

Thermodynamique des Processus Irréversibles Quiberon, 16-22 sept. 2018

7ème école d'été de mécanique théorique

Effets de couplage et effets dissipatifs accompagnant la déformation des matériaux solides

(2^{ème} partie)

André Chrysochoos LMGC, UMR 5508 CNRS-UM





Programme

- 1 Cadre thermomécanique et bilan d'énergie (TPI-MSG)
- 2 Quelques éléments rhéologiques à la sauce MSG (d'une vision mécanique à vision thermomécanique)
- 3 Analyse expérimentale des bilans d'énergie (imagerie quantitative)
- 4 Effet du temps : couplage thm et/ou viscosité ? (interaction forte et/ou irréversibilité)
- 5 Effet dissipatif dans les métaux (fatigue : HCF & VHCF)



Motivations – stratégie

Observer les effets cinématiques, thermiques et calorimétriques accompagnant le processus de déformation.

Utilisation combinée de techniques de corrélation (DIC) et de thermographie (IRT)

Domaine d'activités : « Quantitative imaging techniques – full field measurements »

DIC - Mechanics	IRT - Thermodynamics
- displacement fields	- temperature fields
- strain and strain rate,	- heat source (via the heat equation)
- kinetic energy rate	- intrinsic dissipation
- deformation energy rate	- coupling heat sources



Thermomécanique expérimentale

Très bref historique ...

- 1805, Gough, caoutchouc naturel
- 1857, Joule, métaux vs. caoutchouc, µcalorimètre (a)



1900, Charbonnier & Galy Aché, métaux en compression + µcalorimètre

1933, Taylor & Quinney, 1933, métaux en torsion → µcalorimètre

1965, Scanner IR Agema IR Systems

1975, J.J. Moreau, P. Germain, Q. S. Nguyen & B. Halphen, MSG/TPI

1976, Saix, XC38, flexion, radiomètre (1)

1978, naissance de FLIR

1982, LMA, Thèse de P. Brémond, fatigue, fissure, PVC, Aga 780 (2)

1982, Lemaître & Chaboche, Greco 47 GDE

(a) (Joule, 1857) J.P. Joule, On some thermodynamic properties of solids, *Phil. Mag. 4th Ser.* 14, p.227 (1857)



Très bref état des lieux ...

1992 **QURT** Quantitative InfraRed Thermography



Renouvelé 2 fois !





Exemple de dispositif expérimental



Vue d'ensemble d'un dispositif



Utilisation combinée de la «DIC» et de la « IRT»



Correspondance entre données cinématiques et thermiques



Quelques mots sur la DIC (2D)

Rq : la $2D^{1/2}$ et la 3D existent déjà ...

Image 1



9

DIC (2) : précision des mesures cinématiques

Utilisation d'images de granularité « artificielles »

Champ de déplacements donné

[Bornert et al., Assessment of Digital Image Correlation Measurement Errors: Methodology and Results, Exp. Mech., 2009] - Prix SEM 2011.







Un exemple de champ 1D au cours du temps

PA11 : thermoplastique semi-cristallin propagation de lèvres de striction



Allongement de la zone « strictionnée »



[Muracciole et al., Strain (2008)]

Un minimum de radiométrie IR

Objectif : mesurer des températures de surface pour estimer les sources de chaleur

cible rayonnante



atmosphère

rayonnement I.R.

détecteur IR



 $[\]Delta_{\!\lambda}\text{=}3\text{-}5\,\mu\text{m}$ / 4-8 μm / 8-12 μm

Moyen : caméra IR matricielle

détecteur : délivre un signal électrique (V) lié à la puissance rayonnée (W) <mark>émittance</mark> : flux global émis par la cible par unité de surface (W.m⁻²) ... pour une bande passante donnée

émittance spectrale $R = \int_{\Lambda} \frac{\partial \mathcal{K}(\lambda, \Gamma)}{\partial \lambda} d\lambda$ varie avec *T* !



Une situation sympa ...

• Cible : corps noir capable d'absorber tout rayonnement incident, $\forall \phi, \forall \lambda$, *(i.e. pas de réflexion, pas de transmission)*



 Atmosphère : petite distance, air sec, transparent aux IR, transmission parfaite. (i.e. ce qui est émis par la cible, est reçu par le détecteur) ... où s' appliquent directement les lois du rayonnement

[G. Gaussorgues]

• Loi de Planck

$$\frac{\partial R_{cn}(\lambda, T)}{\partial \lambda} = \frac{2\pi h c^2 \lambda^{-5}}{\exp(\frac{hc}{\lambda kT}) - 1}$$

- R: exitance spectrale, W.m⁻³
- *h*: Planck, 6,66.10³⁴ J.s
- k: Bolzmann, 1,38.10²³ J.K⁻¹
- *c*: lumière, 3.10⁸ m.s⁻¹
- *T:* température, *K*
- Loi de Stefan-Boltzmann

 $R_{cn} = \sigma_s T^4$

 σ_s : constante de Stephan

$$\sigma_s = \frac{2\pi^5 k^4}{15c^2 h^3} = 5,6710^{-8} W.m^{-2}.K^{-4}$$



 $I_{\varepsilon}(\varphi) = W(\cdot, F) = \infty$

Cible et environnement quelconques ça se complique un peu !



• équilibre « thermodynamique » ...

 $\mathcal{A}(\lambda) = \varepsilon(\lambda)$

Rôle de l'incidence du rayonnement



émissivité : fonction de l'incidence

ε: émissivité



 $[\]phi$: angle observation

émissivité de l'eau à λ =10 μ m

Jusqu'à 45-50 degré, corps lambertiens ... $\partial \epsilon | \partial \phi \approx 0$ Risque faibles : éprouvettes planes \perp axe optique de la caméra + corps gris à forte émissivité (peinture)

 $R_{\Delta_{\lambda}}(T) \approx \varepsilon R_{Cn_{\Delta_{\lambda}}}(T)$

Une caméra IR en quelques chiffres



Cedip MW (4-8 µm)

Image : 320×240 pixels

Codage : 14 bits

Fréq. Acq. : 50 images/seconde

Résolution spatiale : 100 μ m/pix

NETD : 20 mK à l'ambiante





NETD : (noise equivalent temperature difference) Différence de Température Equivalente à la valeur efficace du bruit mesuré sur le thermosignal.

(*) DL : digital level

Etalonnage : constructeur

- 2 scènes thermiques uniformes (Φ_1 et Φ_2)

feuille blanche + main ...

- 50 % de la dynamique des capteurs (partie linéaire)
- opérations NUC et BPR



Etalonnage : laboratoire

...]

Calibration pixel à pixel [Honorat et al., QIRT 2005]

- nécessité d'1 corps noir plan (20 mK) + 30 k€ (+ 40-120 k€ de caméra !)
- stabilité thermique de la caméra (4-5 h) et de la salle d'essai ...
- étalonnage pixel à pixel (polynôme de degré 5)
- précision 20 mK et plus de remplacement de «bad pixel»
- à refaire dès que l'on modifie un paramètre (temps d'intégration, taille des images, objectif,





Estimation des sources de chaleur

Equation de la chaleur moyennée suivant l'épaisseur d'un éprouvette mince et plate

$$\rho C \left(\frac{\partial \bar{\theta}}{\partial t} + v_x \frac{\partial \bar{\theta}}{\partial x} + v_y \frac{\partial \bar{\theta}}{\partial y} + \frac{\bar{\theta}}{\tau_{th}} \right) - k \left(\frac{\partial^2 \bar{\theta}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{\theta}}{\partial y^2} \right) = \bar{w}_h$$



Estimation directe de sources en utilisant des données discrètes et bruitées

• Le traitement d'image a évolué avec les performances des caméras



Estimation d'opérateur aux dérivées partielles camera mono-détecteur

• projection des données thermiques sur une solution spectrale analytique (1990)

camera à matrice de détecteur

- outils de Fourier, filtrage convolutif, prolongement périodique (2000)
- lissage local par moindres carrés (2004)
- POD: préfiltrage dez données thermiques (1D: 2014 2D: 2017)

1980-90





$I_{\varepsilon}(\varphi) = W(\cdot, F) = \infty$

Thm analysis of a monotonous tensile test on steel

[AC et al., JoMMS, 2009] from slide #21 to #34

Material - sample

- IF TI steel (Arcelor-Mittal)
- steel generally used in metal forming (deep drawing)

	С	Mn	Ρ	S	Si	AI	N	Ti
% (W)	0.003	0.15	0.007	0.007	0.007	0.02	0.003	0.06

- $-\rho$ =7800 kg.m⁻³, *C* =480 J.kg⁻¹.°C⁻¹, *k* =60 W.m⁻¹.°C⁻¹
- thin flat samples: $50 \times 12.5 \times 0.3$ (mm³)

Test

- quasi-static loading test
- displacement-controlled: 250 µm s⁻¹ (5.10⁻³ s⁻¹)
- room temperature: $T_0 = 300 \text{ K}$
- kinematic and thermal data processing : local least squares fitiing

Thermoprofiles



θ (°C)

Strain rate profile $D_{xx}(t, X, Y=0)$

Acceleration field

Acceleration remains small (<10⁻⁴ m.s⁻²); quasi-static process Fracture zone = zero acceleration with change of sign Gradual transition between localized necking and fracture Stress I: computation

$$\begin{cases} \frac{\partial \sigma_{xx}(x, y, t)}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{xy}(x, y, t)}{\partial y} = 0\\ \frac{\partial \sigma_{xy}(x, y, t)}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{yy}(x, y, t)}{\partial y} = 0 \end{cases}$$

$$\sigma_{\rm XX}(x,t) = \frac{f(t)}{S_0} \exp(\varepsilon_{\rm XX}(x,t))$$

$$\sigma_{xy}(x, y, t) = -\sigma_{xx}(x, t) \frac{\partial \varepsilon_{xx}(x, t)}{\partial x} y$$

$$\sigma_{yy}(x,y,t) = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\sigma_{xx}(x,t)}{2} \frac{\partial \varepsilon_{xx}}{\partial x} \right) \cdot \left(\frac{I(x,t)^2}{4} - y^2 \right)$$

quasi-static process (!) plane stress (?)

uniform distribution (?) ϵ_{xx} y-independent (!)

 $\varepsilon_{yy}(x,y,t) \approx \varepsilon_{yy}(x,-y,t)$ [!] no overall shear force [?]

lateral surfaces: free of normal stresses [!]

 $I_{\varepsilon}(\varphi) = W(\cdot, F) = \infty$

Stress III: patterns

Stress III : tensile stress - stress vs strain

Sample softening = strain hardening within localization zone + elastic unloading outside this zone

Deformation energy rate

quasi-static process $\Rightarrow P_{ext} + P_{int} = 0$ elastic loading: finite stiffness of the testing machine plastic deformation of the connection zones of the sample

Volume heat rate

$$\rho C \left(\begin{array}{c} \frac{\partial \theta}{\partial t} + v_{x} \frac{\partial \theta}{\partial x} + v_{y} \frac{\partial \theta}{\partial y} + \frac{\theta}{\tau_{\text{th}}} \\ 1 & 2 \end{array} \right) - k \left(\begin{array}{c} \frac{\partial^{2} \theta}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} \theta}{\partial y^{2}} \\ \frac{\partial^{2} \theta}{\partial y^{2}} \\ 3 \end{array} \right) = w_{h}^{\bullet}$$

1 - Time derivative:
$$\dot{\theta}(t,x,y) = \frac{\partial \theta}{\partial t} + V_X \frac{\partial \theta}{\partial x} + V_y \frac{\partial \theta}{\partial y} = \frac{\partial \theta(t,X,Y)}{\frac{\partial t}{1b}}$$

2 - Out of plane heat losses: linear heat losses -

 $\tau_{\text{th}} = \frac{\rho C}{2h} \left(\frac{eI}{e+I} \right)$

3 – In plane heat losses by conduction – 2D Laplacian

Out of plane heat losses – time "constant"

Significant geometrical effects induced by necking

32

Laplacian assessment

Significant geometrical effects induced by necking

Overall heat source

gradual concentration of level curves

Proper Orthogonal Decomposition ... some words

Applications : réduction de model, turbulence, compression de données, ... Hotelling (1933), Karhunen (1946), Loève (1955)

Intérêts : Approcher un système de grande dimension par un autre de taille de dimension significativement plus petite Déterminer une base de modes propres orthogonaux représentatifs des "réalisations les plus probables"

Images thermiques :
$$\vartheta(x_i, y_j, t_k) \simeq \sum_{p=1}^P a_p(t_k) \Phi_p(x_i, y_j)$$

où les composantes $\Phi_{\rho}(x_{i}, y_{j})$ sont les modes propres orthogonaux (POM), "vecteurs" propres de la matrice des "clichés" ("snapshots").

$$A = \Theta \Theta^T \qquad \qquad A \tilde{\Phi}_p = \omega_p \tilde{\Phi}_p$$

Benchmark test : a penalizing case

2D heat diffusion problem (averaged over the thickness)

$$\rho C \left(\frac{\partial \overline{\vartheta}_i(x, y, t)}{\partial t} + \frac{\overline{\vartheta}_i(x, y, t)}{\tau_{th}^{2D}} \right) - k_c \left(\frac{\partial^2 \overline{\vartheta}_i(x, y, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \overline{\vartheta}_i(x, y, t)}{\partial y^2} \right) = \overline{s}^h(x, y, t),$$

$$\frac{\partial \overline{\vartheta}_i}{\partial x} \left(\pm \frac{L}{2}, y, t \right) = \overline{+\lambda_x} \overline{\vartheta}_{i \pm \frac{L}{2}} \left(\pm \frac{L}{2}, y, t \right), \qquad \frac{\partial \overline{\vartheta}_i}{\partial y} \left(x, \pm \frac{l}{2}, t \right) = \overline{+\lambda_y} \overline{\vartheta}_{i \pm \frac{l}{2}} \left(x, \pm \frac{l}{2}, t \right)$$

$$\overline{\vartheta}_i(x, y, 0) = 0$$

Domain : $-L/2 \le x \le L/2, -L/2 \le y \le L/2, 0 \le t \le D$

Material of high thermal diffusivity (pure copper : $10^{-4} \text{ m}^2/\text{s}$)

- High longitudinal heat exchange coefficient (λ_x =170 W/m/K)
- Noise superimposition (rnd / $\delta\theta$ =70 mK)
 - Complex heat source distribution ...

 $I_{\varepsilon}(\varphi) = \bigcup_{\varphi \in \mathcal{Y}} \bigcup_{\varphi$

Heat source fields

 $0 \le t \le D \quad \bar{s}^{the} = s_0^{the} \sin(2\pi f_L t)$ cyclique coupling source $0.1 D \le t \le 0.6 D \quad \bar{s}_L^{dis} = s_L^0 \exp(-a_L [x - p_L y - v_L (t - t_L^0)]^2)$ Lüders' band $0.6 D \le t \le D \quad \bar{s}_N^{dis} = s_N^0 \tilde{t}^2 \exp(-a_N r^2 (x, y) / [1 - \alpha_N \tilde{t}])$ localization

Noisy temperature fields

Peak-to-peak signal noise $N_{g} = 70 \text{ mK}$

Regularizing effect of heat diffusion

Lifting of the heat diffusion problem

$$\overline{\vartheta}_{r} \qquad \overline{\vartheta}_{s} + \overline{\vartheta}_{\ell} = \overline{\vartheta}_{i} + N_{g} = \overline{\vartheta}_{r}$$

$$\begin{cases}
 \rho C \left(\frac{\partial \overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, t)}{\partial t} + \frac{\overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, t)}{\tau_{th}^{2D}} \right) - k_{c} \left(\frac{\partial^{2} \overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, t)}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} \overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, t)}{\partial y^{2}} \right) = 0$$

$$\overline{\vartheta}_{\ell} \left(\pm \frac{L}{2}, y, t \right) = \left(\overline{\vartheta}_{r} \left(\pm \frac{L}{2}, y, t \right), \overline{\vartheta}_{\ell} \left(x, \pm \frac{L}{2}, t \right) \right) = \left(\overline{\vartheta}_{r} \left(x, \pm \frac{L}{2}, t \right), \overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, 0) = 0, \overline{\vartheta}_{\ell}(x, y, 0) = 0, \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t) + \frac{\overline{\vartheta}_{s}(x, y, t)}{\tau_{th}^{2D}} \right) - k_{c} \left(\frac{\partial^{2} \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t)}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t)}{\partial y^{2}} \right) = \left(\overline{\vartheta}_{r}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{r}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{r}(x, y, t) \right) = \left(\overline{\vartheta}_{s}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{s}(x, y, t), \overline{\vartheta}_{s}(x, y, 0) = 0, \overline{\vartheta}_{s}(x, \pm \frac{L}{2}, t) \right) = 0, \overline{\vartheta}_{s}(x, y, 0) = 0, \qquad \overline{\vartheta}_{s}(x, y, 0) = 0, \qquad$$

$I_{\varepsilon}(\varphi) = W(\cdot, F) = W(\cdot, F) = W(\cdot, F)$

First POMs and components

$$A\widetilde{\Phi}_p = \omega_p \widetilde{\Phi}_p$$

$$\vartheta(x_i, y_j, t_k) \simeq \sum_{p=1}^P a_p(t_k) \Phi_p(x_i, y_j)$$

40

Examples of thermo-profile

reduction of the noise amplitude

curvature preservation

 $I_{\varepsilon}(\varphi) =$

Estimations du laplacien de la température

$I_{\varepsilon}(\varphi) = W(\cdot, E) = \infty$

Heat source fields

- filtering induces a slight crushing of thermoprofiles
- and thus a spreading of sources
 - loss of part of the HS field due to zero-padding

Heat source profiles

continuous lines : given sources ; symbols : reconstructed sources

- High diffusivity : Slight spreading of HS concentration due to filtering!
- Low diffusivity : POD directly used. Direct estimates using FD!

LSQ vs. POD (PA6.6)

Fatigue test on short glass fiber reinforced PA 6.6 $R_{\rm s}$ =0.1, $f_{\rm L}$ =10 Hz Mean dissipation per cycle

 $ilde{m{S}}^h_{lsq}$

x (px)

20

60

20

60

20

(xd) x40

60

20

60

10 x (px)

(xd) >40

10

10 x (px)

x (px)

(xd) ₄₀

(xd) ₄₀

LSQ vs. POD : low mismatch! |δs| ≤ 10⁻² °C.s⁻¹

JACKPOT : CPU times ! $POD/LSQ \approx 10^{-3}!$ Data: 60 Go

 $3 \text{ months} \rightarrow 1 \text{ hour}$ PC: Intel Core i7 2.5 GHz processor **RAM: 16 GB**

