







## Fracturation de floes de glace par percussion dans un modèle granulaire

## **Roussel Desmond Nzoyem**

Sorbonne Université Laboratoire Jacques-Louis Lions

Soutenance de mi-stage 14 mai 2021

## Sommaire

- 1 INTRODUCTION
- 2 ÉTAT DE L'ART
  - Thèse de M. Rabatel
  - Thèse de D. Balasoiu
- 3 TRAVAUX ET RÉSULTATS
  - Résultats en 1D
  - Résultats en 2D

1 INTRODUCTION

- 2 ÉTAT DE L'ART
  - Thèse de M. Rabate
  - Thèse de D. Balasoiu

- TRAVAUX ET RÉSULTATS
  - Résultats en 1D
  - Résultats en 2D

## Motivation

#### Enjeux écologiques

- ► Etude climatique à échelle nature (SASIP)
- ▶ Prévisions climatiques avec précision

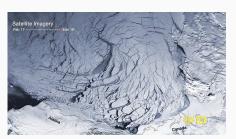


FIGURE - Image satellite de l'artique

#### Enjeux industriels

- ► Routes maritimes exploitables
- Étude des stations offshores



FIGURE – Un navire dans la MIZ





Floe: Un floe est un morceau de glace;

Albédo: la cryosphère reflette entre 90 et 95 % des rayonnement recus par la planète.

## Objectifs

#### Objectifs généraux

- Modélisation et analyse mathématique de la notion de percussion
- ▶ Poursuite du développement d'un modèle de fracturation des floes

#### Objectifs intermédiaires

- Lecture des travaux précédents :
  - M. Rabatel, S. Labbé, et J. Weiss: Dynamics of an assembly of rigid ice floes (2015);
  - Matthias Rabatel: Modélisation dynamique d'un assemblage de floes rigides (2015);
  - Dimitri Balasoiu: Modélisation et simulation du comportement mécanique de floes de glace (2020).
- Modélisation et simulation du déplacement des noeuds d'un floe isolé :
  - ▶ en 1D:
  - ▶ en 2D.
- Introduction de la percussion dans le code préexistant.

1 INTRODUCTIO

- 2 ÉTAT DE L'ART
  - Thèse de M. Rabatel
  - Thèse de D. Balasoiu

- 3 TRAVAUX ET RÉSULTATS
  - Résultats en 1D
  - Résultats en 2D

## Cinétique du floe

Les équations de Newton-Euler :

$$\begin{cases} M_{i} \frac{\mathrm{d}\dot{\mathbf{G}}_{i}(t)}{\mathrm{d}t} &= \mathbf{F}_{i}, \\ \mathcal{I}_{i} \frac{\mathrm{d}\dot{\boldsymbol{\theta}}_{i}(t)}{\mathrm{d}t} &= \mathfrak{M}_{i}, \end{cases} \tag{1}$$

où pour le floe i :

- M<sub>i</sub>: masse du floe;
- ▶ **F**<sub>i</sub> : somme des forces par unité de volume;
- ► I : le moment d'inertie du floe i;
- $ightharpoonup \mathfrak{M}_i$  : le moment dynamique en G.

Le système (1) se réécrit sous la forme :

$$\mathcal{M}_i \frac{\mathrm{d}W_i(t)}{\mathrm{d}t} = \mathcal{H}_i(t),$$

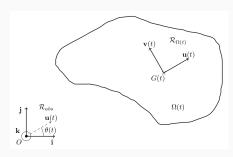


FIGURE - Repères abosolu et local pour un floe

avec

$$\mathcal{M}_i = \begin{pmatrix} M_i & 0 & 0 \\ 0 & M_i & 0 \\ 0 & 0 & \mathcal{I}_j \end{pmatrix}, \quad W_i(t) = \begin{pmatrix} \dot{\mathbf{G}}(t) \\ \dot{\theta}_i(t) \end{pmatrix}, \text{ et } \quad \mathcal{H}_i(t) = \begin{pmatrix} \mathbf{F}_i(t) \\ \mathfrak{M}_i(t) \end{pmatrix}.$$

### Interaction entre les floes

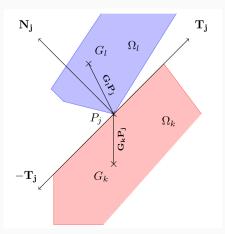


FIGURE – Interaction entre deux floes  $\Omega_k$  et  $\Omega_l$  au point  $P_i$ 

#### Deux conditions à respecter :

- condition unilatérale de Signorini;
- loi de friction de Coulomb.

## Discussion sur la thèse

- ► Les floes sont rigides;
- ► Le modèle ne gère pas la rhéologie de la glace;
- Les coefficients de friction et de restitution sont limitants.

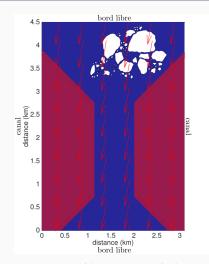


FIGURE - Dérive dans un canal étroit

## Un modèle de fracture variationnel

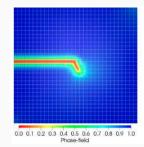
#### L'énergie totale s'écrit :

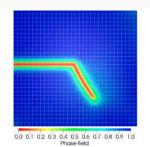
$$E_{\mathsf{tot}}: \bigcup_{\sigma \in \Sigma} \mathsf{A}_{\sigma} \times \{\sigma\} \to \mathbb{R}$$

$$\mathbf{u}\mapsto \int_{\Omega\setminus\sigma} \mathbf{A}\mathbf{e}(\mathbf{u}):\mathbf{e}(\mathbf{u})\,\mathrm{d}\mathbf{x}+\mathbf{k}\mathcal{H}^1(\sigma)\,,$$

Une solution du problème de fracture fragile est un couple  $(u^*, \sigma^*)$  qui vérifie :

$$E_{\mathsf{tot}}(u^*, \sigma^*) = \min_{\sigma \in \Sigma} \min_{u \in A_{\sigma}} E_{\mathsf{tot}}(u, \sigma).$$





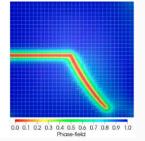


FIGURE - Bifurcation d'une fracture

11 / 22

## Réseaux de ressorts régulier

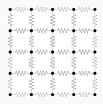


FIGURE – Réseau de ressorts régulier

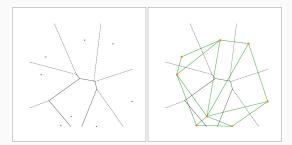


FIGURE - Tirage de points et diagrammes de Voronoi (à gauche) et Delaunay (à droite)

1 INTRODUCTION

- 2 ÉTAT DE L'ART
  - Thèse de M. Rabate
  - Thèse de D. Balasoiu

- 3 TRAVAUX ET RÉSULTATS
  - Résultats en 1D
  - Résultats en 2D

## Déplacement des noeuds d'un floe isolé (1)

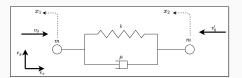


FIGURE - Floe de glace 1D

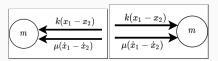


FIGURE - Bilan des forces

Les équations de Newton-Euler :

$$\begin{cases} m\ddot{x}_1 = -k(x_1 - x_2) - \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) , \\ m\ddot{x}_2 = k(x_1 - x_2) + \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) . \end{cases}$$

On préfère la forme générique :

$$\begin{cases} \dot{Y}(t) = EY(t) \;, \\ Y_0 = Y(t_0) = \left(0,0,v_0,-v_0'\right)^T, \end{cases} \label{eq:definition_equation}$$

où:

$$\label{eq:energy} \textit{E} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ -\frac{k}{m} & \frac{k}{m} & -\frac{\mu}{m} & \frac{\mu}{m} \\ \frac{k}{m} & -\frac{k}{m} & \frac{\mu}{m} & -\frac{\mu}{m} \end{pmatrix} \,, \; \text{et} \; \textit{Y} = \begin{pmatrix} \textit{x}_1 \\ \textit{x}_2 \\ \dot{\textit{x}}_1 \\ \dot{\textit{x}}_2 \end{pmatrix}$$

## Déplacement des noeuds d'un floe isolé (2)

#### Listing 1 – Code de simulation

```
Y0 = np.array([0,0, v0, -v_0])
t = np.linspace(0, tmax, N+1)
def model(Y, t):
    return E @ Y
```

Y = odeint(model, YO, t)

#### Théorème (Convergence du modèle 1D isolé)

Les déplacements  $x_1$  et  $x_2$  des noeuds du floe 1D convergent si et seulement si leurs vitesses initiales sont des vecteurs opposés.

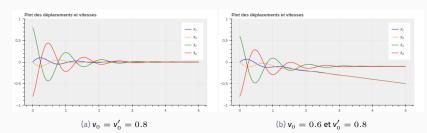


FIGURE - Simulation du déplacement d'un floe en 1D

## Collision parfaitement inélastique avec un floe encastré à l'instant initial



FIGURE - Collision 1D avec fixation d'un floe

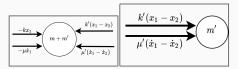
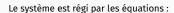


FIGURE - Bilan des forces



$$\begin{cases} (m+m')\ddot{x}_1 = -kx_1 - \mu\dot{x}_1 + k'(x_2 - x_1) + \mu'(\dot{x}_2 - \dot{x}_1) \\ m'\ddot{x}_2 = -k'(x_2 - x_1) - \mu'(\dot{x}_2 - \dot{x}_1) \end{cases}$$

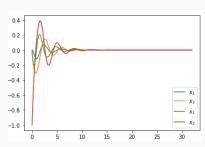


FIGURE - Résultat de simulation

## Collision parfaitement inélastique sans présence du mur

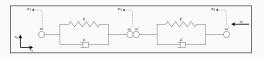


FIGURE - Collision 1D sans mur

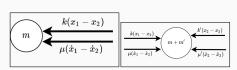


FIGURE - Bilan des forces

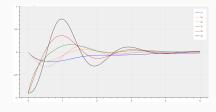


FIGURE - Résultat de simulation

Le système est régi par les équations :

$$\begin{cases} m\ddot{x}_1 = -k(x_1 - x_2) - \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2), \\ (m + m')\ddot{x}_2 = k(x_1 - x_2) + \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) - k'(x_2 - x_3) - \mu'(\dot{x}_2 - \dot{x}_3), \\ m'\ddot{x}_3 = k'(x_2 - x_3) + \mu'(\dot{x}_2 - \dot{x}_3). \end{cases}$$
(2)

Résultats en 1D

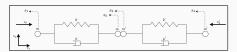


FIGURE - Collision 1D inélastique

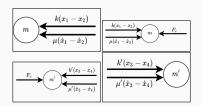


FIGURE - Bilan des forces

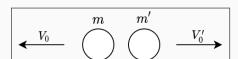


FIGURE - Situation après contact

Le système est régi par les équations :

$$\begin{cases} m \ddot{x}_1 = -k(x_1 - x_2) - \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) \,, \\ m \ddot{x}_2 = k(x_1 - x_2) + \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) - \emph{F}_{\textrm{C}} \,, \\ m' \ddot{x}_3 = -k'(x_3 - x_4) - \mu'(\dot{x}_3 - \dot{x}_4) + \emph{F}_{\textrm{C}} \,, \\ m' \ddot{x}_4 = k'(x_3 - x_4) + \mu'(\dot{x}_3 - \dot{x}_4) \,. \end{cases}$$

Avec  $\varepsilon$  est le coefficient de restitution et :

$$I = \int_{t^-}^{t^+} k(x_1 - x_2) + \mu(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) - k'(x_3 - x_4) - \mu'(\dot{x}_3 - \dot{x}_4) dt,$$

les vitesses après contact sont :

$$\begin{split} V_0 &= \frac{I + (m + \varepsilon m') v_0 + (1 - \varepsilon) m' v_0'}{m + m'} \; , \\ V_0' &= \frac{I + (1 - \varepsilon) m v_0 + (m' + \varepsilon m) v_0'}{m + m'} \; . \end{split}$$

18 / 22

## Collision inélastique avec séparation des masses (2)

Animation de la première phase de la percussion (avant contact)

## Déplacement d'un floe isolé (1)

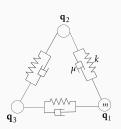


FIGURE - Floe de glace 2D

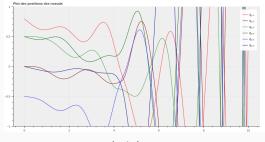


FIGURE – Simulation avec T = 10

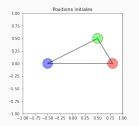
Les équations de Newton-Euler :

$$\forall i \in \mathbb{Z}/3\mathbb{Z}, \quad \textit{m}\ddot{\mathbf{q}}_{i} = \sum_{i=i+1}^{i+2} \mathsf{C}_{ij} \left[ \textit{k} \left( \|\mathbf{q}_{j} - \mathbf{q}_{i}\| - \mathsf{L}_{ij} \right) \mathbf{u}_{ij} - \mu \left\langle \mathbf{q}_{j} - \mathbf{q}_{i}, \ \mathbf{u}_{ij} \right\rangle \mathbf{u}_{ij} \right] \,.$$

Schéma d'Euler explicite :

$$q_{i}^{n+1} = 2q_{i}^{n} - q_{i}^{n-1} + \frac{\Delta t^{2}}{m} \sum_{i=i+1}^{i+2} C_{ij} \left[ k \left( \| q_{i}^{n} - q_{i}^{n} \| - L_{ij} \right) \mathbf{u}_{ij} - \frac{\mu}{\Delta t} \left\langle q_{j}^{n} - q_{j}^{n-1} - q_{i}^{n} + q_{i}^{n-1}, \mathbf{u}_{ij} \right\rangle \mathbf{u}_{ij} \right].$$

## Déplacement d'un floe isolé (2)



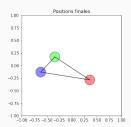


FIGURE – Illustration à T=4

20 / 22

## Reférences

BALASOIU, Dimitri (2020). « Modélisation et simulation du comportement mécanique de floes de glace ». Thèse de doct. Université Grenoble Alpes.

RABATEL, Matthias (2015). « Modélisation dynamique d'un assemblage de floes rigides ». Thèse de doct. Université Grenoble Alpes.

RABATEL, Matthias et al. (2015). « Dynamics of an assembly of rigid ice floes ». In : Journal of Geophysical Research : Oceans 120.9, p. 5887-5909.

# Merci pour votre attention ⊚! Questions?