Снежинск, 22 марта 2017

МОДЕЛИ ДИСЛОКАЦИОННОЙ ПЛАСТИЧНОСТИ, ДВОЙНИКОВАНИЯ И МАРТЕНСИТНЫХ ПРЕВРАЩЕНИЙ ДЛЯ МОДЕЛИРОВАНИЯ ЭВОЛЮЦИИ ДЕФЕКТНОЙ СТРУКТУРЫ МЕТАЛЛОВ ПОДВЕРГНУТЫХ ИНТЕНСИВНЫМ ДИНАМИЧЕСКИМ ВОЗДЕЙСТВИЯМ

<u>И. Н. БОРОДИН 1-3, А. Е. МАЙЕР², С. А. АТРОШЕНКО¹</u>

¹Институт проблем машиноведения РАН, Санкт-Петербург, Россия ²Челябинский государственный университет, Челябинск, Россия ³Уральский федеральный университет имени первого Президента России Б.Н. Ельцина, Екатеринбург, Россия

Работа поддержана грантом РФФИ (проект 16-31-60051)

Экспериментальные исследования

- Ограниченный диапазон скоростей деформации
- Измерение макроскопических параметров

Молекулярно-динамические

исследования

- Большие скорости деформации
- Измерение энергий активации и

микроскопических характеристик

Аналитические модели

- Процессы в малых ансамблях дефектов
- Нельзя провести прямого сравнения с механическими испытаниями материала

Эмпирические модели

- Обычно 5 и более подгоночных параметров
- Малая гибкость
- Не несут информации о развитии микроструктуры

<u>Структурные модели</u>

- Усреднение «элементарных» процессов по представительному объему
- Параметры и физика процессов из МД моделирования и теоретических моделей
- Не более пары подгоночных постоянных из экспериментов

3 СТРУКТУРА ДОКЛАДА



Уравнения механики сплошной среды

- 1. Уравнение непрерывности
- Уравнение движения

 $\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{\partial (\rho \upsilon_i)}{\partial x_i}$ $\rho \frac{d \upsilon_i}{dt} = \frac{\partial \sigma_{ij}}{\partial x_j}$ $\sigma_{ij} = -p \delta_{ij} + s_{ij}$

- Закон сохранения энергии
- Девиаторы напряжения

$$\rho \frac{dU}{dt} = \frac{P}{\rho} \frac{d\rho}{dt} + s_{ik} \frac{dw_{ik}}{dt} - \frac{d}{dt} \Big[\rho_D \varepsilon_D + N_{TW} S_{TW}^{(1)} \gamma_{SF} \Big]$$

$$\frac{ds_{ik}}{dt} = 2G\left(\upsilon_{ik} - \frac{1}{3}\delta_{ik}\upsilon_{ll} - \frac{dw_{ik}^{D}}{dt} - \frac{dw_{ik}^{gb}}{dt}\right)$$

 $p = p(\rho, U)$

Уравнение состояния

*С.Н. Колгатин, А.В. Хачатурьянц // ТВТ, 20 (3) 447 (1982)

5 МОДЕЛЬ ПЛАСТИЧНОСТИ





Y.F. Shen, X.X. Li, X. Sun, Y.D. Wang, L. Zuo Twinning and martensite in a 304 austenitic stainless steel. //Mat.Sci.Engi. A 552 (2012) 514–522.

7 КИНЕТИКА ДИСЛОКАЦИЙ И ДВОЙНИКОВ

Дислокации

 $\frac{d\rho_D^\beta}{dt} = Q^+ - Q^-, \quad Q^- = k_\alpha b \left| V_D^\beta \right| \left(\rho_D^\beta \right)^2 - \left| V_D^\beta \right| \rho_D^\beta / d$

$$Q^{+} = \frac{\eta_{E}}{\varepsilon_{\mathrm{D}}} \left\{ 2B \cdot c_{\mathrm{t}}^{2} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{1 - \left(V_{\mathrm{D}}^{\beta} / c_{\mathrm{t}}\right)^{2}}} - 1 \right] + bY^{\beta} \left| V_{\mathrm{D}}^{\beta} \right| \right\} \cdot \rho_{\mathrm{D}}^{\beta}$$

Двойники

$$\alpha^{\gamma} = \pi \left(R_{TW}^{\gamma} \right)^2 h_{TW}^{\gamma} N_{TW}^{\gamma}$$

$$\dot{N}_{TW} = \frac{Q^-}{4\pi\gamma_{SF}R_0}$$

 $\eta_{\scriptscriptstyle E}\,$ - доля работы пластической деформации, запасаемая в структуре дефектов

*Ч. Киттель. Введение в физику твердого тела //Наука, М. (1978) 789с

МОДЕЛЬ ДИСЛОКАЦИОННОЙ ПЛАСТИЧНОСТИ

 $\frac{dw_{ik}^{D}}{dt} = \frac{1}{2} \sum_{\beta} \rho_{D}^{\beta} \left(b_{i}^{\beta} n_{j}^{\beta} + b_{j}^{\beta} n_{i}^{\beta} \right) V_{D}^{\beta}$

 $Q^{+} = \frac{\eta_{E}}{\varepsilon_{\rm D}} \left\{ 2B \cdot c_{\rm t}^{2} \cdot \left| \frac{1}{\sqrt{1 - \left(V_{\rm D}^{\beta} / c_{\rm t}\right)^{2}}} - 1 \right| + bY^{\beta} \left|V_{\rm D}^{\beta}\right| \right\} \cdot \rho_{\rm D}^{\beta}$

Динамика дислокаций

$$\frac{m_0}{\left[1 - \left(V_{\rm D}^{\beta} / c_{\rm t}\right)^2\right]^{3/2}} \frac{d_{\rm D} V_{\rm D}^{\beta}}{dt} = \left(F_{\rm D}^{\beta} - \frac{b\sigma_y^{\beta}}{2} \cdot \operatorname{sign}\left(F_{\rm D}^{\beta}\right)\right) - \frac{B_f \cdot V_{\rm D}^{\beta}}{\left[1 - \left(V_{\rm D}^{\beta} / c_{\rm t}\right)^2\right]^{3/2}}$$

Кинетическое уравнение

$$\frac{d\rho_{\rm D}^{\beta}}{dt} = Q^{+} - \left(\vec{\chi}^{\beta}, \nabla\right) \left[\rho_{\rm D}^{\beta} \cdot V_{\rm D}^{\beta}\right] - k_{a}b \cdot \left|V_{\rm D}^{\beta}\right| \cdot \left(\rho_{\rm D}^{\beta}\right)^{2} - \frac{\rho_{\rm D}^{\beta}\left|V_{\rm D}^{\beta}\right|}{d} + \frac{\rho_{\rm D}^{\beta}}{\rho}\frac{d\rho}{dt}$$

И.Н. Бородин, А.Е. Майер // Физика твердого тела. 2012. Т. 54, № 4. С. 759-766.

A.E. Mayer, K.V. Khishchenko, P.R. Levashov, P.N. Mayer //Appl. Phys. J. 113, 193508, 2013.

МОДЕЛЬ МЕХАНИЧЕСКОГО ДВОЙНИКОВАНИЯ

$$\alpha^{\gamma} = \pi \left(R_{TW}^{\gamma} \right)^2 h_{TW}^{\gamma} N_{TW}^{\gamma}$$

$$\dot{N}_{TW} = \frac{\dot{E}_{TW}^{(-)}}{4\pi\gamma_{SF}R_{0}} - N_{TW}\dot{R}\left(\frac{1}{\Delta} + \frac{1}{d}\right)$$
$$\dot{E}_{TW}^{(-)} = k_{\alpha}b|V_{D}|\rho_{D}^{2} + \rho_{D}|V_{D}|/d$$
$$R_{0}^{\gamma} = \frac{\gamma_{SF}}{K} + \frac{\Phi}{\pi K}h_{0}^{\gamma}, \qquad L = \frac{4\pi\gamma_{SF}^{2}}{3\Phi}\left(1 - \frac{2\Phi}{\pi K}\right)$$
$$h_{0}^{\gamma} = 0.5\left(\sqrt{L^{2} + 4L/K} - L\right) \qquad K = \sum_{i}\sum_{k}S_{ik}n_{i}^{\gamma}\tau_{k}^{\gamma}/\sqrt{2}$$

Динамика роста двойников

$$F_{R} = \frac{4\pi}{\sqrt{2}} R_{tw}^{\gamma} h_{tw}^{\gamma} \sum_{i} \sum_{k} S_{ik} n_{i}^{\gamma} \tau_{k}^{\gamma} - 2\pi \gamma_{SF} \left(2R_{tw}^{\gamma} + h_{tw}^{\gamma}\right) - \Phi \left(h_{tw}^{\gamma}\right)^{2}$$

$$F_{h} = \frac{2\pi}{\sqrt{2}} \left(R_{tw}^{\gamma}\right)^{2} \sum_{i} \sum_{k} S_{ik} n_{i}^{\gamma} \tau_{k}^{\gamma} - 2\pi \gamma_{SF} R_{tw}^{\gamma} - 2\Phi R_{tw}^{\gamma} h_{tw}^{\gamma}$$

$$\Phi = \frac{2\pi^{2}}{3\sqrt{2}} \frac{(2-\nu)}{(1-\nu)} G$$

$$\dot{R}_{tw}^{\gamma} 2 \left(1 - \left(\dot{R}_{tw}^{\gamma} / c_{t} \right)^{2} \right)^{-3/2} = b F_{R}^{\gamma} \left(2 \pi R_{tw}^{\gamma} h_{tw}^{\gamma} B^{part} \right)^{-1}$$
$$\dot{h}_{tw}^{\gamma} \left(1 - \left(R_{tw}^{\gamma} \dot{h}_{tw}^{\gamma} \right)^{2} / \left(b c_{t} \right)^{2} \right)^{-3/2} = b F_{h}^{\gamma} \left(\pi \left(R_{tw}^{\gamma} \right)^{2} B^{part} \right)^{-1}$$

ІО СРАВНЕНИЕ С ЭКСПЕРИМЕНТОМ



V.S. Krasnikov, A.E. Mayer, A.P. Yalovets // Int. J. Plasticity, 27, 1294 (2011) E.

94 (2011) E.N. Borodin, A.E. Mayer // Int. J. Plasticity, 74, 141 (2015)

П



E.N. Borodin, S.A. Atroshenko, A.E. Mayer //Tech. Phys., 59, 1163 (2014)

Нагружение соударением с тонкими металлическими пластинами



12

УДАРНАЯ ВОЛНА И ОБЪЕМНАЯ ДОЛЯ ДВОЙНИКОВ В МЕДИ



Медь, скорость ударника 1500 м/с, толщина ударника – 0.2мм, мишени – 4мм

ПЛОТНОСТЬ ДИСЛОКАЦИЙ И ОБЪЕМНАЯ ДОЛЯ ДВОЙНИКОВ В МЕДИ



ЭФФЕКТ ОТРАЖЕНИЯ ВОЛНЫ НАПРЯЖЕНИЯ



СЛУЧАЙ ЭЛЕКТРОННОГО ОБЛУЧЕНИЯ

(аналогично облучению на SINUS 7, г.Томск)



ЗАТУХАНИЕ УПРУГОГО ПРЕДВЕСТНИКА



ДИСПЕРСИЯ СКОРОСТЕЙ НА ФРОНТЕ УДАРНОЙ ВОЛНЫ



Ю.И. Мещеряков, А.К. Диваков, Н.И. Жигачева, М.М. Мышляев Влияние размера зерна на макроскопический отклик алюминия на ударное нагружение. ПМТФ, 48(6) (2007) 135-146.

ТЕСТ ТЕЙЛОРА



Металлический стержень со скоростью около 100 м/с налетает на твердую преграду и деформируется.

M.A. Meyers, K.K. Chawla. Mechanical Behavior of Materials. Cambridge University Press, 2009.



21 СИЛЬНЫЕ УДАРНЫЕ ВОЛНЫ



15 ПОСТАНОВКА ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

- Материал: сталь I2XI8HI0T
- Стальной ударник толщиной 1.8мм;
- Толщина мишени 5мм;
- Скорость ударника от 146м/с до 450м/с;
- При скоростях более 200м/с наблюдалось откольное разрушение;
- Исследования нагруженных образцов проводились на оптическом микроскопе <u>Axio-Observer-Z1-M</u> после соответствующего химического травления;
- Средний размер зерна не превышает 65мкм.

*С.А. Атрошенко / / Химическая физика, 2002, т.21, № 9 Yu.I. Mescheryakov, A.K. Divakov / /Dymat Journal. 1994. V. 1. No 4. P. 271-287

СРАВНЕНИЕ С ЭКСПЕРИМЕНТОМ



СКОРОСТНЫЕ ЗАВИСИМОСТИ

<i>V</i> _{imp} , м/с	< <i>h></i> , мкм	<n<sub>d></n<sub>	D , мкм	σ_{ampl} , $\Gamma\Pi a$
146	3.6	3	55.7	3
229	0.9	6	62.1	4.6
246	0.78	7	63.5	4.9
298	0.66	10	63.5	5.9
450	1.1	9	43.6	8.9

ВБЛИЗИ ПОВЕРХНОСТЕЙ





В ЦЕНТРЕ МИШЕНИ







 $U_{TW} \sim \Phi V_{TW}$



149м/с

229м/с

ЭФФЕКТ ФОРМЫ

$$U_{Incl} = 2\pi\gamma_{SF}S_{TW} + \Phi V_{TW} - \varepsilon_{Incl}V_{TW}\Sigma$$

$$\Phi = 2G\eta\varepsilon_{Incl}^{2}$$

$$\eta_{Sp} = \frac{(7-5\nu)}{15(1-\nu)} \qquad \eta_{L} = \frac{\pi^{2}}{3}\frac{(2-\nu)}{(1-\nu)} \qquad \eta_{L}/\eta_{Sp} = 5\pi^{2}\frac{(2-\nu)}{(7-5\nu)} \sim 15$$

$$\eta = \eta_{L} + (\eta_{Sp} - \eta_{L})Exp(1-Ar) \qquad r = R_{TW}/h_{TW}$$

$$F_{R} = \frac{4\pi}{\sqrt{2}}R_{h\nu}^{\gamma}h_{\nu\nu}^{\gamma}\sum_{i}\sum_{k}S_{ik}n_{i}^{\gamma}\tau_{k}^{\gamma} - 2\pi\gamma_{SF}(2R_{h\nu}^{\gamma} + h_{\mu\nu}^{\gamma}) - \Phi(h_{\mu\nu}^{\gamma})^{2}$$

$$\dot{R}_{h\nu}^{\gamma}2(1-(\dot{R}_{\mu\nu}^{\gamma}/c_{i})^{2})^{-3/2} = bF_{R}^{\gamma}(2\pi R_{\mu\nu}^{\gamma}h_{\mu\nu}^{\gamma}B^{\mu\alpha r})^{-1}$$



- Структурные модели могут описывать и предсказывать механический отклик материалов на внешние на грузки и имеют большой потенциал к описанию особенностей эволюции его микроструктуры;
- 2. Все коэффициенты этих моделей имеют четкую физическую интерпретацию, что позволяет определять их из экспериментов, теоретических оценок или молекулярно-динамического моделирования;
- 3. Микроструктурные исследования демонстрируют сложную зависимость вида двойников, формируемых в стали I2XI8HI0T от скорости деформации и напряжения;
- 4. Интересно изменение аспектного отношения двойников от поверхностей к центру мишеней и наличие широких двойников при малых скоростях нагружения;
- 5. Предложенная модель двойникования, описывающая эти наблюдаемые особенности.

Благодарю за внимание!