

introduction



INTRODUCTION

# ÉCHELLES ET MODÈLES

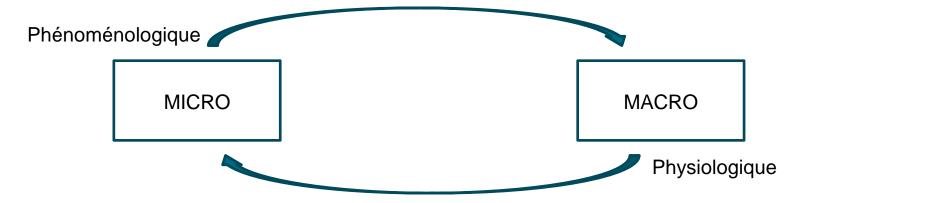


# I.1. MODÈLE PHYSIOLOGIQUE VS MODÈLE PHÉNOMÉNOLOGIQUE

introduction



μm cm dm m dam



# I.2. MODÈLES TRANSMEMBRANAIRES

introduction



- Echelle cellulaire pour traiter l'électrophysiologie cardiaque
- Formalisme physiologique de Hodgkin-Huxley Canaux ioniques et variables d'activation

### • Plan:

- 1. FitzHugh-Nagumo
- 2. Mitchell-Schaeffer
- 3. FKPP
- 4. Propagation de potentiel d'action via Michel-Schaeffer (1D et 2D)



MODÈLE DE FITZHUGH-NAGUMO

# RÉSOLUTION DU PROBLÈME



### II. 1 LE MODÈLE DE FITZHUGH-NAGUMO

- ➤ Un modèle de propagation du potentiel d'action dans l'axone géant de calmar.
- > Un bilan de courants dans la membrane
- > Activité des canaux sodiques et potassiques

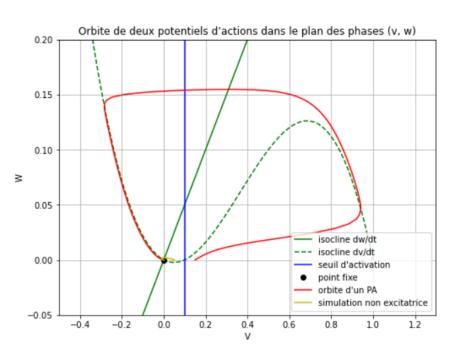
$$\begin{cases} C_m \partial_t V_m = -\bar{g}_K n^4 \left( V_m - E_k \right) - \bar{g}_{Na} m_\infty (V_m)^3 (0.8 - n) \left( V_m - E_{Na} \right) - \bar{g}_L \left( V_m - E_L \right) := f(v, n) \\ \partial_t n = \frac{n_\infty - n}{\tau_n} \end{cases}$$

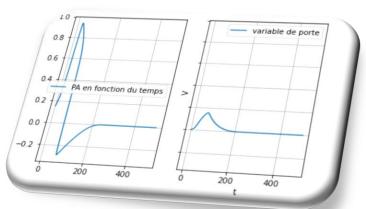
Simplification du modèle : la famille des problèmes de FitzHugh-Nagumo

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t v = f(v) - w + I_{app} \\ \partial_t w = \epsilon (\beta v - \gamma w) \end{array} \right.$$
 avec  $f(v) = v(1-v)(v-\alpha)$  pour  $0 \leq \alpha \leq 1$  et  $\epsilon \ll 1$ .



### > La méthode Odeint



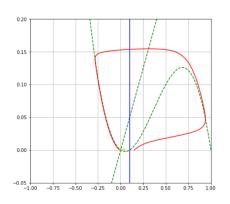


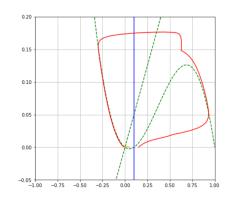


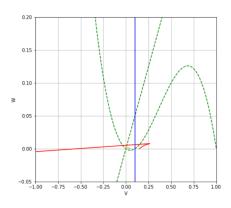
- Inconditionnellement stable
- Facile à implémenter
- Plusieurs points flous



### > La méthode Euler implicite







$$h = 0.01$$

$$h = 1$$

$$h = 2$$

- > Difficile à implémenter
- > Analyse fine sur les pas de temps
- > Problèmes de stabilité



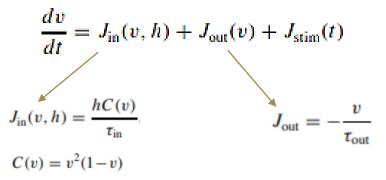
# MODÈLE DE MITCHELL-SCHAEFFER

# RÉPONSE À UN STIMULUS SIMPLE ET DOUBLE



# III.1. ÉQUATIONS DU MODÈLE

- besoin d'un nouveau modèle plus pertinent (avec plateau et sans hyperpolarisation)
  - Le potentiel transmembranaire v(t)



La variable porte h(t)

$$\frac{dh}{dt} = \begin{cases} \frac{1-h}{\tau_{\text{open}}} & \text{if } v < v_{\text{gate}} \\ \frac{-h}{\tau_{\text{close}}} & \text{if } v > v_{\text{gate}} \end{cases}$$

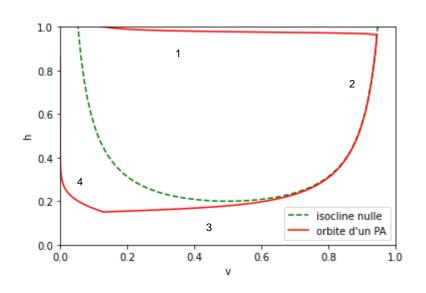
Mitchell-Schaeffer

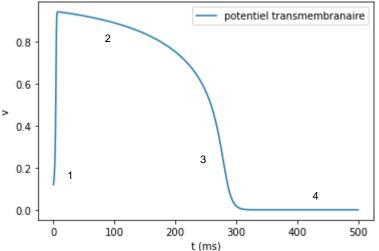


# III.2.1. RÉPONSE À UN STIMULUS SIMPLE









### 4 phases caractéristiques :

- 1.  $J_{in}$  domine  $J_{out}$  et v augmente rapidement dure  $\tau_{in}$
- 2. Porte se ferme, v suit l'isocline nulle, équilibre  $J_{in}$   $J_{out}$  dure  $\tau_{close}$
- 3. h atteint  $h_{min}$ ,  $J_{out}$  domine  $J_{in}$ , v chute dure  $\tau_{out}$
- 4. Porte se réouvre progressivement dure  $au_{open}$

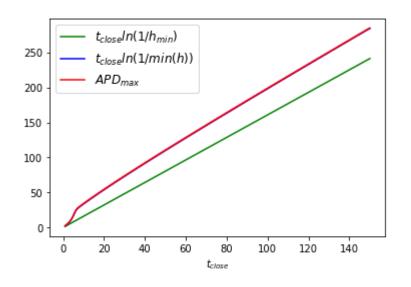
# III.2.1. RÉPONSE À UN STIMULUS SIMPLE - APD

Mitchell-Schaeffer

Schaeffer

APD = durée du potentiel d'action  $(v > v_{gate}) \cong$  durée de la phase 2

$$APD_{max} = \tau_{close} \ln(\frac{1}{h_{min}})$$
 avec  $h_{min} = 4\frac{\tau_{in}}{\tau_{out}}$ 



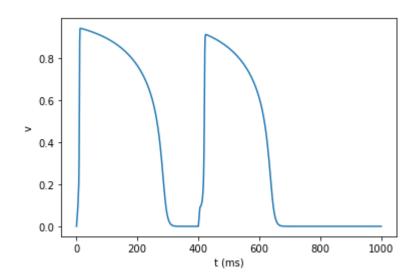
- Formule correcte
- Exprimée en fonction des constantes caractéristiques du problèmes
- Remplacer h par son réel minimum fournit des résultats très pertinents mais nécessite un coup de calcul

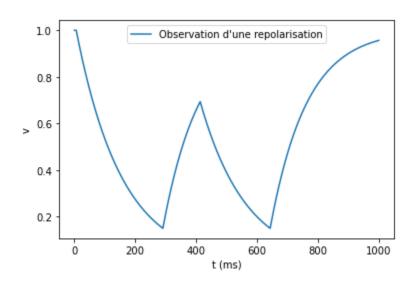
# III.2.2 RÉPONSE À UN STIMULUS DOUBLE

Mitchell-Schaeffer

On excite à nouveau le système revenu au repos après une durée S

- On s'intéresse à APD<sub>2</sub> = F(DI) où DI = S APD<sub>1</sub>
- La réponse diffère de la première car le système n'est pas revenu au repos





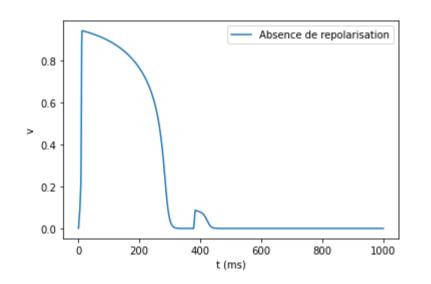
→ Apparition d'un deuxième potentiel plus court

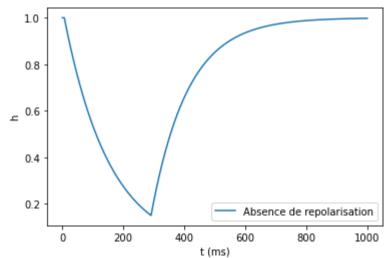
Porte n'a pas le temps de se rouvrir complètement

# III.2.2 RÉPONSE À UN STIMULUS DOUBLE

Pas toujours de repolarisation, si DI est trop faible on n'en observe pas







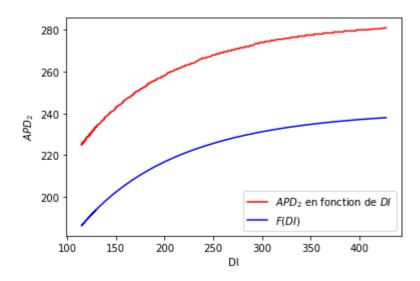
• La littérature donne : 
$$DI_{seuil} = \tau_{open} \ln(\frac{1-h_{seuil}}{1-h_{min}})$$
 avec  $h_{seuil} = \frac{h_{min}}{4v_{stim}(1-v_{stim})}$ 

### III.2.2 RÉPONSE À UN STIMULUS DOUBLE – COURBE DE RESTITUTION

Mitchell-Schaeffer

$$F(DI) = \tau_{close} \ln(\frac{h(S)}{h_{min}}) = \tau_{close} \ln(\frac{1 - (1 - h_{min}) \exp{-\frac{DI}{\tau open}}}{h_{min}})$$

• Vérification de cette formule analytique en utilisant APD\_Ist qui fournit les extrema locaux de h, donnant ainsi les différents temps où v passe par  $v_{gate}$  et donc les durées qui nous intéressent



A une translation près, le résultat est bien en accord avec la formule

FKPP



MODÈLE FKPP

# SCHÉMAS DE RÉSOLUTION



# IV.1 LE MODÈLE DE FISHER-KOLMOGOROV-PETROVSKY-PISKOUNOV (FKPP)

FKPP



- Modèle de réaction & diffusion  $\frac{\partial u}{\partial t} = ku(1-u) + D\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$
- ➤ Discrétisation en espace et en temps

$$\frac{\partial u}{\partial t}(t,x) \approx \frac{u(t+k,x)-u(t,x)}{k} \qquad \text{progressive}$$
 
$$\frac{\partial u}{\partial t}(t,x) \approx \frac{u(t,x)-u(t-k,x)}{k} \qquad \text{retrograde}$$
 
$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(t,x) \approx \frac{u(t,x+h)-2u(t,x)+u(t,x-h)}{h^2}$$
 On discrétise  $[0,T]x[-a,a], \ \tau = \Delta t = \frac{T}{M+1} \text{ et } h = \Delta x = \frac{2a}{N+1}$  
$$t_i = j\tau: \ 0 \leq j \leq M+1, \ x_n = -a+nh: \ 0 \leq n \leq N+1$$

On pose  $U_n^j$  avec  $0 \le j \le M+1$  et  $0 \le n \le N+1$ , une approximation de  $u(t_j, x_n)$ .

$$\frac{U_{j+1}^{n} - U_{j}^{n}}{\tau} - \frac{U_{j}^{n+1} - 2U_{j}^{n} + U_{j}^{n-1}}{h^{2}} = U_{j}^{n} \left( 1 - U_{j}^{n} \right) (1)$$

$$\frac{U_{j}^{n} - U_{j-1}^{n}}{k} - \frac{U_{j}^{n+1} - 2U_{j}^{n} + U_{j}^{n-1}}{h^{2}} = U_{j-1}^{n} \left( 1 - U_{j-1}^{n} \right) (2)$$

# IV. 2 SCHÉMA EXPLICITE

#### **FKPP**



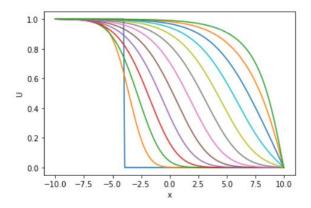
$$U^{n+1} = \left(I - \frac{\tau}{h^2} A\right) U^n + \tau F^n$$
avec  $F_j^n = U_j^n \left(1 - U_j^n\right)$  si  $2 \le n \ne N$  et  $F_1^n = \frac{1}{h^2} + U_1^n \left(1 - U_1^n\right)$ 

où I représente la matrice identité et A est définie

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -1 & & & \\ -1 & 2 & -1 & & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & \ddots & \ddots & -1 \\ & & & -1 & 2 \end{pmatrix}$$

#### **FKPP**

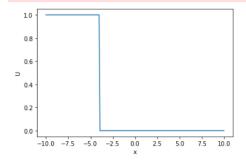




> schem\_expl (y1,10,10,2000,200)

> schem\_expl (y1,10,10,10000,200)

<ipython-input-190-2f1754cb2a04>:12: RuntimeWarning: overflow encountered in multiply  $F=Y[i,1:-1]^*(1-Y[i,1:-1])$ 

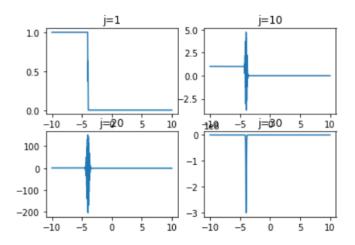


# IV.2. 1 STABILITÉ DE LA MÉTHODE

FKPP



> schem\_expl (y1,10,10,10000,500)



$$\tau = \Delta t \le 2 \text{ et } \frac{\Delta t}{\Delta x^2} \le \frac{1}{2} - \frac{\Delta t}{4}.$$

# IV.3 SCHÉMA SEMI IMPLICITE

**FKPP** 



$$\frac{U_j^n - U_j^{n-1}}{k} - \frac{U_{j+1}^n - 2U_j^n + U_{j-1}^n}{h^2} = U_j^{n-1} \left(1 - U_j^{n-1}\right)$$

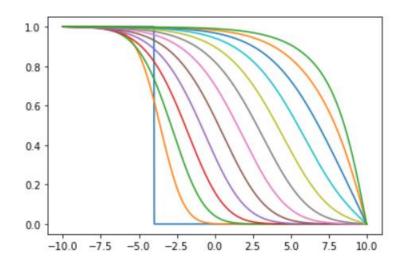
on a

$$_{\mathfrak{I}} \quad \left( I + \tfrac{\tau}{h^2} A \right) U^{(n+1)} = U^{(n)} + \tau F^{(n)}$$
 avec  $F_j^n = U_{n,j} \left( 1 - U_{n,j} \right)$  si  $2 \leq n \neq N$  et  $F_1^n = \tfrac{1}{h^2} + U_{1,j} \left( 1 - U_{1,j} \right)$ 

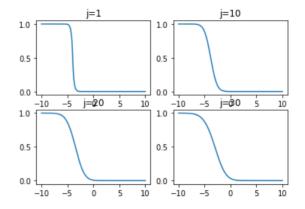
avec A la même matrice de Dirichlet.



> schem\_semi\_impl(y1,10,10,1000,800)



> schem\_semi\_impl(y1,10,10,200,300)



# IV.1 SCHÉMA IMPLICITE

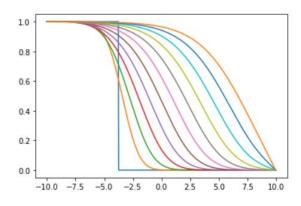
#### **FKPP**



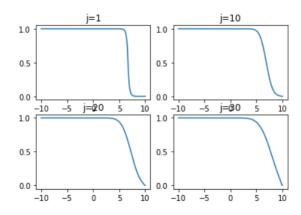
$$\begin{split} \frac{U_{j}^{n+1}-U_{j}^{n}}{k} - \frac{U_{j+1}^{n+1}-2U_{j}^{n+1}+U_{j-1}^{n+1}}{h^{2}} &= U_{j}^{n+1}\left(1-U_{j}^{n+1}\right) \\ U_{j}^{n+1} - U_{j}^{n} - \frac{\tau}{h^{2}}(U_{j+1}^{n+1}-2U_{j}^{n+1}+U_{j-1}^{n+1}) &= \tau U_{j}^{n+1}(1-U_{j}^{n+1}) \\ U_{j}^{n+1} &= U_{j}^{n} + \tau\left(\frac{1}{h^{2}}(U_{j+1}^{n+1}-2U_{j}^{n+1}+U_{j-1}^{n+1})-U_{j}^{n+1}(1-U_{j}^{n+1})\right) \\ y_{n+1} &= y_{n} + \tau f(t_{n+1},y_{n+1}) \end{split}$$



$$ightharpoonup T = 10$$
, N = 800, M = 1000



$$ightharpoonup T = 10$$
, N = 300, M = 200

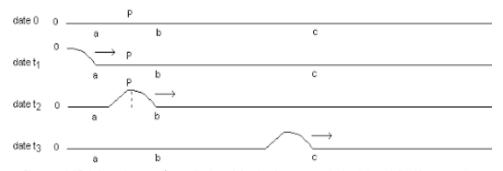


### IV.4. DÉTERMINATION DE LA VITESSE PAR LA MÉTHODE NUMÉRIQUE

FKPP

 On détermine le temps t auquel l'onde atteint un point b à une distance d de l'origine et on en déduit la vitesse de propagation de l'onde





Utilisation d'une valeur seuil arbitraire € pour retrouver le temps d'atteinte de l'onde

Chaque point P de la corde se soulève verticalement. Le signal se propage horizontalement. Il est transversal.

La vitesse de propagation est 
$$v = \frac{ab}{t_2 - t_1} = \frac{bc}{t_3 - t_1}$$

### IV.4. DÉTERMINATION DE LA VITESSE PAR LA MÉTHODE NUMÉRIQUE

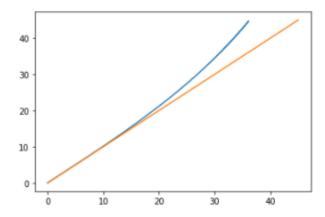
FKPP



Courbe bleu : vitesse numérique en fonction de la

vitesse analytique

Courbe rouge : première bissectrice

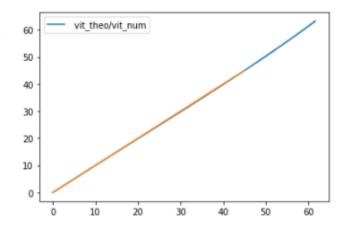


### Explication:

- Problème d'ordre de la méthode
- Problème de situation de simulation
- Problème de pas de temps ou d'espace

$$c_{\min} = 2(kD)^{1/2}$$

Adaptation du pas de temps l'information recherché quitte à perdre en temps d'exécution





RETOUR AU MODÈLE DE MITCHELL-SCHAEFFER

# PROPAGATION DANS LE TISSU CARDIAQUE



### V.1. UTILISATION D'ODEINT

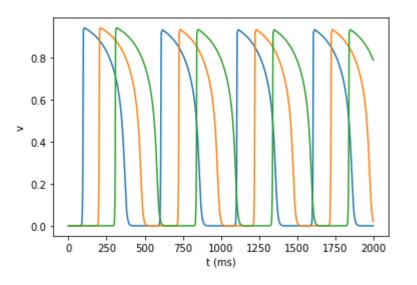
Mitchell-Schaeffer

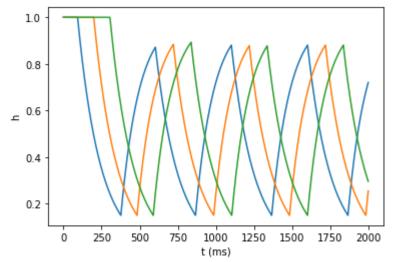
Les équations deviennent :

$$\frac{\partial v}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{h}{\tau_{in}} v^2 (1 - v) - \frac{v}{\tau_{out}} \qquad \qquad \frac{dh}{dt} = \begin{cases} \frac{1 - h}{\tau_{open}} & \text{si } v < v_{gate} \\ \frac{-h}{\tau_{close}} & \text{si } v > v_{gate} \end{cases}$$

- Utilisation d'Odeint en discrétisant l'espace
- Un vecteur abritant v et h en ces points discrets

# UTILISATION D'ODEINT - RÉSULTATS





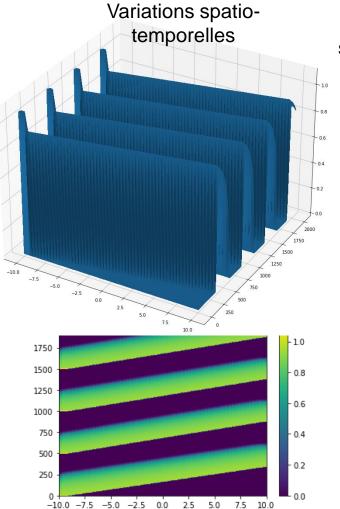


Mitchell-Schaeffer

# UTILISATION D'ODEINT - RÉSULTATS

Variations du potentiel dans le temps









### V.2.1 MITCHELL ET SCHAEFFER EULER EXPLICITE

### Mitchell-Schaeffer



### discrétisation:

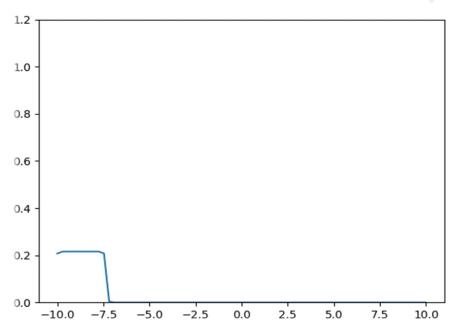
$$\frac{V_{j+1,n} - V_{j,n}}{dt} - k \frac{V_{j,n+1} - 2V_{j,n} + V_{j,n-1}}{dx^2} = \frac{H_{j,n}}{\tau_{in}} V_{j,n}^2 (1 - V_{j,n}) - \frac{V_{j,n}}{\tau_{out}}$$

$$\frac{H_{j+1,n} - H_{j,n}}{dt} = \begin{cases} \frac{1 - H_{j,n}}{\tau_{open}} & siV_{j,n} \le v_c rit \\ \frac{-H_{j,n}}{\tau_{close}}, & siV_{j,n} > v_c rit. \end{cases}$$

l'équation sous sa forme matricielle est donc:

$$U^{(j+1)} = (I - \frac{k}{dx^2}A)U^{(j)} + dtF^{(j)}$$

avec 
$$F_n^j = \frac{H_{j,n}}{\tau_{in}} V_{j,n}^2 (1 - V_{j,n}) - \frac{V_{j,n}}{\tau_{out}} \text{ si } 0 \leq n \neq N+1 \text{ }$$



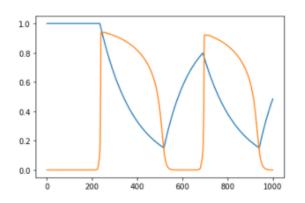
### V.2.2 MITCHELL ET SCHAEFFER EULER EXPLICITE

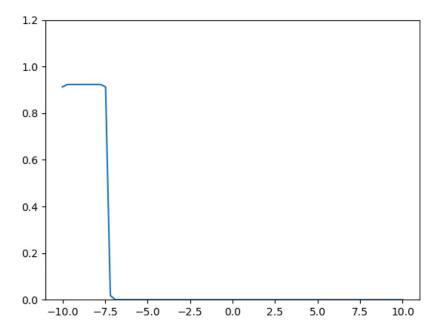
### Mitchell-Schaeffer

### Réponse à un Stimulus :

 Stimulation d'une portion du coté droit de notre segment

$$\frac{dv}{dt} = J_{\rm in}(v, h) + J_{\rm out}(v) + J_{\rm stim}(t)$$





### V.2.3 VITESSE DE PROPAGATION MITCHELL ET SCHAEFFER

Mitchell-Schaeffer

la vitesse en fonction de  $\sqrt{\frac{2k}{\tau_{in}}}$ 

• Équation FKPP :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = ku(1-u) + D\frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

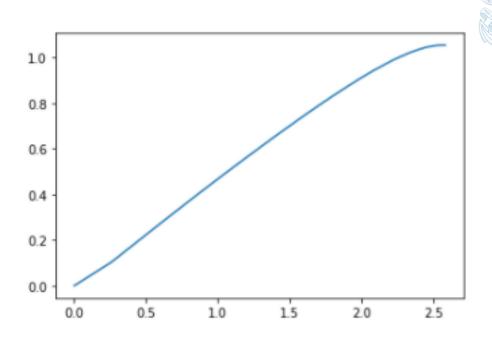
pour un D = 1, on avait la relation  $v = 2\sqrt{k}$ .

**Équation Mitchell et Schaeffer :** 

$$\frac{\partial v}{\partial t} = k \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{h}{\tau_{in}} v^2 (1 - v) - \frac{v}{\tau_{out}}$$

On intuite

$$v = G()\sqrt{\frac{2k}{\tau_{in}}}$$



Intuition vérifiée par l'allure de  $c_{\text{dyn}} = \left(\frac{1}{2}V_{+} - V_{-}\right)\sqrt{\frac{2\kappa h^{*}}{\pi}}$ . la courbe

$$c_{\rm dyn} = \left(\frac{1}{2}V_+ - V_-\right)\sqrt{\frac{2\kappa h^*}{\tau_{\rm in}}}.$$

### V.3.1 MITCHELL ET SCHAEFFER 2D

### • Équation :

$$\frac{\partial v}{\partial t} = k(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2}) + \frac{h}{\tau_{in}} v^2 (1 - v) - \frac{v}{\tau_{out}}$$

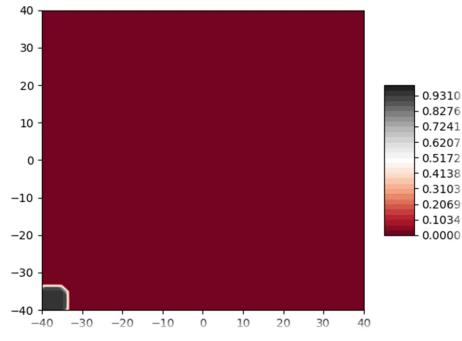
$$\frac{\partial h}{\partial t} = \begin{cases} \frac{1 - h}{\tau_{open}} & siv \le v_{gate} \\ \frac{-h}{\tau_{close}}, & siv > v_{gate}. \end{cases}$$

### Discrétisation:

$$\begin{split} \frac{V_{i,j}^{n+1} - V_{i,j}^{n}}{dt} - k(\frac{V_{i+1,j}^{n} - 2V_{i,j}^{n} + V_{i-1,j}^{n}}{dx^{2}} + \frac{V_{i,j+1}^{n} - 2V_{i,j}^{n} + V_{i,j-1}^{n}}{dy^{2}}) &= \frac{H_{i,j}^{n}}{\tau_{in}} (V^{2})_{i,j}^{n} (1 - V_{i,j}^{n}) - \frac{V_{i,j}^{n}}{\tau_{out}} \\ \\ \frac{H_{i,j}^{n+1} - H_{i,j}^{n}}{dt} &= \begin{cases} \frac{1 - H_{i,j}^{n}}{\tau_{open}} & siV_{i,j}^{n} \leq v_{c}rit \\ \frac{-H_{i,j}^{n}}{\tau_{close}}, & siV_{i,j}^{n} > v_{c}rit. \end{cases} \end{split}$$

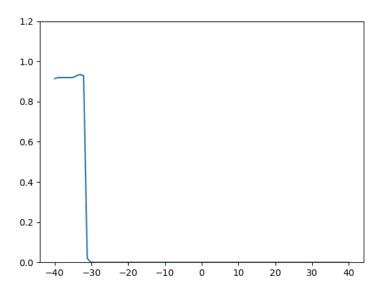






### V.3.1 FIBRILLATION CARDIAQUE

- Fibrillation cardiaque: battements anarchiques du cœur
- cause : repolarisation précoce de certaine zone du cœur



### sens des paramètres du modèle:

- Correspond à la durée de la phase de dépolarisation
- Tout Correspond à la durée de la phase repolarisation



