

## 5.6 PIASTRA DI LARGHEZZA FINITA CON INTAGLI LATERALI GENERICI, IN TRAZIONE

Nel caso della piastra tesa con due intagli laterali simmetrici ad U o a V, si può usare approssimativamente la soluzione per il foro ellittico avente lo stesso rapporto  $a/r$ , quindi

$$K_{tn} = \left(1 - \frac{a}{w}\right) \left(1 + 2\sqrt{\frac{a}{r}}\right)$$

Questa formula vale comunque solo per piccoli valori di  $a/w$ . Per alti valori di questo rapporto vale la soluzione di Neuber con lo stesso valore di  $r/t$ , dove  $t$  è la semilarghezza nella sezione ristretta.

Per valori intermedi del rapporto  $a/w$  si calcolano il  $K_{th}$  relativo al caso iperbolico con lo stesso valore di  $r/d$  e il  $K_{te}$  relativo al caso ellittico con lo stesso valore di  $a/r$  e poi si ottiene un valore approssimato di  $K_t$  con la formula di interpolazione (anch'essa dovuta a Neuber)

$$K_t = 1 + \sqrt{\frac{(K_{th} - 1)^2 (K_{te} - 1)^2}{(K_{th} - 1)^2 + (K_{te} - 1)^2}}$$

I dati risultanti dalla formula sono alquanto minori del vero; sono riportati nella tabella allegata insieme ai valori di altre formule di interpolazione.

Un'altra formula è quella di Heywood

$$K_{tn} = 1 + \left[ \frac{t/r}{1.55(w/d) - 1.3} \right]^n$$

dove

$$n = \frac{w/d - 1 + 0.5\sqrt{a/r}}{w/d - 1 + \sqrt{a/r}}$$

dove  $d = 2t$  è la larghezza della zona ristretta.

Nella presentazione dei dati conviene riportare  $K_t$  in ordinate e  $\sqrt{a/r}$  in ascisse. Questa rappresentazione ha il vantaggio che per valori grandi delle ascisse le linee del diagramma tendono a rette la cui pendenza è

$$\lim_{\sqrt{a/r} \rightarrow \infty} \frac{dK_t}{d\sqrt{a/r}} = \frac{2K_I}{\sigma_n \sqrt{\pi a}}$$

in cui  $K_I$  è il fattore di intensità delle tensioni e  $\sigma_n$  è la tensione sulla sezione netta.

Questa preziosa formula consente di sfruttare per il calcolo della  $K_t$  le formule per il  $K_I$  e viceversa.

Per esempio, nel caso della piastra con intagli laterali, se questi sono acuti in modo da dare luogo a due cricche contrapposte, si ha

$$K_I = F_1 \sigma_g \sqrt{\pi a} = F_1 \sigma_n \frac{d}{w} \sqrt{\pi a}$$

essendo  $F_1$  un fattore di forma che tiene conto della larghezza finita della piastra. Per la determinazione di  $F_1$  vi sono varie espressioni tra cui quella di Nisitani (1975)

$$F_1 = 1.122 - 0.154 \left(\frac{2a}{w}\right) + 0.807 \left(\frac{2a}{w}\right)^2 - 1.894 \left(\frac{2a}{w}\right)^3 + 2.494 \left(\frac{2a}{w}\right)^4$$

valida per  $2a/w \leq 0.8$  e quella di Benthem e Koiter (1972)

$$F_1 = \left(1 + 0.122 \cos^2\left(\frac{\pi\alpha}{2}\right)\right) \sqrt{\frac{\tan\left(\frac{\pi\alpha}{2}\right)}{\left(\frac{\pi\alpha}{2}\right)}}$$

in cui  $\alpha = 2a/w$ . La formula di Nisitani fornisce valori sistematicamente più bassi di quelli di Benthem e Koiter; una formula che dà valori intermedi è quella di Tada, Paris e Irwin (1973);

$$F_1 = \frac{1.122 - 1.122(a/w) - 0.82(a/w)^2 + 3.768(a/w)^3 - 3.04(a/w)^4}{\sqrt{1 - 2a/w}}$$

probabilmente la realtà è intermedia tra questa formula e quella di Nisitani.

A questi ragionamenti si riconduce la formula di interpolazione di Barrata e Neal

$$K_{tn} = \left( 0.780 + 2.243\sqrt{\frac{a}{r}} \right) \left[ 0.993 + 0.180\left(\frac{2a}{w}\right) - 1.060\left(\frac{2a}{w}\right)^2 + 1.710\left(\frac{2a}{w}\right)^3 \right] \left( 1 - \frac{2a}{w} \right)$$

che si può anche scrivere

$$K_t = \left( 0.78 + 2.243\sqrt{\frac{a}{r}} \right) \frac{d}{w} F_2$$

ossia

$$\lim_{\sqrt{a/r} \rightarrow \infty} \frac{dK_t}{d\sqrt{a/r}} = 2.243 \frac{d}{w} F_2$$

essendo

$$F_2 = 0.993 + 0.180\left(\frac{2a}{w}\right) + \dots$$

A conti fatti risulta  $2.243F_2 = 2F_1$  (nel campo di validità della formula si può adottare una qualsiasi espressione di  $F_1$ ) e questo rafforza la validità della formula di Barrata e Neal, che va bene per valori intermedi di  $d/w$  (per i valori più alti è preferibile la formula dell'ellisse).

Allo stessa linea di pensiero si riallaccia la formula di Shin

$$K_t = 1 + 2F_1\sqrt{\frac{a}{r}}$$

dove come al solito è abbastanza arbitraria la scelta dell'una o dell'altra espressione per  $F_1$ .

La formula di Barrata e Neal dà, però, dei valori di  $K_t$  anche inferiori ad 1 per bassi valori di  $2a/W$ . Per evitare questo inconveniente si può pensare ad una formula che abbia gli stessi pregi, ma che tenda ad 1 al tendere di  $2a/W$  a zero.

Una tale formula può essere la seguente (Giudice):

$$K_t = \frac{F_1}{1.122} \left( 1 + 2.243\sqrt{\frac{a}{r}} + 0.17 \log(0.05 + 10^{-1.429\sqrt{a/r}}) \right) \left( 1 - \frac{2a}{w} \right)$$

in cui la parte logaritmica serve appunto ad assicurare il raccordo tra il comportamento di  $K_t$  costante a basso  $\sqrt{a/r}$  e quello proporzionale a  $\sqrt{a/r}$ . Ad alti valori di  $2a/w$  questa formula dà valori troppo bassi di  $K_t$ , inferiori a quelli della formula di Neuber per intagli iperbolici, alla quale conviene dunque passare.