Geria: MECHANIKA z. 107

Nr kol. 1154

Jan Galicki, Anatoliusz Jakowluk Katedra Mechaniki Stosowanej Politechnika Białostocka

IDENTYFIKACJA ZMĘCZENIA CIEPLNEGO W ZŁOŻONYCH STANACH NAPRĘŻEŃ

<u>Streszczenie</u>. Dla jednoosiowego stanu naprężenia stosuje się kryteria zmęczenia, zawierające liczbę cykli do zniszczenia, stałą materiałową i parametry procesu odkształcania. W niniejszej pracy założono, że kryterium zmęczenia cieplnego w płaskim stanie naprężeń będzie zawierać parametr w postaci przyrostu intensywności odkształceń $\Delta \varepsilon_{i}$, a stała materiałowa będzie funkcją sumy przyrostów intensywności odkształceń.

Резюме. Для одноосного напряженного состояния применяютса критерии устолости, содетжащие число циклов до разрушения, постоянную материала и нараметры процесса деформированя. В настаящей работе допускаетця, что критерий термической усталости в плоском напряженном цоцтоянии вмещает параметр в форме приращения интенцивности деформаций $\Delta \varepsilon_i$, а постоянная материала превращается в функцию суммы приращений интенсивности деформаций.

Summary. For a uniaxial stress state the fatigue criteria were applied which included the number of cycles to fatigue N, material constant and strain process parameters. In this paper^f is assumed that of the thermal fatigue criterion for biaxial stress states will contain a parameter in the form of the intensity increment of total strain $\Delta \varepsilon$ and the material constant should be changed to the function of the sum of strain intensity increment.

1. WSTEP

Urządzenia energetyczne pracujące w podwyższonych zmiennych temperaturach poddawane są złożonemu działaniu obciążeń termicznych i mechanicznych (płomieniówki, rurociągi ciepłownicze, wymienniki ciepła). Zjawisko zmęczenia cieplnego występuje również w wielu innych dziedzinach techniki. Stąd wynika potrzeba sformułowania kryterium zniszczenia zmęczenia cieplnego w różnych jednorodnych stanach naprężeń. Dla jednoosiowego stanu naprężeń kryterium zmęczenia cieplnego formułuje się w dwojaki sposób: 1) adaptując kryteria małocyklowego zmęczenia mechanicznego, 2) porównując żywotność przy pełzaniu i zmęczeniu cieplnym określa się temperaturę zredukowaną procesu pełzania. Kryteria zmęczenia mechanicznego zawierają liczbę cykli do zniszczenia N_f, stałe materiałowe i następujące parametry procesu: $\Delta \varepsilon_{p}$ lub $\Delta \varepsilon$ - przyrost odkształcenia plastycznego lub całkowitego w cyklu, T_{max} i T_{min} maksymalna i minimalna temperatura cyklu, ΔS - przyrost entropii w cyklu i także wielkości pochodne. Do formułowania kryterium zmęczenia mechanicznego

$$\Delta \varepsilon N_{pf}^{k} = C_{1}, \qquad (1)$$

gdzie: k_1 , C_1 - stale materialowe.

Przykładowo T. Udouchi i T. Wada [2], wprowadzając do równania (1) funkcję F = F(T), otrzymali kryterium zmęczenia cieplnego

$$N_{f}^{E} 2 \Delta \varepsilon F(T) = C_{2}.$$
 (2)

G.S. Pisarienko, W.N. Rudienko i G.N. Trietjaczenko [3], na podstawie (1), dla zmęczenia cieplnego otrzymali kryterium

$$N_{f} = \left\{ B / \left[E(\alpha_{T}, \Delta T)^{n+1} (K^{n+1})^{1/m} \right] \right\}^{1/m},$$
(3)

gdzie: E - moduł Younga,

K - sztywność obciążenia,

- «_- współczynnik rozszerzalności liniowej,
- B, m, n stale materialowe.

G.N. Trietjaczenko [4] w miejsce przyrostu odkształcenia plastycznego wprowadził do wzoru (1) przyrost entropii AS w cyklu, tj.

$$\Delta S N_{3}^{k_{3}} = C_{3}.$$
 (4)

R.A. Dulniew i P.J. Kotow [5] wprowadzili do wzoru (1) przyrost odkształcenia całkowitego &c w cyklu, tj.

$$k_{f}^{k} \Delta c = C_{4}^{k}.$$
 (5)

Natomiast W.W. Moskwitin [6] wykazał, że w przypadku materiału z umoc-

r

nieniem liniowym i wprowadzeniu całkowitego zakresu odkształcenia w cyklu we wzorze (5) można założyć k_a= 0,5.

Celem niniejszej pracy jest sformułowanie kryterium zniszczenia i jego weryfikacja dla przypadku zmęczenia cieplnego w złożonych jednorodnych stanach naprężeń.

2. FORMULOWANIE MODELU MATEMATYCZNEGO KRYTERIUM ZMĘCZENIA CIEPLNEGO

Przy formułowaniu modelu matematycznego zniszczenia w płaskim stanie naprężeń wykorzystano kryterium (5) przyjmując $k_4 = 0,5$ i przyrosty współrzędnych tensora odkształceń całkowitych $\Delta \varepsilon_k$. Przyjęto izotropowy model zniszczenia w postaci

$$\sum_{n=1}^{N} (\Delta \varepsilon_{i})_{n}^{2} = C[\sum_{n=1}^{N} (\Delta \varepsilon_{i})_{n}], \qquad (6)$$

gdzie $C[\sum_{n=1}^{\infty} (\Delta \varepsilon_{i})_{n}]$ - funkcja sumy przyrostów intensywności odkształceń $\Delta \varepsilon_{i}$ do zniszczenia. Krzywe odkształceń $\varepsilon_{11}(n)$ i $2\varepsilon_{12}(n)$ zawierają typowe stadia pełzania, stąd kryterium (6) korzystnie jest zapisać w postaci

$$\sum_{i=1}^{N} (\Delta \varepsilon_i)_n^2 + \sum_{i=1}^{N^2} (\Delta \varepsilon_i)_n^2 + \dots + \sum_{k=1}^{N} (\Delta \varepsilon_i)_n^2 = C[\sum_{n=1}^{N} (\Delta \varepsilon_i)_n].$$
(7)

Przyrost intensywności odkształceń w n+i cyklu określono następująco

$$\Delta \varepsilon_{i}(n+1) = \frac{1}{2} \{ |\varepsilon_{i}(n+\frac{1}{2}) - \varepsilon_{i}(n)| + |\varepsilon_{i}(n+1) - \varepsilon_{i}(n+\frac{1}{2})| \},$$
(8)

tj. jako wartość średnią z półcykli chłodzenia i grzania próbki. Przyjmujac definicję intensywnosści odkształceń N.I. Biezuchowa [7] w postaci

$$\varepsilon_{1} = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[(\varepsilon_{11} \varepsilon_{22})^{2} + (\varepsilon_{22} \varepsilon_{33})^{2} + (\varepsilon_{33} \varepsilon_{11})^{2} + 6(\varepsilon_{12}^{2} \varepsilon_{23}^{2} \varepsilon_{31}^{2}) \right]^{\frac{1}{2}}$$
(9)

i biorac pod uwagę $\varepsilon_{22} = \varepsilon_{33} = -\nu \varepsilon_{11}$, otrzymujemy wyrażenia intensywności odkształceń do wzoru (8):

$$\varepsilon_{1}(n) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} \varepsilon_{11}^{2*}(n) + 6\varepsilon_{12}^{2}(n) \right]^{\frac{1}{2}},$$

$$\varepsilon_{1}(n+\frac{1}{2}) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} \varepsilon_{11}^{2}(n+\frac{1}{2}) + 6\varepsilon_{12}^{2}(n+\frac{1}{2}) \right]^{\frac{1}{2}}.$$
(10)

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$c_{1}(n+1) = \frac{1}{(1+\nu)\sqrt{2}} \left[2(1+\nu)^{2} c_{11}^{2*}(n+1) + 6c_{12}^{2}(n+1) \right]^{\frac{1}{2}}$$

gdzie:

$$\varepsilon_{11}^* = \alpha_T (T_{max}^* - T_r) - \varepsilon_{11ex}^*, \qquad \varepsilon_{11}^* = \alpha_T (T_{min}^* - T_r) - \varepsilon_{11ex}^*, \qquad (11)$$

odkształcenia przy temperaturze maksymalnej i minimalnej (rys. 1), $\varepsilon_{\text{ilex}}^{*}$. $\varepsilon_{\text{ilex}}^{*}$ - odkształcenia zmierzone, T + temperatura pokojowa.



Rys.1. Krzywe odkształceń w procesie zmęczenia cieplnego Fig.1. Curves of strains in the process of thermal fatigue

Współczynnik Poissona wyznaczono ze wzoru

$$\nu_{n} = \left| \Delta \varepsilon_{22}(n) / \Delta \varepsilon_{11}(n) \right|, \qquad (12)$$

gdzie: $\Delta \varepsilon_{11}(n) = \varepsilon_{11}(n) - \varepsilon_{11}(n),$ $\Delta \varepsilon_{22}(n) = \varepsilon_{22}(n) - \varepsilon_{22}(n).$

Odkształcenia c_{22} i c_{22} są zależne następująco od odkształceń mierzonych na próbce c_{22ex} i c_{22ex} :

$$\varepsilon_{22}^{*} \varepsilon_{22\text{ex}}^{*} - \alpha_{T} (T_{\text{max}} - T_{r}), \quad \varepsilon_{22}^{*} \varepsilon_{22\text{ex}}^{*} - \alpha_{T} (T_{\text{min}} - T_{r}). \quad (13)$$

3. DANE EKSPERYMENTALNE

Próby zmęczenia cieplnego wykonano na próbkach rurkowych ze stali OH2M, na adaptowanym stanowisku Coffina, umożliwiającym statyczne skręcanie próbek. Próbki odpowiadały warunkowi d∕g≥ 10, gdzie d= 14 mm - średnica zewnętrzna, g= 1 mm - grubość ścianki. Zakres temperatury w próbkach był następujący: T = 373, T = 973 K w cyklu trojkątnym, τ = 23 s okres. Wartość średnia współczynnika Poissona ν = 0,47, tj. materiał praktycznie był w stanie nieściśliwości. Współczynnik rozszerzalności liniowej $\alpha_{\rm T}$ = 1,30°10⁻⁵K⁻¹. Na rys. 2 podano przykładowe krzywe ε_{11} (n) i ε_{11}° (n) (rys. 2a) oraz krzywe pełzania $2\varepsilon_{12}$ (n) (rys. 2b). Krzywa dla σ_{12} = 0 odpowiada pełzaniu mikropolarnemu 21₁₂.



Rys. 2. a - krzywe ściskania - rozciagania ε_{11} (n) i ε_{11} (n), b - krzywe skręcania $2\varepsilon_{12}$ (n) Fig. 2. a - curves of compression - tension ε_{11} (n) and ε_{11}^{*} (n), b - curves of torsion $2\varepsilon_{12}$ (n)

4. WERYFIKACJA MODELU MATEMATYCZNEGO KRYTERIUM ZMĘCZENIA CIEPLNEGO

Weryfikacja kryterium wg wzoru (6) polegała na określeniu postaci funkcji

$$C = C\{\sum_{n=1}^{M} (\Delta c_i)_n\}.$$
 (14)

Wyniki doświadczalne wartości funkcji C dla poszczególnych próbek pokazano na rys. 3. W wyniku aproksymacji otrzymano następującą funkcję

$$C = 3,513 \cdot 10^{-2} \left[\sum_{n=1}^{M} \left(\Delta c_{1,n} \right)^{0,65} \right].$$
(15)

Linia ciagla na rys. 3 wskazuje, iž funkcja C została określona popraw-

147

nie. W szczególności funkcja ta spełnia warunek początkowy, tj. dla N_{f} 0, C = 0. Na rysunku tym przedstawiono również wartość stałej C = 0,0464 wg kryterium (5) dla zmęczenia cieplnego w jednoosiowym stanie naprężenia.



Rys. 3. Weryfikacja kryterium wg (6): 1) punkty jasne - płaski stan naprężeń; 2) punkty ciemne - jednoosiwy stan naprężenia

4. WNIOSKI

 Zmęczenie cieplne stali OH2M w płaskim stanie naprężeń poprawnie opisuje izotropowe kryterium zniszczenia.

 Stała materiałowa kryterium zmęczenia cieplnego w jednoosiowym stanie naprężenia przekształca się w funkcję materiałową w złożonych stanach.

LITERATURA

 Manson S.S. A simple procedure for estimating high temperature low-cycle fatigue, Exper. Mech., 8, 8, 349-352, 1968.

Fig. 3. Verification of criterion according to Eq. (6): 1) unshaded points - biaxial stress states; 2) shaded points - uniaxial stress state

- [2] Udouchi T., Wada T., Thermal effect on low-cycle fatigue strenght of steels, Proc. Inter. Conf. on Thermal Stress and Thermal Fatigue, 109-112, Gloucestershire, 1969, Butterworth and Co Ltd. London, 1971.
- [3] Pisarienko G.S., Rudienko W.N., Trietjaczenko G.N., Procznost' materiałow pri wysokich tiempieraturach, Naukowa Dumka, Kiew 1966.
- [4] Trietjaczenko G.N., Tiermiczeskaja ustałost' w metałłach pri nierawnomiernom raspriedlelenii tiempieratur i nagrużenii, Probl. Proczn., 10, 55-61, 1985.
- [5] Dulniew R.A., Kotow P.J., Tiermiczeskaja ustałost' metałłow, Maszynostrojenie, Moskwa 1980.
- [6] Moskwitin W.W., Cykliczeskije nagrużenija elemientów konstrukcyj, Nauka, Moskwa 1981.
- [7] Biezuchow N.I., Tleorija uprugosti i płasticznosti, Gostechizdat, Moskwa 1953.

THE IDENTIFICATION OF THERMAL FATIGUE IN COMPLEX STRESS STATES

For a uniaxial stress state the fatigue criteria were applied which included the number of cycles to fatigue N_e, with material constants and following process parameters: $\Delta \varepsilon_{p}$ or $\Delta \varepsilon$ - increment of plastic or total strain in the cycle, T and T - minimal and maximal temperature of the cycle, ΔS - increment of entropy in the cycle and also derived quantity. For thermal fatigue the criterion of mechanical fatigue of S.S. Manson [1] is used in the form of Eq. (1). R.A. Dulnev and P.J. Kotov [5] introduce the increment of total strain in the cycle into Eq. (1) as in Eq. (5). In the case of material with linear hardening, V.V. Moskvitin [6] showed that for the total strain increments in Eq. (5) it can be assumed that k =0.5. The aim this paper was formulation of a thermal fatigue criterion in biaxial stress states and its experimental verification by compression - tension and torsion of tubular samples with steel, OH2M. In the paper in Eq. (5), where $k_2=0.5$, it is assumed that of the thermal fatigue criterion for biaxial stress states will be contain a parameter in the form of the increment total strain intensity $\Delta \varepsilon_{\rm c}$ and the material constant should be changed to the function of the sum strain intensity increment, i.e. a criterion in an isotropic form as in Eq. (6). The experimental data: 1) samples satisfied the condition d/g>10, d=14mm - outer diameter, g=lmm - thickness of wall, 2) range of test temperature: T = 373, T = 973K in a triangular cycle and a period τ = 23s. The mean value of Poisson ratio v = 0.47, i.e. the material was practically in a state of incompressibility. In Fig.2 there are given examples of compression - tension curves $\varepsilon_{11}(n)$ for T_{\min} and $\varepsilon_{11}^{*}(n)$ for T_{\max} (Fig.2.a) and of creep curves $2\varepsilon_{12}$ from the torsional moment (Fig.2.b). The verification of the criterion consist in determination of the function C in Eq.(6). The experimental results of the values of function C for individual samples are shown in Fig.3. As a result of approximation the function (15) was obtained.