



Dipartimento di Ingegneria
Civile e Meccanica
UNIVERSITÀ DI CASSINO E DEL LAZIO MERIDIONALE

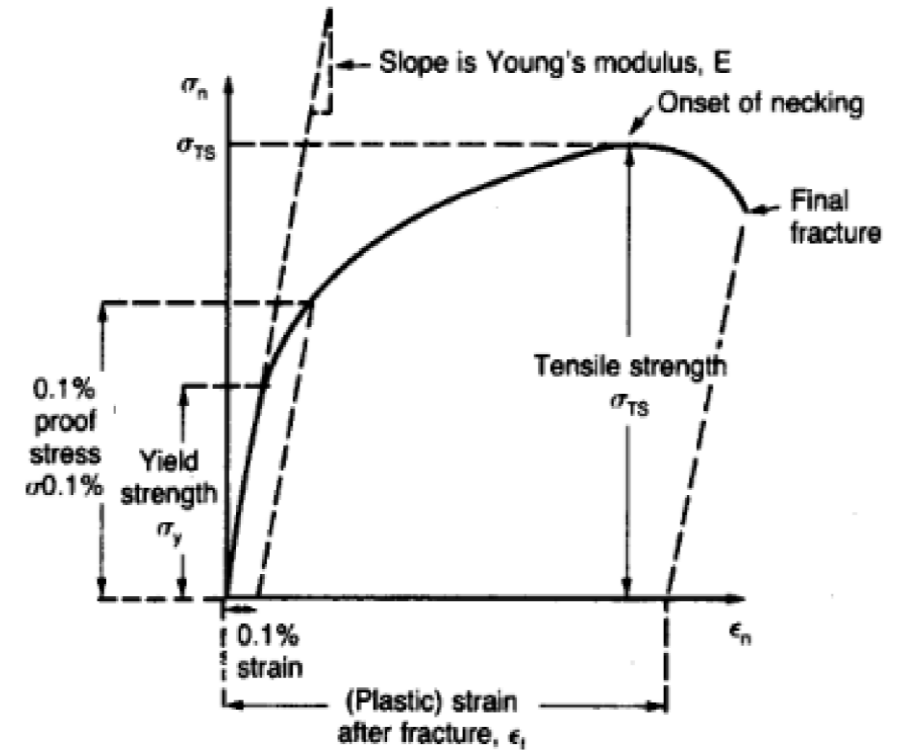
Comportamento meccanico dei materiali

Lecture 3 – Modellazione costitutive

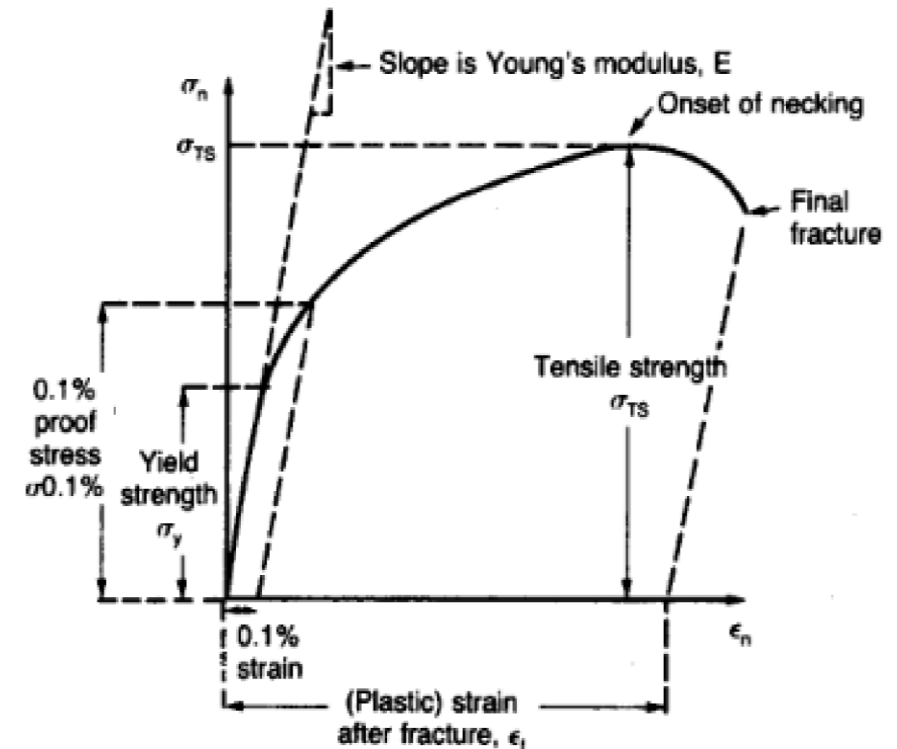
- Il legame costitutivo stabilisce le relazioni tra sforzi e deformazioni necessaria per descrivere la risposta meccanica di un materiale soggetto all'azione di carichi(spostamenti) esterni.
- Il legame costitutivo viene determinato sulla base di una serie di ipotesi conseguenti alle osservazioni sperimentali della risposta di un materiale soggetto a stati di sforzo semplici.
- Non esiste una legge unica per la risposta meccanica di un materiale.

- Due possibili approcci:
 - **Modellazione fenomenologica.** Si basa sull'evidenza dei dati sperimentali che cerca di interpolare con opportune funzioni matematiche i cui parametri vanno determinati attraverso operazioni di fitting.
 - PROS: pochi parametri, semplicità
 - CONS: i parametri non hanno significato fisico, funzionano bene per un campo di combinazioni di sforzo/def/temp/strain rate etc. limitato.
 - **Modellazione *physically-based*.** Si basano sulla modellazione dei meccanismi che governano le deformazioni. Possono richiedere numerose equazioni.
 - PROS: sono efficaci su un campo di condizioni operative molto ampio. I parametri hanno spesso un significato fisico
 - CONS: molti parametri, necessità di condurre molte prove sperimentali

- Identificazione della condizione di snervamento – distinzione tra deformazioni elastiche e plastiche
- Nel regime elastico il legame costitutivo è lineare
- Nel regime plastico, il legame costitutivo è non lineare e di solito più complesso.
- Il legame sforzo deformazione dipende da:
 - Temperatura
 - Velocità di deformazione
 - Stato di sforzo (pressione/taglio)
 - Composizione
 - Trattamento termico
 - Microstruttura



- Nel caso di sforzo uniaassiale la deformazione plastica inizia ad accumularsi quando $\sigma = \sigma_Y$
- Per uno stato di sforzo puramente idrostatico (p) non causa deformazione plastica
- Lo scorrimento plastico avviene solo a causa delle componenti di sforzo di taglio (componente deviatorica del tensore degli sforzi, s_{ij})
- Hy: esiste una superficie nello spazio delle sollecitazioni che separa il regime elastico da quello plastico
- Hy: il criterio di snervamento stabilisce le condizioni per la comparsa di deformazione plastica
- Il criterio di snervamento deve essere una funzione degli invarianti del tensore degli sforzi



- Secondo von Mises: «Lo snervamento avviene quando il secondo invariante del deviatore del tensore degli sforzi (J_2) raggiunge un valore critico k »

$\tau_{\max} = k$ snervamento o deformazione plastica

$\tau_{\max} < k$ deformazione elastica

Caso uniassiale $\sigma_1 = \sigma_Y$ e $\sigma_2 = \sigma_3 = 0$,

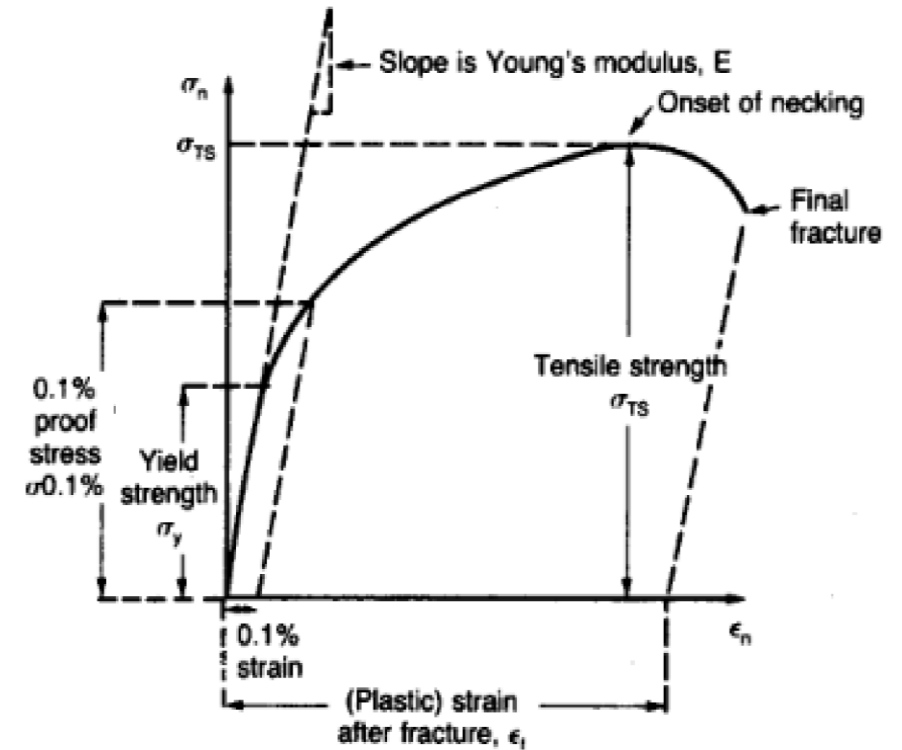
$$k = \frac{\sigma_Y}{2}$$

Caso taglio puro $\sigma_1 = -\sigma_3 = \tau_Y$ e $\sigma_2 = 0$,

$$k = \tau_Y$$

Da cui:

$$k = \tau_Y = \frac{\sigma_Y}{2}$$



- «Lo snervamento avviene quando lo sforzo di taglio massimo τ_{\max} raggiunge un valore critico k »

$J_2 - k^2 = 0$ snervamento o deformazione plastica

$J_2 < k^2$ deformazione elastica

Caso uniassiale $\sigma_1 = \sigma_Y$ e $\sigma_2 = \sigma_3 = 0$,

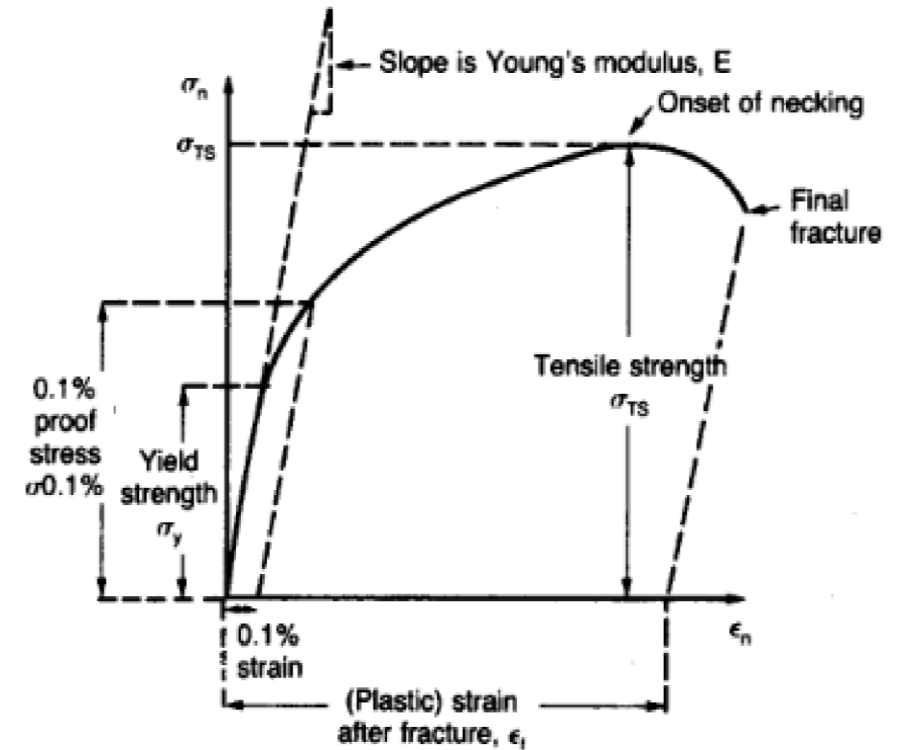
$$k = \frac{\sigma_Y}{\sqrt{3}}$$

Caso taglio puro $\sigma_1 = -\sigma_3 = \tau_Y$ e $\sigma_2 = 0$,

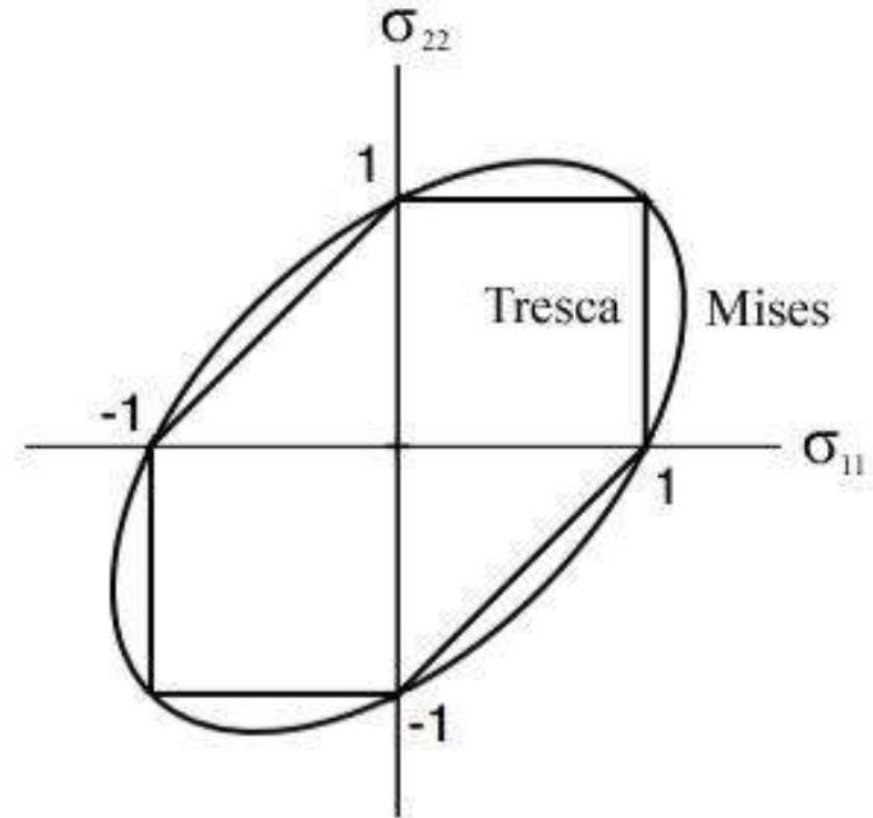
$$k = \sigma_Y$$

Da cui:

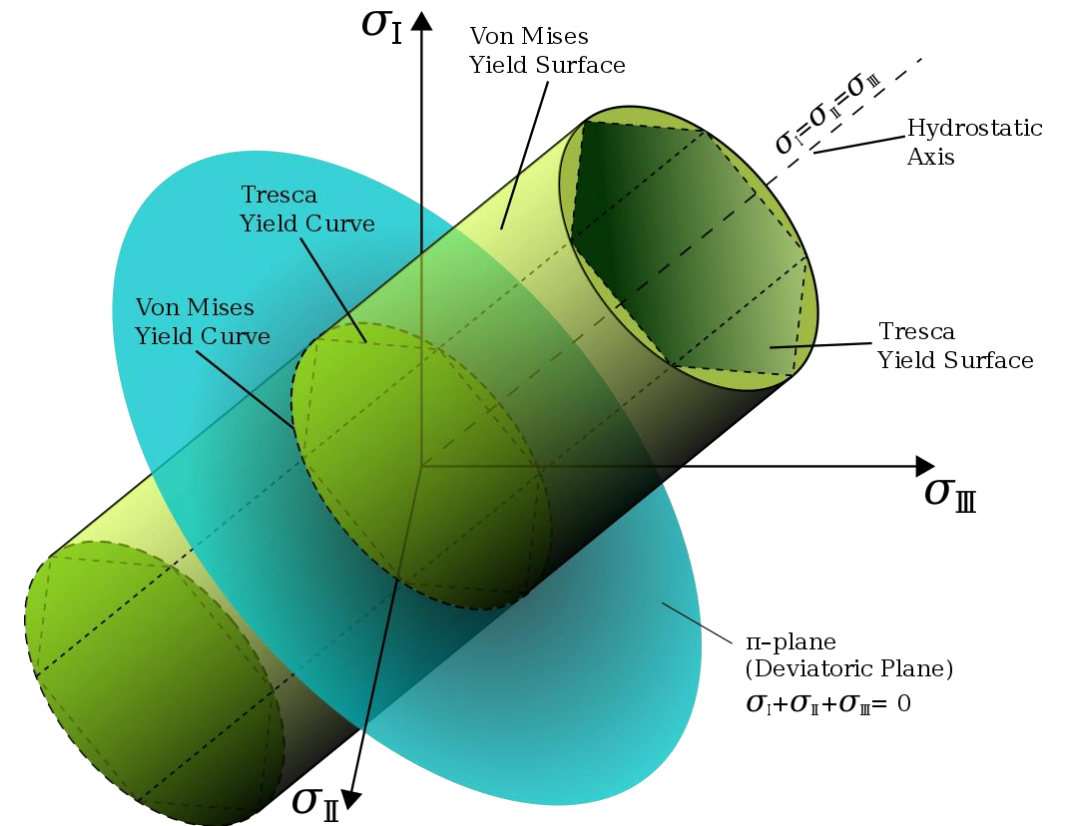
$$k = \tau_Y = \frac{\sigma_Y}{\sqrt{3}}$$



- Nello piano degli sforzi il criterio di von Mises è rappresentato da un'ellisse il cui semi asse maggiore è $\sigma_Y\sqrt{2}$ mentre il minore è $\sigma_Y\sqrt{2/3}$



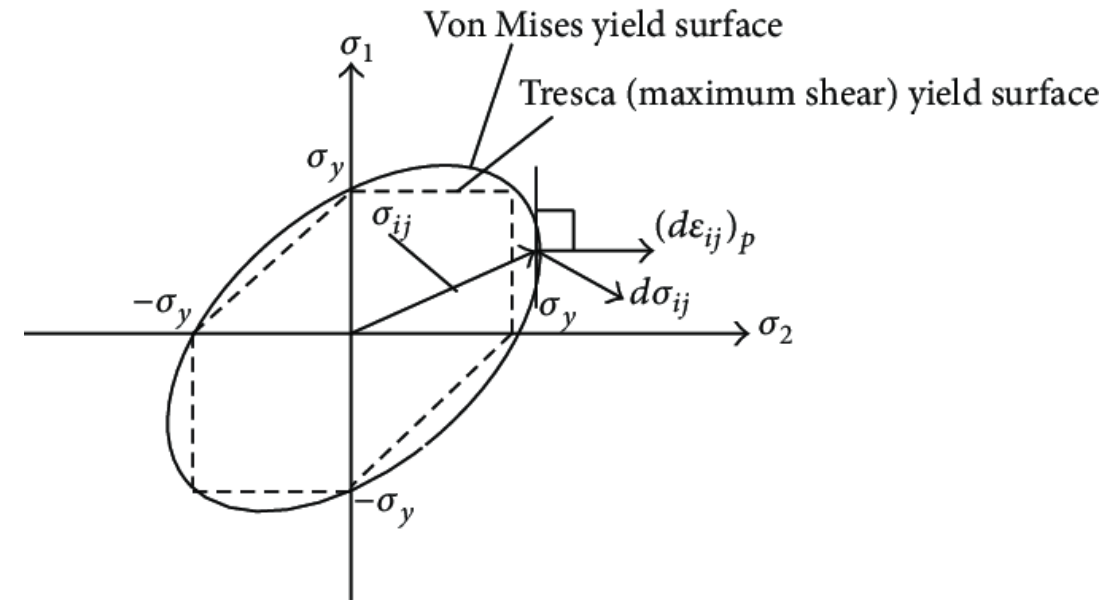
- Entrambi i criteri di snervamento possono essere rappresentati nello spazio delle tensioni da una superficie cilindrica orientata secondo angoli uguali rispetto a σ_1 , σ_2 , σ_3
- Uno stato di sforzo rappresentato da un punto all'interno del cilindro rappresenta uno stato di sforzo elastico
- Lo snervamento avviene quando il punto giace sulla superficie
- Il raggio del cilindro è la componente deviatorica dello sforzo.
- L'asse del cilindro rappresenta la componente idrostatica dello sforzo.



- «Il vettore della deformazione plastica totale deve essere normale alla superficie di snervamento»
Drucker (1951)
- Durante la deformazione plastica si deve compiere del lavoro: il rateo dell'energia dissipata (lavoro di deformazione) deve essere non negativo.

$$\sigma_{ij} d\varepsilon_{ij}^p \geq 0$$

- Il vettore dell'incremento di deformazione plastico $d\varepsilon_{ij}^p$ deve essere normale alla superficie di snervamento.
- Di conseguenza: la legge di normali implica che la superficie di snervamento deve essere SEMPRE convessa.



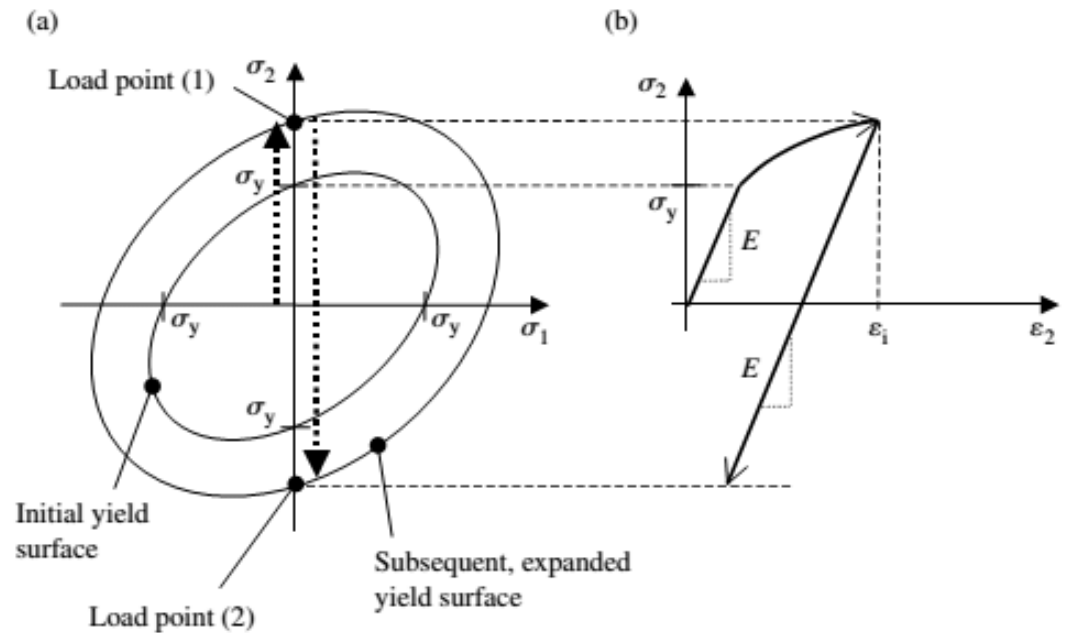
- In generale la superficie di snervamento è definita come:

$$F = f(J_2) - \sigma_Y(\varepsilon_{eq}^p) = 0$$

$$F = \sigma_{eq} - \sigma_Y(\varepsilon_{eq}^p) = 0$$

L'incrudimento isotropico tiene conto dell'evidenza sperimentale che lo sforzo necessario per produrre ulteriore deformazione cresce con il valore assoluto della deformazione.

Assumendo un comportamento simmetrico in trazione e compressione, si ha che la superficie di snervamento si espande mantenendo fisso il suo centro nello spazio delle tensioni.



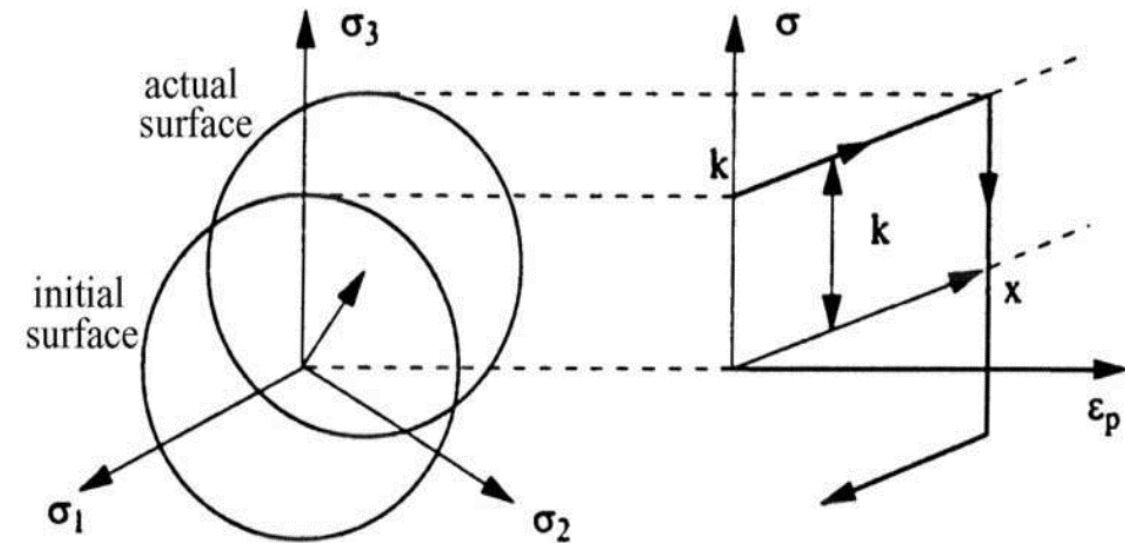
- La superficie di snervamento non cambia in forma e dimensione ma semplicemente trasla nello spazio delle tensioni.
- Lo si usa per tener conto dell'effetto Baushinger
- La superficie di snervamento iniziale è data da:

$$F = f(\sigma_{ij}) - \sigma_Y = 0$$

Mentre la successiva al primo stress reversal:

$$F = f(\sigma_{ij} - \alpha_{ij}) - \sigma_Y = 0$$

Il tensore α_{ij} è detto back stress.



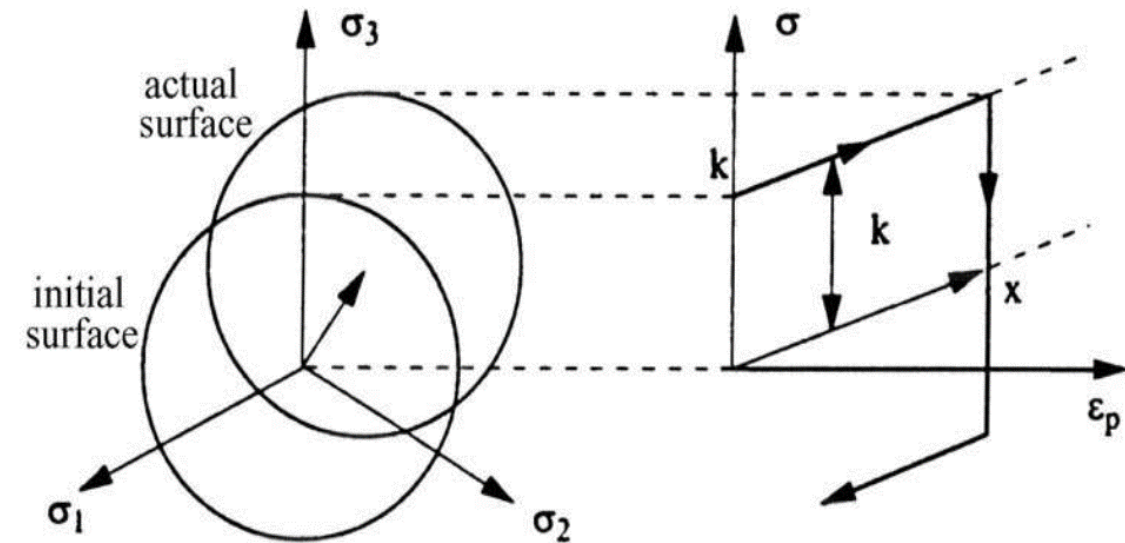
- In plasticità l'ipotesi che l'incremento di deformazione plastica ed il deviatore del tensore dello sforzo abbiano la stessa direzione principale prende il nome di **legge di flusso plastico**.
- **Carico**: la generica condizione di sforzo per cui si ha deformazione plastica è quando lo stato di sforzo è sulla superficie di snervamento, ovvero

$$d\sigma: \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}} \geq 0$$

Questa condizione quando uguale a zero è detta anche di «carico neutro»: lo stato di sforzo si muove sulla superficie.

- **Scarico**:

$$d\sigma: \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}} < 0$$



- In plasticità l'ipotesi che l'incremento di deformazione plastica ed il deviatore del tensore dello sforzo abbiano la stessa direzione principale prende il nome di **legge di flusso plastico**.
- Questo si formalizza come segue:

$$d\varepsilon_{ij}^p = d\lambda \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}}$$

dove $d\lambda > 0$ è il parametro di incrudimento. Per analogia formale:

- La legge è detta «legge associativa»
- La funzione f è detta potenziale plastico

Questa legge è facilmente giustificata in quanto per materiale perfettamente plastico $d\sigma = 0$ quando $d\varepsilon_p > 0$,

$$d\sigma: \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}} = 0 \text{ e } d\sigma: d\varepsilon_{ij}^p = 0$$

Condizioni di carico-scarico

$$\bullet \quad d\lambda \geq 0, \quad f \leq 0, \quad d\lambda \cdot f = 0$$

Condizione di consistenza

È necessaria per chiudere il set di equazioni e ottenere $d\lambda$: $df = 0$.

$$df = \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}} d\sigma_{ij} + \frac{\partial f}{\partial \varepsilon_{ij}^p} d\varepsilon_{ij}^p = 0$$

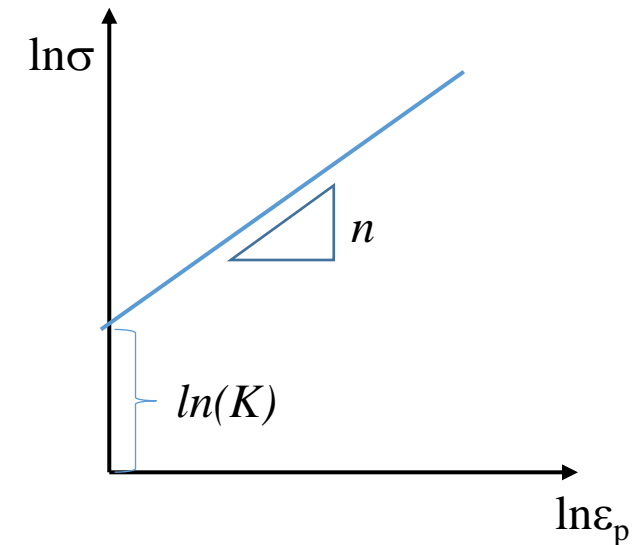
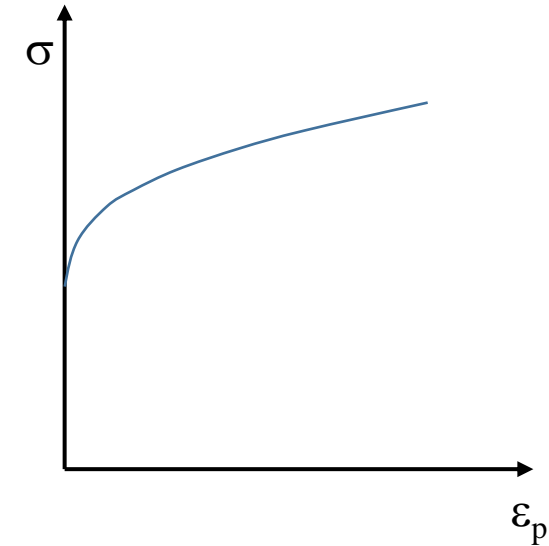
da cui si deriva che:

$$d\lambda = d\varepsilon_{eq}^p = \sqrt{\frac{2}{3}} d\varepsilon_{ij}^p d\varepsilon_{ij}^p$$

- Approccio fenomenologico
- La curva di flusso è spesso espressa con una legge di potenza,

$$\sigma(\varepsilon_p) = K\varepsilon_p^n$$

- Questa espressione descrive abbastanza bene la risposta di diverse classi di metalli e leghe: ma solo in termini di stress ingegneristico rispetto alla deformazione ingegneristica! (funziona meno bene in termini di tensione vera vs def. logaritmica)
- I vantaggi di questa espressione sono:
 - Solo due parametri che possono essere facilmente determinati mediante adattamento lineare sul piano sforzo-deformazione(log-log)
 - L'esponente di incrudimento è la pendenza della retta nel diagramma doppio log.



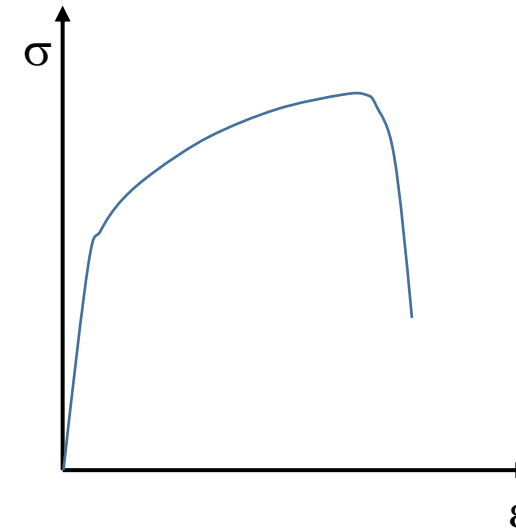
L'esponente di incrudimento ha anche il significato della deformazione plastica in condizione di strizione incipiente (onset necking)

- Condizione di Considère all'incipiente strizione :
 - Durante la deformazione in trazione la sezione netta resistente si riduce (per effetto della contrazione laterale). Di conseguenza il carico necessario alla deformazione deve diminuire
 - Analogamente, durante la trazione il materiale incrudisce e per tanto il carico necessario per la deformazione deve aumentare
 - Alla strizione i due effetti compensano (sono uguali)

$$\varepsilon_p = \varepsilon_u \rightarrow \sigma = \sigma_u$$

Aumento per incrudimento: $d\sigma = \frac{d\sigma}{d\varepsilon_p} d\varepsilon_p$

Riduzione dello sforzo a seguito della riduzione dell'area: $d\sigma = \frac{d\sigma}{dA} dA = \frac{d}{dA} \left(\frac{P}{A} \right) dA = \frac{P}{A} \left[-\frac{dA}{A} \right] = \sigma d\varepsilon_p \rightarrow \left(\frac{d\sigma}{d\varepsilon_p} \right) \Big|_{\varepsilon_p = \varepsilon_u} = \sigma_u$



- Pertanto sostituendo:

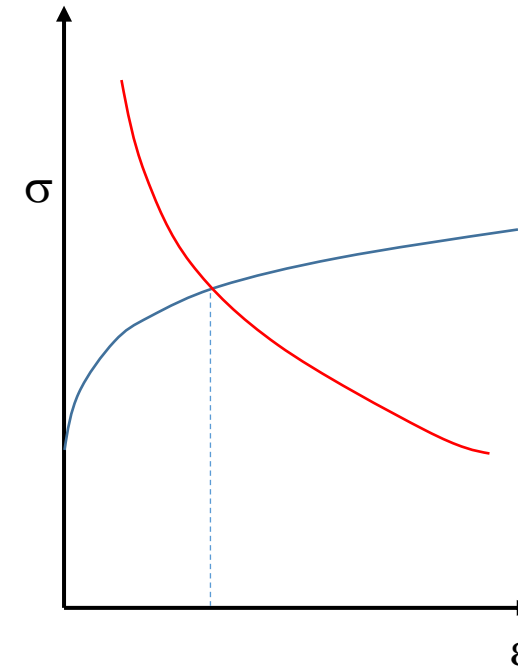
$$\varepsilon_p = \varepsilon_u \rightarrow \sigma_u = K\varepsilon_u^n$$

$$\varepsilon_p = \varepsilon_u \rightarrow \frac{d\sigma}{d\varepsilon_p} = Kn\varepsilon_u^{n-1} = \sigma_u$$

$$Kn\varepsilon_u^{n-1} = K\varepsilon_u^n$$

$$n = \varepsilon_u$$

- L'esponente di incrudimento è il valore della deformazione plastica alla strizione!
- Per una legge di flusso plastico qualunque, il punto di strizione si trova incrociando la legge di flusso con la sua derivata



- La relazione di Ramberg–Osgood fu proposta per descrivere la relazione non lineare tra sforzi e deformazioni nel regime prossimo allo snervamento
- E' particolarmente utile per metalli e leghe che incrudiscono con una transizione dolce dal regime elastic a quello elastic-plastico.
- L'espressione fornisce la deformazione totale in funzione dello sforzo è data
- Come la legge di potenza funziona bene per interpolare dati di trazione in forma di grandezze ingegneristiche

$$\varepsilon_t = \varepsilon_e + \varepsilon_p$$

$$\varepsilon_t = \frac{\sigma}{E} + K \left(\frac{\sigma}{E} \right)^m$$

$$\varepsilon_t = \frac{\sigma}{E} + \alpha \frac{\sigma}{E} \left(\frac{\sigma}{\sigma_Y} \right)^{m-1} \quad \sigma \geq \sigma_Y$$

- Un buon candidato per una espressione per la legge di flusso plastico deve poter prevedere la saturazione dello sforzo per grandi deformazioni
- Una espressione molto efficace è quella di Voce:

$$\sigma = \sigma_Y + R[1 - \exp(-\varepsilon_p/b)]$$

- Se necessario è possibile aggiungere più termini

$$\sigma = \sigma_Y + \sum_{i=1}^n R_i[1 - \exp(-\varepsilon_p/b_i)]$$

- Oggi, con l'uso dei FEM non c'è più la necessità di disporre di una espressione matematicamente semplice
- Nei FE; la legge di flusso può essere data in forma tabulare o attraverso una subroutine
- Il limite principale della legge di Potenza è che prevede sforzo infinito per deformazione infinita: questo è non corretto dal punto di vista fisico.

- Leggi di flusso plastic che considerano l'effetto della temperatura e della velocità di deformazione

- Cowper and Symonds:

$$\sigma = (A + B\varepsilon_p^m) \left[1 + \left(\frac{\dot{\varepsilon}}{D} \right)^{1/q} \right]$$

- Johnson and Cook:

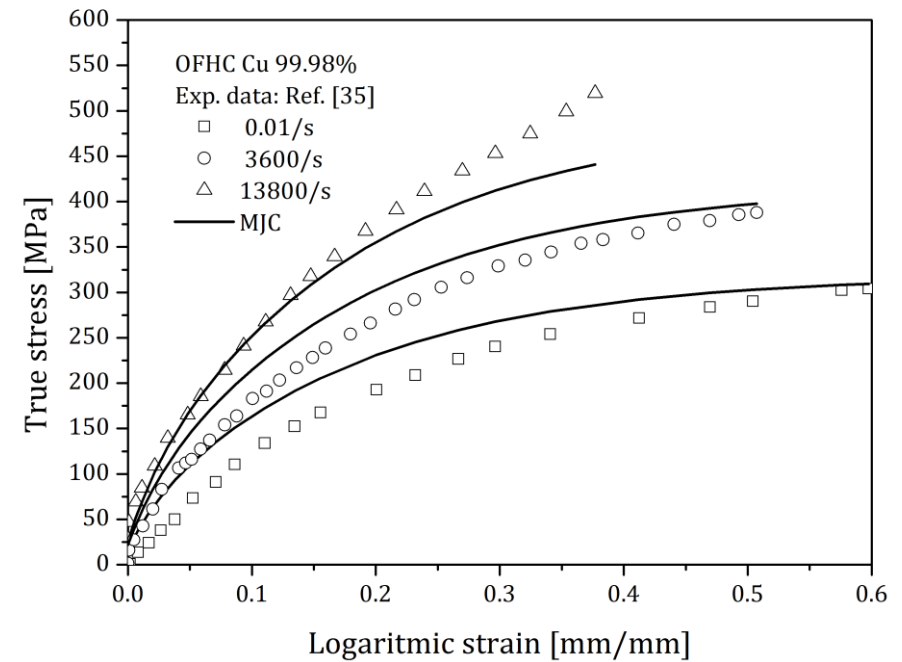
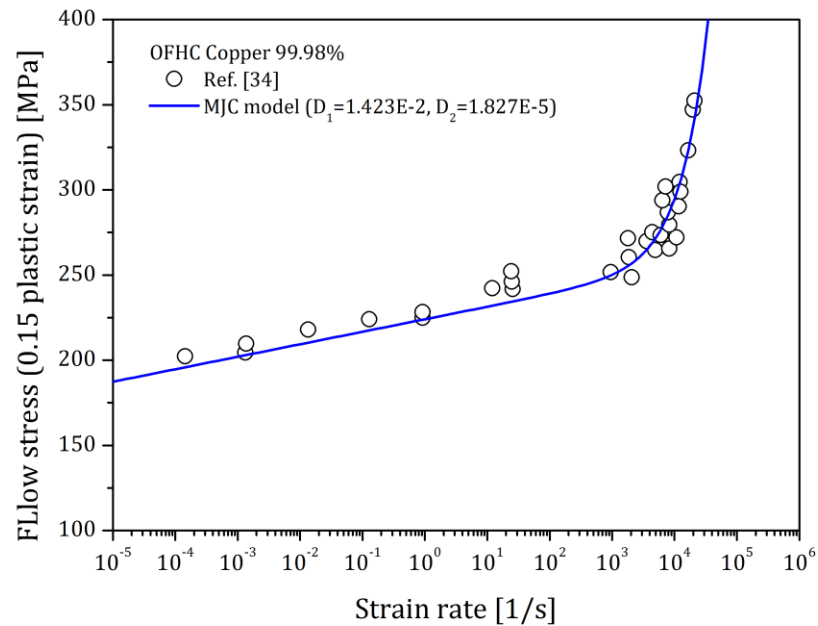
$$\sigma = (A + B\varepsilon_p^m) \left[1 + C \log \left(\frac{\dot{\varepsilon}}{D} \right) \right] \left[1 - \left(\frac{T - T_0}{T_m - T_0} \right)^m \right]$$

- Modelli «modificati»
 - Necessità di comprendere tutti e tre i regimi (bassi, alti e altissimi strain rate)
- Modified Johnson-Cook (Bonora et al. 2014)

- $\sigma_y(\epsilon_p, \dot{\epsilon}_p, T) = \left[\sigma_{pl} + \sum_{i=1}^n R_i (1 - \exp(-\epsilon_p / b_i)) \right] (1 + D_1 \ln \dot{\epsilon}_p^* + D_2 \dot{\epsilon}_p^*) (1 - T^{*m})$
generale legge di Voce

- Termine lineare nello strain rate

- Modelli «modificati»
 - Necessità di comprendere tutti e tre i regimi (bassi, alti e altissimi strain rate)



- Leggi di derivazione pseudo-physically-based

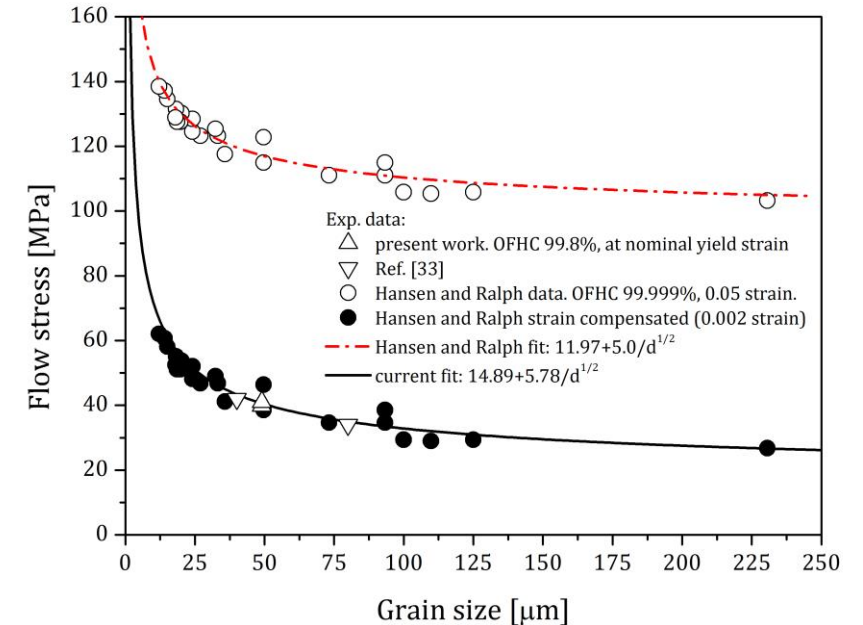
- Zerilli-Armstrong (1987): $\sigma = A + [C_1 + C_2 \varepsilon^{0.5}] \exp[-(C_3 + C_4 \ln \dot{\varepsilon})T] + C_5 \varepsilon^n$

$$BCC: C_2 = 0$$

$$FCC: C_1 = C_5 = 0$$

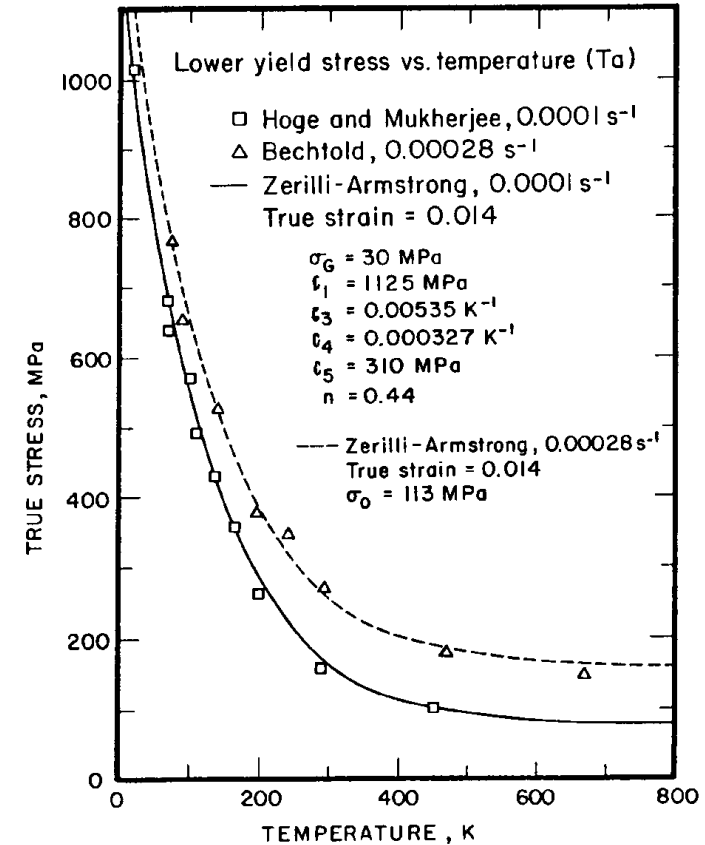
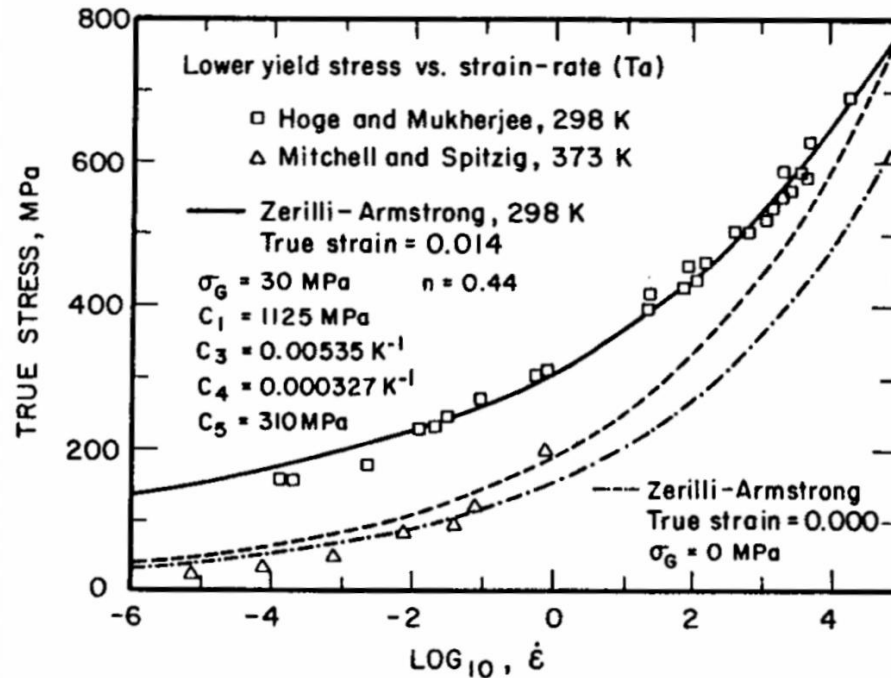
- Il termine A è l'athermal stress funzione del grain size secondo la relazione Hall-Petch:

$$\sigma_Y = \sigma_0 + \frac{k}{\sqrt{d}}$$



Validating Material Modelling of OFHC Copper Using Dynamic Tensile Extrusion (DTE) Test at Different Impact Velocity N Bonora, G Testa, A Ruggiero, G Iannitti, M Hörnqvist- APS Shock Compression of Condensed Matter, 2015

- Leggi di derivazione pseudo-physically-based
- Zerilli-Armstrong (1987): $\sigma = A + [C_1 + C_2 \varepsilon^{0.5}] \exp[-(C_3 + C_4 \ln \dot{\varepsilon})T] + C_5 \varepsilon^n$
 $BCC: C_2 = 0 \quad FCC: C_1 = C_5 = 0$



- **Modified Rusinek-Klepaczko model (MRK2)**

- Il modello assume che lo snervamento sia composto da tre termini:

$$\bar{\sigma} = \frac{E(T)}{E_0} [\bar{\sigma}_{\text{ath}} + \bar{\sigma}_{\text{th}}] + \bar{\sigma}_{\text{vd}}$$

- Il termine atermico secondo Hall-Petch: $\bar{\sigma}_{\text{ath}} = Y + \frac{k}{\sqrt{d_0}}$

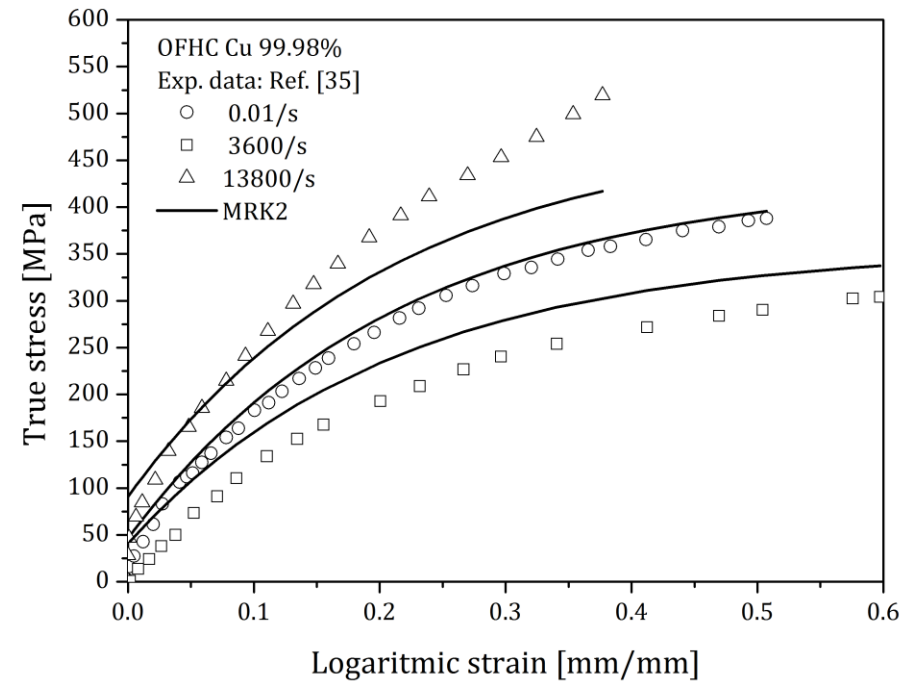
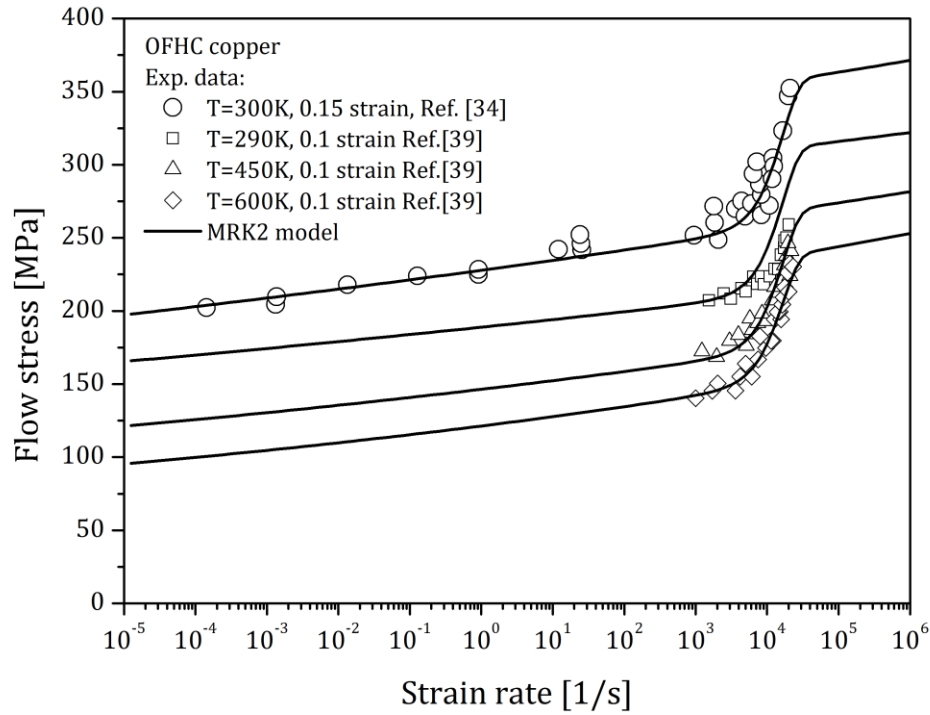
- Termine termicamente attivato: $\bar{\sigma}_{\text{th}} = \sigma_0^* \left\langle 1 - \xi_1 \left(\frac{T}{T_m} \right) \log \left(\frac{\dot{\varepsilon}_{\text{max}}}{\dot{\varepsilon}_p} \right) \right\rangle^{1/\xi_2}$

$$\sigma_0^* = \bar{R}_0 [1 - \exp(-\varepsilon_p / \varepsilon_p^0)]$$

- Viscous drag:

$$\sigma_{\text{vd}} = \chi_{\text{lim}}^0 \left\{ 1 - \frac{T}{T_m} \exp \left[\theta^* \left(1 - \frac{T_m}{T} \right) \right] \right\} [1 - \exp(-\dot{\varepsilon}_p / \dot{\varepsilon}_{\text{lim}})^v]$$

- Modified Rusinek-Klepaczko model (MRK2)





- Brnic, Josip. Analysis of Engineering Structures and Material Behavior. John Wiley & Sons, 2018.