

УДК 519.9

Резнік В.С, к.ф.-м.н, н.с.

V.S. Reznik, Ph.D. (Phys.-Math.), Sci. researcher.

Про один метод визначення параметрів ядер спадковості нелінійно в'язкопружних матеріалів за умов складного напруженого стану

On some method of the heredity kernel parameters determination of nonlinear viscoelastic materials under the complex stress state

Інститут механіки С.П. Тимошенка НАН України, вул. Нестерова, 3, 03057, Київ;
e-mail : creep@inmech.kiev.ua

S.P. Timoshenko Institute of Mechanics, 252680, Nesterov str, 3, Kiev;
e-mail: creep@inmech.kiev.ua

Деформування в'язкопружних середовищ задається за допомогою визначальних рівнянь спадкового типу. Ці рівняння встановлюють залежність між компонентами тензора деформацій, тензора напружень і часовим інтегральним оператором і містять набір функцій і коефіцієнтів, що визначаються з базових експериментів. Розроблено метод визначення параметрів ядер спадковості нелінійно в'язкопружних матеріалів. В якості моделі в'язкопружності обрано визначальні рівняння спадкового типу в яких зв'язок між компонентами тензору деформацій і тензору напружень задається виходячи з гіпотези пропорційності девіаторів тензорів, а нелінійність в'язкопружних властивостей задається рівняннями типу моделі Работнова. Метод ґрунтується на співвідношеннях між ядрами повзучості, що отримані за умов складного напруженого стану і ядрами повзучості за умов одновимірного напруженого стану. Метод апробується експериментально на задачах розрахунку деформацій повзучості при комбінованому навантаженні тонкостінних трубчатих елементів з поліетилену високої щільності.

Ключові слова: нелінійна в'язкопружність, складний напружений стан, повздовжня повзучість, зсувна повзучість, об'ємна повзучість.

The deformation of viscoelastic medium given by means of constitutive equations of the hereditary type. These equations establish the relationship between the components of strain tensor, the components of stress tensor and the integral time operator, and contain the set of function and coefficients that are determined from the basic experiments. A method of the heredity kernel parameters determination of nonlinear viscoelastic materials is developed. As the visco-elastic model, the constitutive equations of the hereditary type are chosen in which the relationship between the components of the strain tensor and the stress tensor is given based on the hypothesis of the deviators proportionality. The nonlinearity of the viscoelastic properties is given by the equations of Ratoznov's type. The method is based on the relations between the creep kernels under complex stress state and the creep kernels under one-dimensional stress state. The method verified experimentally for the problems of determination of creep deformations under combined loading applied to the thin-walled tubular elements made of polyethylene of high density.

Key words: nonlinear visco-elasticity, complex stressed state, longitudinal creep, shearing creep, volume creep.

Статтю представив д.ф.-м.н., проф. Жук Я.О.

Вступ

Особливості деформування в'язкопружних середовищ найчастіше задаються за допомогою рівнянь спадкового типу [1-2]. Ці рівняння встановлюють залежність між компонентами тензора деформацій, тензора напружень і

часовим інтегральним оператором, і містять ядра спадковості, набір функцій і коефіцієнтів, що мають бути визначені.

Однією з гіпотез, що використана при побудові визначальних рівнянь за умов складного напруженого стану є гіпотеза

пропорційності девіаторів тензорів. В рамках цієї гіпотези в роботі [3] побудовано систему визначальних рівнянь для нелінійних в'язкопружних середовищ. В роботі [4] ядра спадковості за умов складного напруженого стану визначаються за ядрами повздовжньої і поперечної повзучості.

В даній роботі, в рамках гіпотези пропорційності девіаторів тензорів, ідентифікуються ядра спадковості за умов складного напруженого стану через ядра повздовжньої і зсувної повзучості.

1. Постановка задачі

В роботі розглядається деформування ізотропних нелінійно-в'язкопружних середовищ зі стабільними механічними властивостями за умов складного напруженого стану із заданою програмою навантаження, так що

$$\sigma_{ij}(\tau), \tau \in (0, t), \quad (1)$$

де σ_{ij} – компоненти тензора напружень; t – час спостереження; τ – час, що передуює моменту спостереження. Процес навантаження (1) вважаємо простим, так що виконуються співвідношення

$$\sigma_{11} = \mu(t)\bar{\sigma}_{11}, \dots, \tau_{12} = \mu(t)\bar{\sigma}_{12}, \dots$$

Визначальні рівняння що задають залежність між компонентами тензора деформацій $\varepsilon_{ij}(t)$ і компонентами тензора напружень $\sigma_{ij}(t)$ при повзучості запишемо у вигляді [3]

$$\begin{cases} \varepsilon_{ij}(t) - \frac{1}{3}\delta_{ij}\varepsilon_v(t) = \frac{3}{2} \frac{\varepsilon_i(\sigma_i(t); t)}{\sigma_i(t)} (\sigma_{ij}(t) - \delta_{ij}\sigma_0(t)), \\ \varphi_i(\varepsilon_i(t)) = \sigma_i(t) + \lambda_i \int_0^t K_i(t-\tau)\sigma_i(\tau)d\tau; \\ \varphi_v(\varepsilon_v(t)) = \sigma_0(t) + \lambda_v \int_0^t K_v(t-\tau)\sigma_0(\tau)d\tau, \end{cases} \quad (2)$$

де $\varepsilon_v(\cdot)$ і $\varepsilon_i(\cdot)$ – об'ємна деформація і інтенсивність тензора деформацій; $\sigma_0(t)$ і $\sigma_i(t)$ – перший інваріант і інтенсивність тензора напружень, δ_{ij} – дельта-функція Кронекера, $\varphi_i(\cdot)$ і $\varphi_v(\cdot)$ – функції, що задають нелінійність скалярних властивостей; $K_i(\cdot)$, $K_v(\cdot)$, λ_i , λ_v – реологічні параметри.

Нелінійність в'язкопружних властивостей в рівнянні (2) задається функціями $\varphi_i(\cdot)$ і $\varphi_v(\cdot)$, які задовольняють гіпотезі єдиної діаграми короткотривалого деформування (рис. 1) в координатах „інтенсивність напружень σ_i – інтенсивність деформацій ε_i ” і „середнє напруження σ_0 – об'ємна деформація ε_v ”.

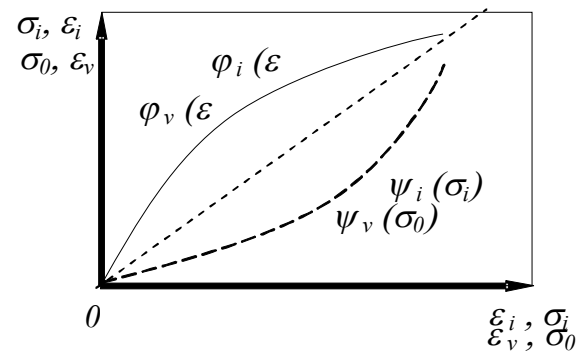


Рис. 1 – Графічне представлення функцій, що задають нелінійність в'язкопружних властивостей за умов складного напруженого стану

Вважається, що діаграми короткотривалого деформування інваріантні по відношенню до виду напруженого стану.

Функції, що вимірюються в експерименті та задані дискретно, апроксимуються згладжуваними кубічними сплайнами

$$y(x) = y_i + \left[\frac{y_{i+1} - y_i}{h_i} - \frac{h_i}{6}(2k_i + k_{i+1}) \right] (x - x_i) + \frac{k_i}{2} (x - x_i)^2 + \frac{k_{i+1} - k_i}{6h_i} (x - x_i)^3; \quad x \in [x_i, x_{i+1}]; \quad h_i = x_{i+1} - x_i = \overline{i, L-1}, \quad (3)$$

де k_i – коефіцієнти сплайна, які визначаються з умов неперервності першої похідної в точках x_i і деяких крайових умов на кінцях відрізка, що задають апроксимуючу функцію $y(x)$; x_i – табличні значення апроксимуючої функції.

Задача полягає у встановленні залежності між ядрами спадковості за умов складного напруженого стану визначаються та ядрами повздовжньої і зсувної повзучості та апробації отриманих залежностей між ядрами на задачах розрахунку деформацій повзучості та релаксації напружень.

2. Встановлення залежностей між ядрами за умов складного напруженого стану і одновимірного напруженого стану

Одновимірні визначальні рівняння, що задають нелінійні в'язкопружні властивості в

повздовжньому і зсувному напрямках, запишемо у вигляді

$$\varphi_{11}(\varepsilon_{11}(t)) = \sigma_{11}(t) + \lambda_{11} \int_0^t K_{11}(t-\tau) \sigma_{11}(\tau) d\tau; \quad (4)$$

$$\varphi_{12}(\varepsilon_{12}(t)) = \sigma_{12}(t) + \lambda_{12} \int_0^t K_{12}(t-\tau) \sigma_{12}(\tau) d\tau.$$

Застосовуючи до обернення функцій $\varphi_{11}(\varepsilon_{11}(t))$ і $\varphi_{12}(\varepsilon_{12}(t))$ в (9) і до перших рівнянь систем (3) і (4) отримаємо співвідношення

$$\begin{cases} \varepsilon_{11}(t) = \psi_{11}(\sigma_{11}(t)) + \lambda_{11} \int_0^t K_{11}(t-\tau) \psi_{11}(\sigma_{11}(\tau)) d\tau; \\ \varepsilon_{12}(t) = \psi_{12}(\sigma_{12}(t)) + \lambda_{12} \int_0^t K_{12}(t-\tau) \psi_{12}(\sigma_{12}(\tau)) d\tau; \end{cases} \quad (5)$$

і відповідно співвідношення

$$\begin{cases} \varepsilon_i(t) = \psi_i(\sigma_i(t)) + \lambda_i \int_0^t K_i(t-\tau) \psi_i(\sigma_i(\tau)) d\tau; \\ \varepsilon_v(t) = \psi_v(\sigma_0(t)) + \lambda_v \int_0^t K_v(t-\tau) \psi_v(\sigma_0(\tau)) d\tau, \end{cases} \quad (6)$$

де $\sigma_{12}(\cdot)$ – дотичне напруження; $\varphi_{12}(\cdot)$ – функція, що задає нелінійність зсувної повзучості; $K_{12}(\cdot)$ – ядро зсувної повзучості; λ_{12} – реологічний параметр; $\psi_{12}(\sigma_{12})$, – функція, що задає нелінійність в'язкопружних властивостей в зсувному напрямі.

Із систем спільного розв'язку (5) і (6) і враховуючи, що за умов одновісного розтягу і чистого кручення

$$\sigma_i(t) = \sigma_{11}(t); \quad \varepsilon_i(t) = \frac{2}{3}(\varepsilon_{11}(t) - \varepsilon_{22}(t)); \quad \sigma_0(t) = \frac{1}{3}\sigma_{11}(t);$$

$$\varepsilon_v(t) = \frac{1}{3}(\varepsilon_{11}(t) + 2\varepsilon_{22}(t)); \quad \varepsilon_i = \frac{2\sqrt{3}}{3}\varepsilon_{12}; \quad \sigma_i = \sqrt{3}\sigma_{12},$$

отримаємо залежності між ядрами інтенсивності деформацій повзучості $K_i(t)$ і ядрами повздовжньої $K_{11}(t)$ і зсувної $K_{21}(t)$ повзучості у вигляді

$$\lambda_i K_i(t) = \lambda_{12} K_{12}(t), \quad (7)$$

а також залежності між ядрами об'ємної повзучості $K_v(t)$ із ядрами повздовжньої $K_{11}(t)$ і зсувної $K_{12}(t)$ повзучості у вигляді

$$\lambda_v K_v(t) = \frac{3\lambda_{11} K_{11}(t) \psi_{11}\left(\frac{\sigma_{11}(t)}{\sqrt{3}}\right) - 2\sqrt{3}\lambda_{12} K_{12}(t) \psi_{12}\left(\frac{\sigma_{11}(t)}{\sqrt{3}}\right)}{3\psi_{11}(\sigma_{11}(t)) - 2\sqrt{3}\psi_{12}\left(\frac{\sigma_{11}(t)}{\sqrt{3}}\right)} \quad (8)$$

звідки випливає, що ядро інтенсивності деформацій повзучості $K_i(t)$ співпадає з ядром зсувної повзучості $K_{12}(t)$.

3. Розрахунок деформацій повзучості за умов складного напруженого стану

В роботі в якості ядра спадковості обрано дробово-експоненційне ядро

$$K(t-\tau) = \frac{1}{(t-\tau)^{-\alpha}} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\beta)^n (t-\tau)^{n(1+\alpha)}}{\Gamma[(1+n)(1+\alpha)]}; \quad (9)$$

де α і β – параметри ядер ($-1 < \alpha < 0$; $\beta > 0$); $\Gamma[\cdot]$ – гамма-функція Ейлера.

Для компонент тензора деформацій повзучості $\varepsilon_{ij}(t)$ із системи рівнянь (2) з врахуванням (9) отримаємо рівняння

$$\varepsilon_{ij}(t) = \frac{3}{2} \frac{1}{\sigma_i(t)} \psi_i \left[\sigma_i(t) + \lambda_i \int_0^t \frac{(-\beta_i)^n (t-\tau)^{(1+\alpha_i)n}}{\Gamma[(1+n)(1+\alpha_i)]} \sigma_i(\tau) d\tau \right] \quad (10)$$

$$\left[\sigma_{ij}(t) - \delta_{ij} \sigma_0(t) \right] + \frac{1}{3} \delta_{ij} \psi_v \left[\sigma_0(t) + \lambda_v \int_0^t \frac{(-\beta_v)^n (t-\tau)^{(1+\alpha_v)n}}{\Gamma[(1+n)(1+\alpha_v)]} \sigma_0(\tau) d\tau \right],$$

Розраховуються деформації повздовжньої, поперечної і зсувної повзучості тонкостінних трубчатих елементів із поліетилену ПЕВП за умов складного напруженого стану при постійних значеннях компонент тензора напружень. Для деформації повздовжньої повзучості $\varepsilon_{11}(t)$ при $\sigma_{11} = const$ і $\tau_{21} = const$ із (15) отримаємо рівняння

$$\varepsilon_{11}(t) = \frac{1}{\sqrt{\sigma_{11}^2 + 3\tau_{21}^2}} \sum_{k=0}^3 g_{k,j} \left\{ \sqrt{\sigma_{11}^2 + 3\tau_{21}^2} \left[1 + \lambda_i \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\beta_i)^n t^{(1+n)(1+\alpha_i)}}{\Gamma[1+(1+n)(1+\alpha_i)]} \right]^k + \frac{1}{3} \delta_{ij} \sum_{k=0}^3 m_{k,j} \left\{ \frac{1}{3} \sigma_{11} \left[1 + \lambda_v \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\beta_v)^n t^{(1+n)(1+\alpha_v)}}{\Gamma[1+(1+n)(1+\alpha_v)]} \right]^k \right\} \right\}, \quad (11)$$

а для деформацій зсувної повзучості $\varepsilon_{12}(t)$ – рівняння

$$\varepsilon_{12}(t) = \frac{3}{2} \frac{\sigma_{11}}{\sqrt{\sigma_{11}^2 + 3\tau_{21}^2}} \sum_{k=0}^3 g_{k,j} \times \quad (12)$$

$$\times \left\{ \sqrt{\sigma_{11}^2 + 3\tau_{21}^2} \left[1 + \lambda_i \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\beta_i)^n t^{(1+n)(1+\alpha_i)}}{\Gamma[1+(1+n)(1+\alpha_i)]} \right]^k \right\}.$$

Параметри ядер спадковості, знайдені за викладеною вище методикою та методикою,

викладеною в роботі 4 наведені в таблиці 1 для поліетилену ПЕВП/

Таблиця 1
Значення параметрів ядер поліетилену ПЕВП

$\alpha_{11}=-0,168$	$\beta_{11}=5,404$	$\lambda_{11}=4,572$
$\alpha_{12}=-0,206$	$\beta_{12}=4,675$	$\lambda_{12}=3,322$
$\alpha_i=-0,206$	$\beta_i=4,675$	$\lambda_i=3,322$
$\alpha_v=-0,209$	$\beta_v=3,927$	$\lambda_v=48,444$

Результати розрахунків деформацій повздожньої $\varepsilon_{11}(t)$ повзучості згідно (11), з використанням параметрів ядер з табл.1 (штрих-пунктирні лінії) співставленні на рис. 2 для поліетилену ПЕВП з експериментальними даними, за умов одночасної дії розтягу з крученням

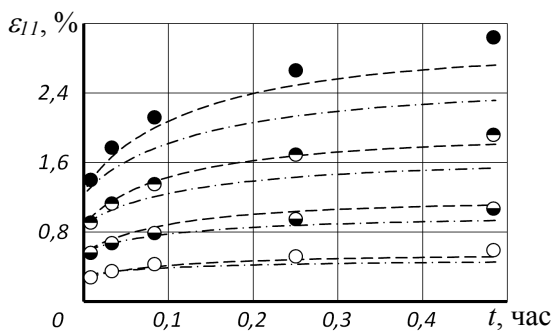


Рис.2 Результати розрахунків деформацій повздожньої повзучості.

при напруженнях $\sigma_{11} = 1,77, \tau_{21} = 0,83$ (○); $\sigma_{11} = 3,54, \tau_{21} = 1,66$ (◐); $\sigma_{11} = 5,31, \tau_{21} = 2,49$ (◑); $\sigma_{11} = 7,08, \tau_{21} = 3,32$ (●) МПа. Штриховими лініями

нанесено розрахунки виконані в роботі (4). Результати розрахунків деформацій зсувної $\varepsilon_{12}(t)$ повзучості за рівняннями (12), з використанням параметрів ядер з таблиці 1 (штрих-пунктирні лінії) співставленні на рис. 3 для поліетилену ПЕВП з експериментальними даними, за умов одночасної дії розтягу з крученням при напруженнях $\sigma_{11} = 1,77, \tau_{21} = 0,83$ (○); $\sigma_{11} = 3,54, \tau_{21} = 1,66$ (◐); $\sigma_{11} = 5,31, \tau_{21} = 2,49$ (◑); $\sigma_{11} = 7,08, \tau_{21} = 3,32$ (●) МПа.

Як видно з рисунків 2 і 3, за методикою, викладеною в статті [4] і за викладеною в даній статті методикою отримані практично однакові результати, але експеримент

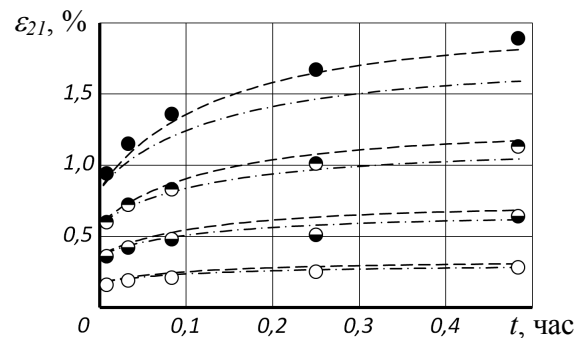


Рис.3 Результати розрахунків деформацій зсувної повзучості

на повздожню повзучість більш поширений ніж на поперечну. В середньому, максимальна похибка розрахунків не перевищує 20%.

Список використаних джерел

1. Работнов Ю. Н. Ползучесть элементов конструкций. – Москва: Наука, 1966. – 752 с.
2. Кристенсен Р.М. Введение в теорию вязкоупругости//Пер. с англ. под ред. Г.С.Шапира. – Москва: Мир, 1974. – 340 с.
3. Голуб В. П., Кобзарь Ю. М., Рагулина В. С. К задаче определения параметров ядер наследственности изотропных нелинейно-вязкоупругих материалов при сложном напряженном состоянии // Теорет. и прикл. механика. – 2013. – №5(51). – С. 26-35.
4. Голуб В.П., Кобзарь Ю.М., Фернати П.В. К решению задач ползучести изотропных нелинейно-вязкоупругих материалов при сложном напряженном состоянии // Теор и прикл. механика. - 2014. - Вып 8 (54). - С. 45-56

References

- 1.RABOTNOV, U. N. (1966) *Polzuchest' elementov konstrukcii. Moskva: Nauka.*
- 2.KRISTENSEN, R.M. (1974). *Vvedenie v teoriyu vyazkouprugosti. Moskva: Mir.*
- 3.GOLUB, V.P., KOBZAR, U.M. & RAGULINA, V.S. (2013) K zadache opredeleniya parametrov yader nasledstvennosri izotropnih nelineyno-vyazkouprugih materialov pri slognom napryagennom sostoyanii. *Teoret. i prikl. mehanika.* 5(51). pp. 26-35.
- 4.GOLUB, V.P., KOBZAR, U.M. & FERNATI, P.V. (2014) K resheniu zadach polzuchesti izotropnih nelineyno-vyazkouprugih materialov pri slognom napryagennom sostoyanii. *Teoret. i prikl. mehanika.* 5(51). pp. 26-35.

Наукові дослідження, результати яких опубліковано в даній статті, виконано за рахунок коштів бюджетної програми "Підтримка пріоритетних напрямів наукових досліджен" (КПКВК 6541230).

Надійшла до редколегії 16.05.2019