)_T = -\frac{1}{2} (c_A - c_M) (\Theta - A_s) \quad (11)$$

уравнению для производной (7) и начальному значению

$$q_A(A_s, \xi_0) = 0 \quad (12)$$

Учтем вклад функции  $f(\xi)$  в (9) в изменение теплосодержания (5), в виде добавочной функции  $F_2(\xi)$

$$q_A(\Theta, \xi) = q(\Theta, \xi) - q(A_s, \xi_0) = F_1(\Theta, \xi) + F_2(\xi) \quad (13)$$

Примем

$$f(\xi) = -\alpha \sqrt{\xi(1-\xi)}, \quad (14)$$

где  $\alpha$  – положительная константа размерности Дж/кг. Функция  $f(\xi)$  положительно определена на отрезке  $0 \leq \xi \leq 1$ , на его краях равна нулю, имеет максимум в  $\xi=0.5$  и симметрична относительно этой точки. Получим выражение для  $F_2(\xi)$  в виде

$$F_2(\xi) = -\alpha \int_1^{\xi} \sqrt{x(1-x)} dx = \alpha \int_{\xi}^1 \sqrt{x-x^2} dx \quad (15)$$

где

$$\int_{\xi}^1 \sqrt{x-x^2} dx = \frac{1}{8} \left[ \frac{\pi}{2} - \sqrt{\xi-2} \sqrt{\xi-\xi^2} - \frac{1}{2} \arcsin(\xi-1) \right] \quad (16)$$

Если в функции изменения теплосодержания  $F_2(\xi)$  (15) величину  $\xi$  связывать с  $T$  уравнением (4) при  $\xi_0 = 1$ , то она воспроизведет теплосодержание, отвечающее интегральной функции, построенной по функции теплоемкости вида (1).

Отметим, что в точке окончания фазового перехода значение функции

$$F_2(\xi) = 0 = \alpha \pi / 8 \quad (17)$$

Используя выражения (3), (10), (17), составим выражение для изменения теплосодержания в нитиноле при повышении температуры от  $M_f$  до  $A_s$ , нагрев  $A$ :

$$q(A_f, 0) - q(M_f, 1) = c_M(A_f - M_f) \left[ (c_A - c_M)(A_f - A_s) \right]^{1/2} + \alpha\pi/8 \quad (18)$$

Квадратными скобками в правой части (18) выделена составляющая изменения тепла, обусловленная только приращениями мартенситной фазы  $d\xi$  в уравнении (6). Поэтому резонно называть ее скрытой теплотой фазового перехода при превращении мартенсита в аустенит и обозначить

$$L_A = (c_A - c_M)(A_f - A_s) \left[ \alpha\pi/8 \right] \quad (19)$$

Аналогично получаем выражение для изменения теплосодержания в нитиноле при уменьшении температуры от  $A_s$  до  $M_f$ , отвечающее на рис. 1, за охлаждение:

$$q(M_f, 1) - q(A_f, 0) = -c_A(A_f - M_s) - c_M(M_s - M_f) \left[ (c_A - c_M)(M_s - M_f) \right]^{1/2} + \mu\pi/8 \quad (20)$$

При анализе прямого мартенситного перехода:

Принималось во внимание уравнение Лианга-Роджерса эквивалентное [2]

$$1 - \xi = \frac{1 - \xi_0}{2} \left[ 1 + \cos \left( \pi \frac{T - M_f}{M_s - M_f} \right) \right]_{M_f \leq T \leq M_s} \quad 0 \leq \xi \leq 1, \quad (21)$$

$\xi_0$  – параметр ветви М, отвечающий содержанию мартенсита при  $T = M_s$ .

Получены функции изменений теплосодержания, являющиеся аналогами функций (10), (15) ветви мартенситных превращений

$$F_3(\xi) = \left[ A - (c_A - c_M)\xi + 1 \right]^{1/2} (T - M_s) \quad (22)$$

$$F_4(\xi) = -\mu \int_0^\xi \sqrt{x - x^2} dx \quad 0 \leq \xi \leq 1, \quad (23)$$

где  $\mu$  – положительная константа размерности Дж/кг.

$$F_4(\xi = 1) = -\mu\pi/8 \quad (24)$$

В силу симметрии подинтегральной функции в (23) относительно  $\xi = 0.5$  можно

$$\int_\xi^1 \sqrt{x - x^2} dx = \int_0^\xi \sqrt{x - x^2} dx$$

использовать аналитическое выражение (16), поскольку

Обозначим выделенную в (20) составляющую как *скрытую теплоту фазового перехода* аустенита в мартенсит

$$L_M = (c_A - c_M)(M_s - M_f) \left[ \mu\pi/8 \right] \quad (25)$$

Используя (18), (20), потребуем равенства изменения тепла нулю в температурном цикле  $M_f \rightarrow A_f \rightarrow M_f$ . Преобразовав полученное уравнение, получим

$$c_M(A_f - M_s) \left[ L_A \right] = c_A(A_f - M_s) \left[ L_M \right] \quad (26)$$

Понятие скрытой теплоты фазового перехода следует трактовать как долю изменения теплосодержания  $\Delta q(T, \xi)$ , обусловленную изменением фазовой компоненты  $\xi$ . Поскольку теплоемкость аустенитной фазы нитинола почти вдвое превышает теплоемкость мартенситной  $c_A > c_M$ , из уравнения (26) следует, что величины скрытой теплоты прямого и обратного фазового перехода различаются между собой:  $L_A > L_M$ . Температурно обусловленные составляющие в уравнении (26) можно трактовать как перегрев или переохлаждение, необходимые для соответствующего фазового перехода.

### Список литературы:

1. Вьюненко, Ю.Н. Эффект памяти формы, инициируемый механизмом остаточных напряжений // Перспективные технологии и методы контроля. – Витебск: УО «ВГТУ», 2009. – Гл. 14. – С. 384-399.
2. Liang, C., Rogers C.A. One-dimensional thermomechanical constitutive relations for shape memory materials// Journal of Intelligent Material Systems and Structures. – 1990. – Vol. 1, Issue 2. – P. 207-234.