# Modèles microscopiques et fluctuations pour l'équation F-KPP

#### Jean Bérard

Université de Lyon

< 3 > < 3 >

### L'équation F-KPP

- 2 Un exemple de modèle microscopique
- 3 Modèles microscopiques : fluctuations
- 4 Equation F-KPP avec petit bruit

### 1 L'équation F-KPP

- 2 Un exemple de modèle microscopique
- 3 Modèles microscopiques : fluctuations
- 4 Equation F-KPP avec petit bruit

A B F A B F

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

$$u=u(x,t),\;x\in\mathbb{R},\;t\geq0$$

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

$$u = u(x, t), \ x \in \mathbb{R}, \ t \geq 0$$

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

- 4 目 ト - 4 日 ト - 4 日 ト

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

$$u = u(x, t), x \in \mathbb{R}, t \ge 0$$



過 ト イヨ ト イヨト

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

$$u = u(x, t), x \in \mathbb{R}, t \ge 0$$



#### Propriétés

solutions de type onde progressive u(x, t) = f(x - vt) pour v ≥ v<sub>\*</sub> = 2, avec :
 f décroissante, lim<sub>x→-∞</sub> f(x) = 1, lim<sub>x→+∞</sub> f(x) = 0

< 回 > < 三 > < 三 >

Fisher (1937), Kolmogorov, Petrovskii, Piscounov (1937)

$$u = u(x, t), x \in \mathbb{R}, t \ge 0$$



#### Propriétés

- solutions de type onde progressive u(x, t) = f(x − vt) pour v ≥ v<sub>\*</sub> = 2, avec :
  - f décroissante,  $\lim_{x \to -\infty} f(x) = 1$ ,  $\lim_{x \to +\infty} f(x) = 0$
- pour une condition initiale localisée, i.e.
   u(x,0) = 1 pour x < a, u(x,0) = 0 pour x > b,
   convergence vers l'onde progressive de vitesse v<sub>\*</sub>

A (10) N (10)

## Plus généralement

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-KF

2

イロト イヨト イヨト イヨト

# Plus généralement

 en général, la vitesse dépend de la décroissance de la condition initiale dans la queue

A B M A B M

- en général, la vitesse dépend de la décroissance de la condition initiale dans la queue
- versions plus générales  $u(1-u) \rightarrow f(u)$ f(0) = f(1) = 0; 0 < f(u) < uf'(0)

伺下 イヨト イヨト

#### L'équation F-KPP

#### 2 Un exemple de modèle microscopique

3 Modèles microscopiques : fluctuations

4 Equation F-KPP avec petit bruit

A D A D A D A



・ 何 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

#### Modèle

• à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$ 

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- croissance : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- croissance : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- croissance : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

• agitation :  $\eta(x) \leftrightarrow \eta(x+1)$  au taux  $\mu > 0$ 

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- **croissance** : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

• agitation :  $\eta(x) \leftrightarrow \eta(x+1)$  au taux  $\mu > 0$ 

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- **croissance** : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

• agitation :  $\eta(x) \leftrightarrow \eta(x+1)$  au taux  $\mu > 0$ 

• 
$$x \to x/N$$
 et  $\mu \to N^2 \mu$ 

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- **croissance** : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

• agitation :  $\eta(x) \leftrightarrow \eta(x+1)$  au taux  $\mu > 0$ 

• 
$$x \to x/N$$
 et  $\mu \to N^2 \mu$ 

• densité d'occupation : 
$$\pi_t^N := rac{1}{N} \sum_{x \in \mathbb{Z}} \eta_t(x) \delta_{x/N}$$

#### Modèle

- à la date  $t \ge 0$ , chaque site  $x \in \mathbb{Z}$  porte un nombre de particules  $\eta_t(x) \in \{0,1\}$
- **croissance** : une particule en x tente de se copier au taux  $\lambda > 0$  en x 1 et x + 1,

la copie a lieu si le site est inoccupé

• agitation :  $\eta(x) \leftrightarrow \eta(x+1)$  au taux  $\mu > 0$ 

• 
$$x \to x/N$$
 et  $\mu \to N^2 \mu$ 

• densité d'occupation : 
$$\pi_t^N := rac{1}{N} \sum_{x \in \mathbb{Z}} \eta_t(x) \delta_{x/N}$$

Convergence vers F-KPP (De Masi, Ferrari, Lebowitz, 86)

condition initiale :

< 17 ▶

### Convergence vers F-KPP (De Masi, Ferrari, Lebowitz, 86)

 condition initiale : on suppose que les η<sub>0</sub>(x) sont choisis indépendamment selon P(η<sub>0</sub>(x) = 1) = g(x/N) pour une fonction g régulière.

< 17 ▶

< ∃ > <

#### Convergence vers F-KPP (De Masi, Ferrari, Lebowitz, 86)

 condition initiale : on suppose que les η<sub>0</sub>(x) sont choisis indépendamment selon P(η<sub>0</sub>(x) = 1) = g(x/N) pour une fonction g régulière. Lorsque N → +∞, pour t ≥ 0 et f ∈ C<sub>c</sub><sup>∞</sup>(ℝ),

$$\int f(x)d\pi_0^N(x) \xrightarrow{P} \int f(x)g(x)dx$$

(日) (同) (三) (三)

#### Convergence vers F-KPP (De Masi, Ferrari, Lebowitz, 86)

 condition initiale : on suppose que les η<sub>0</sub>(x) sont choisis indépendamment selon P(η<sub>0</sub>(x) = 1) = g(x/N) pour une fonction g régulière. Lorsque N → +∞, pour t ≥ 0 et f ∈ C<sub>c</sub><sup>∞</sup>(ℝ),

$$\int f(x)d\pi_0^N(x) \xrightarrow{P} \int f(x)g(x)dx$$

• convergence : lorsque  $N \to +\infty$ , pour  $t \ge 0$  et  $f \in C^\infty_c(\mathbb{R})$ ,

$$\int f(x)d\pi_t^N(x) \xrightarrow{P} \int f(x)u(x,t)dx,$$

(日) (同) (三) (三)

#### Convergence vers F-KPP (De Masi, Ferrari, Lebowitz, 86)

 condition initiale : on suppose que les η<sub>0</sub>(x) sont choisis indépendamment selon P(η<sub>0</sub>(x) = 1) = g(x/N) pour une fonction g régulière. Lorsque N → +∞, pour t ≥ 0 et f ∈ C<sub>c</sub><sup>∞</sup>(ℝ),

$$\int f(x)d\pi_0^N(x) \xrightarrow{P} \int f(x)g(x)dx$$

• convergence : lorsque  $N \to +\infty$ , pour  $t \ge 0$  et  $f \in C^\infty_c(\mathbb{R})$ ,

$$\int f(x)d\pi_t^N(x) \xrightarrow{P} \int f(x)u(x,t)dx,$$

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2\lambda u(1-u)\\ u(x,0) = g(x) \end{cases}$$

(日) (同) (三) (三)

< 回 > < 三 > < 三 >

$$E(f(\pi_{t+dt}^N)|\eta_t) = f(\pi_t^N) + G^N f(\eta_t) dt + o(dt).$$

< 回 > < 三 > < 三 >

$$E(f(\pi_{t+dt}^N)|\eta_t) = f(\pi_t^N) + G^N f(\eta_t) dt + o(dt).$$



くぼう くほう くほう

$$E(f(\pi_{t+dt}^N)|\eta_t) = f(\pi_t^N) + G^N f(\eta_t) dt + o(dt).$$

$$G^{N}f = \underbrace{G_{1}^{N}f}_{\text{croissance}} + \underbrace{G_{2}^{N}f}_{\text{agitation}}$$
$$G_{1}^{N}f(\eta) = \frac{1}{N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \lambda\left(\eta\left(y - \frac{1}{N}\right) + \eta\left(y + \frac{1}{N}\right)\right)(1 - \eta(y))f(y)$$

< 回 > < 三 > < 三 >

$$E(f(\pi_{t+dt}^N)|\eta_t) = f(\pi_t^N) + G^N f(\eta_t) dt + o(dt).$$

$$G^{N}f = \underbrace{G_{1}^{N}f}_{\text{croissance}} + \underbrace{G_{2}^{N}f}_{\text{agitation}}$$

$$G_{1}^{N}f(\eta) = \frac{1}{N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \lambda \left(\eta \left(y - \frac{1}{N}\right) + \eta \left(y + \frac{1}{N}\right)\right) (1 - \eta(y))f(y)$$

$$G_{2}^{N}f(\eta) = \frac{1}{N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \frac{\mu N^{2}}{2} \left(\eta \left(y - \frac{1}{N}\right) - \eta(y) + \eta \left(y + \frac{1}{N}\right) - \eta(y)\right)f(y)$$

- 4 3 6 4 3 6

$$E(f(\pi_{t+dt}^N)|\eta_t) = f(\pi_t^N) + G^N f(\eta_t) dt + o(dt).$$

$$G^{N}f = \underbrace{G_{1}^{N}f}_{\text{croissance}} + \underbrace{G_{2}^{N}f}_{\text{agitation}}$$

$$G_{1}^{N}f(\eta) = \frac{1}{N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \lambda \left(\eta \left(y - \frac{1}{N}\right) + \eta \left(y + \frac{1}{N}\right)\right) (1 - \eta(y))f(y)$$

$$G_{2}^{N}f(\eta) = \frac{1}{N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \frac{\mu N^{2}}{2} \left(\eta \left(y - \frac{1}{N}\right) - \eta(y) + \eta \left(y + \frac{1}{N}\right) - \eta(y)\right)f(y)$$

$$G_{2}^{N}f(\eta) = \frac{\mu \eta(y)}{2N}\sum_{y \in \frac{1}{N}\mathbb{Z}} \left(\frac{f \left(y - \frac{1}{N}\right) + f \left(y + \frac{1}{N}\right) - 2f(y)}{1/N^{2}}\right)$$

Si on suppose que  $\pi_t^N \approx u(x, t) dx$ ,

Si on suppose que  $\pi_t^N \approx u(x, t) dx$ ,

$$G^{N}f(\eta_{t})\approx\int 2\lambda f(x)u(x,t)(1-u(x,t))dx+\mu\int \frac{\partial^{2}f(x)}{\partial x^{2}}u(x,t)dx$$

Si on suppose que  $\pi_t^N \approx u(x, t) dx$ ,

$$G^{N}f(\eta_{t}) \approx \int 2\lambda f(x)u(x,t)(1-u(x,t))dx + \mu \int \frac{\partial^{2}f(x)}{\partial x^{2}}u(x,t)dx$$
$$f(\pi_{t}^{N}) = f(\pi_{0}^{N}) + \int_{0}^{t} G^{N}f(\eta_{s})ds + M_{t}^{N}$$

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト
### Modèle de Richardson avec agitation - convergence

Si on suppose que  $\pi_t^N \approx u(x, t) dx$ ,

$$G^{N}f(\eta_{t})\approx\int 2\lambda f(x)u(x,t)(1-u(x,t))dx+\mu\int \frac{\partial^{2}f(x)}{\partial x^{2}}u(x,t)dx$$

$$f(\pi_t^N) = f(\pi_0^N) + \int_0^t G^N f(\eta_s) ds + M_t^N$$

 $(M_t^N)_t$  est une martingale centrée, négligeable lorsque  $N \to +\infty$ 

## Modèle de Richardson avec agitation - convergence

Si on suppose que  $\pi_t^N \approx u(x, t) dx$ ,

$$G^{N}f(\eta_{t}) \approx \int 2\lambda f(x)u(x,t)(1-u(x,t))dx + \mu \int \frac{\partial^{2}f(x)}{\partial x^{2}}u(x,t)dx$$

$$f(\pi_t^N) = f(\pi_0^N) + \int_0^1 G^N f(\eta_s) ds + M_t^N$$

 $(M_t^N)_t$  est une martingale centrée, négligeable lorsque  $N \to +\infty$ 

 $\mathsf{NB}$  : le terme de saturation de la croissance vient de la contrainte d'au plus une particule par site

#### L'équation F-KPP

- 2 Un exemple de modèle microscopique
- 3 Modèles microscopiques : fluctuations
- 4 Equation F-KPP avec petit bruit

. . . . . . . .

B ▶ < B ▶

Modèle I : système de réactions

$$A + B \rightarrow A + A$$
 constante  $k_1$   
 $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

∃ ▶ ∢ ∃ ▶

Modèle I : système de réactions

 $A + B \rightarrow A + A$  constante  $k_1$  $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

Modèle microscopique "champ moyen"

Modèle I : système de réactions

 $A + B \rightarrow A + A$  constante  $k_1$  $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

Modèle microscopique "champ moyen"

•  $N_A(t) + N_B(t) = N$ 

Modèle I : système de réactions

 $A + B \rightarrow A + A$  constante  $k_1$  $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

#### Modèle microscopique "champ moyen"

- $N_A(t) + N_B(t) = N$
- $\Omega$  =taille du réservoir,  $\Omega = N$

Modèle I : système de réactions

 $A + B \rightarrow A + A$  constante  $k_1$  $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

#### Modèle microscopique "champ moyen"

- $N_A(t) + N_B(t) = N$
- $\Omega$  =taille du réservoir,  $\Omega = N$
- $N_A(t) 
  ightarrow N_A(t) + 1$ ,  $N_B(t) 
  ightarrow N_B(t) 1$ , taux  $k_1 \Omega^{-1} N_A(t) N_B(t)$

Modèle I : système de réactions

$$A + B \rightarrow A + A$$
 constante  $k_1$   
 $A + B \rightarrow B + B$  constante  $k_2$ 

#### Modèle microscopique "champ moyen"

- $N_A(t) + N_B(t) = N$
- $\Omega$  =taille du réservoir,  $\Omega = N$

• 
$$N_A(t) 
ightarrow N_A(t) + 1$$
,  $N_B(t) 
ightarrow N_B(t) - 1$ , taux  $k_1 \Omega^{-1} N_A(t) N_B(t)$ 

•  $N_A(t) 
ightarrow N_A(t) - 1$ ,  $N_B(t) 
ightarrow N_B(t) + 1$ , taux  $k_2 \Omega^{-1} N_A(t) N_B(t)$ 

B ▶ < B ▶

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} \mid N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{N}\right) + G_I^N f(N_A(t))dt + o(dt)$$

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{N}\middle| N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{N}\right) + G_I^N f(N_A(t))dt + o(dt)$$

$$G_{I}^{N}f(n) = k_{1}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n+1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right) + k_{2}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n-1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right)$$

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{N}\middle| N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{N}\right) + G_I^N f(N_A(t))dt + o(dt)$$

$$G_{I}^{N}f(n) = k_{1}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n+1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right) + k_{2}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n-1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right)$$

$$G_{I}^{N}f(n) \approx (k_{1}-k_{2})x(1-x)f'(x), \ x=\frac{n}{N}$$

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} \mid N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{N}\right) + G_I^N f(N_A(t))dt + o(dt)$$

$$G_{I}^{N}f(n) = k_{1}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n+1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right) + k_{2}\Omega^{-1}n(N-n)\left(f\left(\frac{n-1}{N}\right) - f\left(\frac{n}{N}\right)\right)$$

$$G_{I}^{N}f(n) \approx (k_{1}-k_{2})x(1-x)f'(x), \ x=\frac{n}{N}$$

#### Conséquence

Convergence de 
$$\left(\frac{N_A(t)}{N}\right)_{t\geq 0}$$
 vers la solution de l'e.d.o.

$$rac{d
ho_A(t)}{dt} = (k_1 - k_2)
ho_A(t)(1 - 
ho_A(t)), \ 
ho_A(0) = rac{N_A(0)}{N}.$$

B ▶ < B ▶

Modèle 2 : système de réactions

$A \rightarrow A + A$	constante $\alpha$
$A + A \rightarrow A$	constante $eta$

B ▶ < B ▶

Modèle 2 : système de réactions

 $A \rightarrow A + A$  constante  $\alpha$  $A + A \rightarrow A$  constante  $\beta$ 

Modèle microscopique "champ moyen"

Modèle 2 : système de réactions

 $A \rightarrow A + A$  constante  $\alpha$  $A + A \rightarrow A$  constante  $\beta$ 

Modèle microscopique "champ moyen" •  $N_A(t) \rightarrow N_A(t) + 1$ , taux  $\alpha N_A(t)$ 

Modèle 2 : système de réactions

 $A \rightarrow A + A$  constante  $\alpha$  $A + A \rightarrow A$  constante  $\beta$ 

Modèle microscopique "champ moyen"

- $N_A(t) 
  ightarrow N_A(t) + 1$ , taux  $lpha N_A(t)$
- $N_{A}(t) 
  ightarrow N_{A}(t) 1$ , taux  $eta \Omega^{-1} N_{A}(t)^{2}$

B ▶ < B ▶

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_{A}(t+dt)}{\Omega}\middle| N_{A}(t)\right) = f\left(\frac{N_{A}(t)}{\Omega}\right) + G_{II}^{\Omega}f(N_{A}(t))dt + o(dt)$$

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{\Omega}\middle| N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{\Omega}\right) + G_{II}^{\Omega}f(N_A(t))dt + o(dt)$$

$$G_{II}^{\Omega}f(n) = \alpha n \left(f\left(\frac{n+1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right) + \beta \Omega^{-1} n^2 \left(f\left(\frac{n-1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right)$$

3

(日) (周) (三) (三)

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_A(t+dt)}{\Omega}\middle| N_A(t)\right) = f\left(\frac{N_A(t)}{\Omega}\right) + G_{II}^{\Omega}f(N_A(t))dt + o(dt)$$

$$G_{II}^{\Omega}f(n) = \alpha n \left(f\left(\frac{n+1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right) + \beta \Omega^{-1}n^2 \left(f\left(\frac{n-1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right)$$

$$G_{II}^{\Omega}f(n) pprox lpha x(1-(eta/lpha)x)f'(x), \ x=rac{n}{\Omega}$$

Générateur infinitésimal :

$$Ef\left(\frac{N_{A}(t+dt)}{\Omega}\middle| N_{A}(t)\right) = f\left(\frac{N_{A}(t)}{\Omega}\right) + G_{II}^{\Omega}f(N_{A}(t))dt + o(dt)$$

$$G_{II}^{\Omega}f(n) = \alpha n \left(f\left(\frac{n+1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right) + \beta \Omega^{-1} n^2 \left(f\left(\frac{n-1}{\Omega}\right) - f\left(\frac{n}{\Omega}\right)\right)$$

$$G_{II}^{\Omega}f(n) pprox lpha x(1-(eta/lpha)x)f'(x), \ x=rac{n}{\Omega}$$

#### Conséquence

Convergence de 
$$\left(\frac{N_A(t)}{\Omega}\right)_{t\geq 0}$$
 vers la solution de l'e.d.o.

$$rac{d
ho_{\mathcal{A}}(t)}{dt} = lpha
ho_{\mathcal{A}}(t)(1-(eta/lpha)
ho_{\mathcal{A}}(t)), \ 
ho_{\mathcal{A}}(0) = rac{N_{\mathcal{A}}(0)}{\Omega}.$$

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-K

2

<ロ> (日) (日) (日) (日) (日)

Les générateurs  $G_I^N$  et  $G_{II}^N$  ne font intervenir que l'espérance des sauts.

伺下 イヨト イヨト

Les générateurs  $G_I^N$  et  $G_{II}^N$  ne font intervenir que l'espérance des sauts. Pour étudier les fluctuations, on doit prendre en compte les moments d'ordre 2.

Les générateurs  $G_I^N$  et  $G_{II}^N$  ne font intervenir que l'espérance des sauts. Pour étudier les fluctuations, on doit prendre en compte les moments d'ordre 2.

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N}-\frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (k_1+k_2)x(1-x)dt$$

Les générateurs  $G_I^N$  et  $G_{II}^N$  ne font intervenir que l'espérance des sauts. Pour étudier les fluctuations, on doit prendre en compte les moments d'ordre 2.

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} - \frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (k_1 + k_2)x(1-x)dt$$
$$b_I(x) := (k_1 - k_2)x(1-x), \ \sigma_I(x) := \sqrt{(k_1 + k_2)x(1-x)}$$

Les générateurs  $G_I^N$  et  $G_{II}^N$  ne font intervenir que l'espérance des sauts. Pour étudier les fluctuations, on doit prendre en compte les moments d'ordre 2.

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} - \frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (k_1 + k_2)x(1-x)dt$$
$$b_I(x) := (k_1 - k_2)x(1-x), \ \sigma_I(x) := \sqrt{(k_1 + k_2)x(1-x)}$$

Fluctuations

A l'échelle des fluctuations,  $N^{1/2} \left( \frac{N_A(t)}{N} - \rho_A(t) \right)_{t \ge 0}$  est décrite par l'e.d.s.  $dZ_t = \sigma_I(Z_t) dW_t + b'_I(Z_t) Z_t dt.$ 

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-K

3

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N}-\frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (\alpha x + \beta x^2)dt$$

3

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} - \frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (\alpha x + \beta x^2)dt$$
$$b_{II}(x) := \alpha x(1 - (\beta/\alpha)x), \ \sigma_{II}(x) := \sqrt{\alpha x + \beta x^2}$$

3

$$E\left[\left(\frac{N_A(t+dt)}{N} - \frac{N_A(t)}{N}\right)^2 \middle| N_A(t)\right] = (\alpha x + \beta x^2)dt$$
$$b_{II}(x) := \alpha x (1 - (\beta/\alpha)x), \ \sigma_{II}(x) := \sqrt{\alpha x + \beta x^2}$$

#### Fluctuations

A l'échelle des fluctuations,  $N^{1/2} \left( \frac{N_A(t)}{N} - \rho_A(t) \right)_{t \ge 0}$  est décrite par l'e.d.s.

$$dZ_t = \sigma_{II}(Z_t)dW_t + b'_{II}(Z_t)Z_tdt.$$

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-K

3
En chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ , on applique le modèle l, et on ajoute une dynamique de saut au plus proche voisin à taux  $\mu$ , puis on normalise, comme pour le modèle de Richardson.

A E > A E >

En chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ , on applique le modèle l, et on ajoute une dynamique de saut au plus proche voisin à taux  $\mu$ , puis on normalise, comme pour le modèle de Richardson.

#### Heuristique

A l'échelle des fluctuations, on peut tenter de décrire la dynamique par une équation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

En chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ , on applique le modèle l, et on ajoute une dynamique de saut au plus proche voisin à taux  $\mu$ , puis on normalise, comme pour le modèle de Richardson.

#### Heuristique

A l'échelle des fluctuations, on peut tenter de décrire la dynamique par une équation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

où W est un bruit blanc gaussien en espace-temps

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

くほと くほと くほと

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

 $W(\phi)_{\phi}$  est une famille gaussienne centrée de covariance

$$E(W(\phi)W(\psi)) = \int \int \phi(x,t)\psi(x,t)dxdt$$

過 ト イヨ ト イヨト

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

 $W(\phi)_{\phi}$  est une famille gaussienne centrée de covariance

$$E(W(\phi)W(\psi)) = \int \int \phi(x,t)\psi(x,t)dxdt$$

Version discrétisée de F-KPP bruitée

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

 $W(\phi)_{\phi}$  est une famille gaussienne centrée de covariance

$$E(W(\phi)W(\psi)) = \int \int \phi(x,t)\psi(x,t)dxdt$$

#### Version discrétisée de F-KPP bruitée

On discrétise l'espace en pas de taille 1/n, x = i/n,  $i \in \mathbb{Z}$ , d'où un système d'e.d.s.

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

 $W(\phi)_{\phi}$  est une famille gaussienne centrée de covariance

$$E(W(\phi)W(\psi)) = \int \int \phi(x,t)\psi(x,t)dxdt$$

#### Version discrétisée de F-KPP bruitée

On discrétise l'espace en pas de taille 1/n, x = i/n,  $i \in \mathbb{Z}$ , d'où un système d'e.d.s.

$$du_{x}(t) = \left[n^{2}(u_{x+1/n}(t) - 2u_{x}(t) + u_{x-1/n}(t)) + f(u_{x}(t))\right] dt$$
$$+ n^{1/2} \sqrt{\frac{u_{x}(t)(1 - u_{x}(t))}{N}} dW_{t}^{x}$$

 $\dot{W}$  est défini par son action sur les fonctions de carré intégrable

$$W(\phi) := \int \int \phi(x,t) W(dx,dt)$$

 $W(\phi)_{\phi}$  est une famille gaussienne centrée de covariance

$$E(W(\phi)W(\psi)) = \int \int \phi(x,t)\psi(x,t)dxdt$$

#### Version discrétisée de F-KPP bruitée

On discrétise l'espace en pas de taille 1/n, x = i/n,  $i \in \mathbb{Z}$ , d'où un système d'e.d.s.

$$du_{x}(t) = \left[n^{2}(u_{x+1/n}(t) - 2u_{x}(t) + u_{x-1/n}(t)) + f(u_{x}(t))\right] dt$$
$$+ n^{1/2} \sqrt{\frac{u_{x}(t)(1 - u_{x}(t))}{N}} dW_{t}^{x}$$

les  $(W_t^{\times})$  sont des mouvements browniens indépendants

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-

3

(日) (周) (三) (三)

Modèle du votant à longue portée

・日本 ・日本 ・日本

Modèle du votant à longue portée

#### Modèle

• deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$ 

Modèle du votant à longue portée

- deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$
- x est voisin de y si  $|x y| \le \sqrt{n}$

Modèle du votant à longue portée

- deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$
- x est voisin de y si  $|x y| \le \sqrt{n}$
- $\eta(x) 
  ightarrow \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 0$

Modèle du votant à longue portée

- deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$
- x est voisin de y si  $|x y| \le \sqrt{n}$
- $\eta(x) 
  ightarrow \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 0$
- $\eta(x) o \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n} + rac{ heta}{\sqrt{n}}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 1$

Modèle du votant à longue portée

- deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$
- x est voisin de y si  $|x y| \le \sqrt{n}$
- $\eta(x) o \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 0$
- $\eta(x) o \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n} + \frac{\theta}{\sqrt{n}}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 1$

Pour 
$$x \in \frac{1}{n}\mathbb{Z}$$
,  $A^n(x, t) := n^{-1/2} \sum_{|k| \le n^{1/2}} \eta_t(nx+k)$ 

Modèle du votant à longue portée

#### Modèle

- deux états pour chaque site  $x \in \mathbb{Z}$ ,  $\eta(x) \in \{0,1\}$
- x est voisin de y si  $|x y| \le \sqrt{n}$
- $\eta(x) \to \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 0$
- $\eta(x) \to \eta(y)$  au taux  $\sqrt{n} + \frac{\theta}{\sqrt{n}}$  pour chaque voisin y tel que  $\eta(y) = 1$

Pour 
$$x \in \frac{1}{n}\mathbb{Z}$$
,  $A^n(x,t) := n^{-1/2} \sum_{|k| \le n^{1/2}} \eta_t(nx+k)$ 

Convergence (Mueller, Tribe, 95)

On a 
$$(A^n(x,t))_{t\geq 0} \stackrel{loj}{\to}_{n \to +\infty} (u_t)_{t\geq 0},$$

où

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{6} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2\theta u (1-u) + 4u (1-u) \dot{W}$$

(日) (同) (三) (三)

Jean Bérard (Université de Lyon) Modèles microscopiques pour F-

2

(日) (周) (三) (三)

Mouvement brownien avec branchement

• Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{N(t)}$ 

くほと くほと くほと

#### Mouvement brownien avec branchement

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{N(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien

#### Mouvement brownien avec branchement

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{N(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien
- chaque particule branche au taux 1

#### Mouvement brownien avec branchement

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{N(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien
- chaque particule branche au taux 1

### Dualité F-KPP / MBB (McKean, 1975)

On a la relation

$$E\left[\prod_{i}(1-u(t,X_i(0)))\right]=E\left[\prod_{i}(1-u(0,X_i(t)))\right].$$

#### Mouvement brownien avec branchement

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{N(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien
- chaque particule branche au taux 1

### Dualité F-KPP / MBB (McKean, 1975)

On a la relation

$$E\left[\prod_{i}(1-u(t,X_i(0)))\right]=E\left[\prod_{i}(1-u(0,X_i(t)))\right].$$

Exemple :  $u(x,0) = \mathbf{1}(x > a) \rightarrow$  loi de la particule la plus à droite du MBB

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト …

æ

(日) (周) (三) (三)

Mouvement brownien avec branchement et coalescence

• Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{n(t)}$ 

Mouvement brownien avec branchement et coalescence

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{n(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien

Mouvement brownien avec branchement et coalescence

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{n(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien
- chaque particule branche au taux 1
- chaque paire de particule coalesce au taux 1/N pendant son temps local d'intersection

Mouvement brownien avec branchement et coalescence

- Système de particules :  $X_1(t), \ldots, X_{n(t)}$
- chaque particule se déplace selon un mouvement brownien
- chaque particule branche au taux 1
- chaque paire de particule coalesce au taux 1/N pendant son temps local d'intersection

### Dualité F-KPP bruitée / MBBC (Shiga 1988)

On a la relation

$$E\left[\prod_{i}(1-u(t,X_{i}(0)))\right]=E\left[\prod_{i}(1-u(0,X_{i}(t)))\right].$$

### L'équation F-KPP

- 2 Un exemple de modèle microscopique
- 3 Modèles microscopiques : fluctuations
- 4 Equation F-KPP avec petit bruit

- E > - E >

Equation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

э

Equation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

Comportement en temps long (Mueller, Sowers 1995)

Partant d'une condition initiale à support borné, et pour N assez grand :

Equation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

Comportement en temps long (Mueller, Sowers 1995)

Partant d'une condition initiale à support borné, et pour N assez grand :

• il existe des solutions continues

Equation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

Comportement en temps long (Mueller, Sowers 1995)

Partant d'une condition initiale à support borné, et pour N assez grand :

• il existe des solutions continues

• 
$$r(t) := \sup\{x; u(t,x) > 0\} < +\infty$$

Equation du type F-KPP bruitée :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u(1-u) + \sqrt{\frac{u(1-u)}{N}}\dot{W},$$

Comportement en temps long (Mueller, Sowers 1995)

Partant d'une condition initiale à support borné, et pour N assez grand :

• il existe des solutions continues

• 
$$r(t) := \sup\{x; u(t,x) > 0\} < +\infty$$

• vitesse asymptotique déterministe pour le front

$$\lim_{t\to+\infty}\frac{r(t)}{t}=v_N$$

### Effet des fluctuations sur la vitesse

э

글 > - + 글 >

Effet des fluctuations sur la vitesse

Correction de la vitesse (Brunet, Derrida 1997) Lorsque *N* tend vers l'infini,

$$v_* - v_N \sim rac{\pi^2}{(\log N)^2}.$$
Effet des fluctuations sur la vitesse

Correction de la vitesse (Brunet, Derrida 1997) Lorsque *N* tend vers l'infini,

$$v_* - v_N \sim rac{\pi^2}{(\log N)^2}.$$

• cette correction est énorme !

Effet des fluctuations sur la vitesse

Correction de la vitesse (Brunet, Derrida 1997)

Lorsque *N* tend vers l'infini,

$$v_* - v_N \sim rac{\pi^2}{(\log N)^2}.$$

- cette correction est énorme !
- lorsque  $u \propto 1/N$ , les fluctuations aléatoires sont du même ordre que le terme de réaction

Effet des fluctuations sur la vitesse

Correction de la vitesse (Brunet, Derrida 1997)

Lorsque *N* tend vers l'infini,

$$v_* - v_N \sim rac{\pi^2}{(\log N)^2}.$$

- cette correction est énorme !
- lorsque  $u \propto 1/N$ , les fluctuations aléatoires sont du même ordre que le terme de réaction
- la propagation du front pour F-KPP est de type "pulled", déterminée par l'allure de la queue du front
- Une preuve mathématique a été donnée par (Mueller, Mytnik, Quastel 2011).

#### Comportement de Brunet-Derrida

Simulations numériques (Brunet et Derrida 2001)



3

イロト イヨト イヨト

• dans la zone où  $1/N \ll u \ll 1$ , on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

· · · · · · · · ·

 dans la zone où 1/N << u << 1, on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

 le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t)=e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu=\gamma+1/\gamma$

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

 dans la zone où 1/N << u << 1, on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

• on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim \frac{\log N}{\gamma_R}$ 

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

- on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim \frac{\log N}{\gamma_R}$
- au voisinage de  $x^*$ , on atteint 0 d'où  $\gamma_I x^* \sim \pi$

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

- on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim \frac{\log N}{\gamma_R}$
- au voisinage de  $x^*$ , on atteint 0 d'où  $\gamma_I x^* \sim \pi$

• 
$$\gamma_I/\gamma_R \sim \frac{\pi}{\log N}$$

 dans la zone où 1/N << u << 1, on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

- on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim \frac{\log N}{\gamma_R}$
- au voisinage de x\*, on atteint 0 d'où  $\gamma_{\rm I} {\rm x}^* \sim \pi$

• 
$$\gamma_I/\gamma_R \sim \frac{\pi}{\log N}$$

• le fait que  $\nu = \gamma + 1/\gamma$  est réel entraı̂ne que  $\gamma_R^2 + \gamma_I^2 = 1$ 

・ロン ・聞と ・ヨン ・ヨン … ヨ

 dans la zone où 1/N << u << 1, on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

- on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim rac{\log N}{\gamma_R}$
- au voisinage de x\*, on atteint 0 d'où  $\gamma_{\rm I} {\rm x}^* \sim \pi$

• 
$$\gamma_I/\gamma_R \sim \frac{\pi}{\log N}$$

• le fait que  $\nu = \gamma + 1/\gamma$  est réel entraı̂ne que  $\gamma_R^2 + \gamma_I^2 = 1$ 

• 
$$\gamma = 1 - i \frac{\pi}{\log N} + o(\frac{1}{\log N})$$

・ロン ・聞と ・ヨン ・ヨン … ヨ

 dans la zone où 1/N << u << 1, on peut remplacer l'équation par sa linéarisation

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u$$

- le comportement dans cette zone est décrit par une onde progressive de vitesse inférieure à v<sub>\*</sub>
- solutions de la forme  $u(x,t) = e^{-\gamma(x-\nu t)}$ ,  $\nu = \gamma + 1/\gamma$
- comme  $v < v_*$ ,  $\gamma = \gamma_R + i \gamma_I$  et la solution est oscillante

• 
$$u(x + vt, t) = e^{-\gamma_{R}x} \sin(\gamma_{I}x)$$

- on atteint 1/N pour  $x = x^* \sim rac{\log N}{\gamma_R}$
- au voisinage de x\*, on atteint 0 d'où  $\gamma_{\rm I} {\rm x}^* \sim \pi$

• 
$$\gamma_I/\gamma_R \sim \frac{\pi}{\log N}$$

• le fait que  $\nu = \gamma + 1/\gamma$  est réel entraı̂ne que  $\gamma_R^2 + \gamma_I^2 = 1$ 

• 
$$\gamma = 1 - i \frac{\pi}{\log N} + o(\frac{1}{\log N})$$

・ロン ・聞と ・ヨン ・ヨン … ヨ

Comparaison des solutions de F-KPP bruitée avec

$$\begin{cases} \frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\partial^2 h}{\partial x^2}, \ x < vt\\ h(x,t) = 0, \ x \ge vt \end{cases}$$

過 ト イヨ ト イヨト

Comparaison des solutions de F-KPP bruitée avec

$$\begin{cases} \frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\partial^2 h}{\partial x^2}, \ x < vt\\ h(x,t) = 0, \ x \ge vt \end{cases}$$

 v = v(ε) est choisi de telle sorte qu'il existe une solution onde progressive h(x, t) = g(x − vt) telle que lim<sub>x→−∞</sub> h(x) = 1 et h'(0) = −ε.

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト …

Comparaison des solutions de F-KPP bruitée avec

$$\begin{cases} \frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\partial^2 h}{\partial x^2}, \ x < vt\\ h(x, t) = 0, \ x \ge vt \end{cases}$$

- v = v(ε) est choisi de telle sorte qu'il existe une solution onde progressive h(x, t) = g(x − vt) telle que lim<sub>x→−∞</sub> h(x) = 1 et h'(0) = −ε.
- on obtient que  $v(\epsilon) = v_* \frac{\pi^2}{(\log \epsilon)^2}$  par comparaison avec des versions linéarisées de l'équation

・ 何 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト ・ ヨ

Comparaison des solutions de F-KPP bruitée avec

$$\begin{cases} \frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\partial^2 h}{\partial x^2}, \ x < vt\\ h(x, t) = 0, \ x \ge vt \end{cases}$$

- v = v(ε) est choisi de telle sorte qu'il existe une solution onde progressive h(x, t) = g(x − vt) telle que lim<sub>x→−∞</sub> h(x) = 1 et h'(0) = −ε.
- on obtient que  $v(\epsilon) = v_* \frac{\pi^2}{(\log \epsilon)^2}$  par comparaison avec des versions linéarisées de l'équation
- en choisissant  $\epsilon=\frac{\gamma}{N}$  avec  $\gamma>>1$  et  $\gamma<<1,$  on "encadre" les solutions de F-KPP bruitée

(本間) (本語) (本語) (語)

## Comportement à l'ordre suivant

Brunet, Derrida 2006

Lorsque  $N 
ightarrow +\infty$ , on a

$$v_* - v_N - rac{\pi^2}{(\log N)^2} \sim -6\pi^2 rac{\log\log N}{(\log N)^3}.$$

On sait seulement prouver que

$$v_* - v_N - \frac{\pi^2}{(\log N)^2} = O\left(\frac{\log \log N}{(\log N)^3}\right)$$

• • = • • = •