

Émergence de phénomènes collectifs en dynamique des populations

↳ Précédemment, on a vu :

- La chaleur dans \mathbb{R}^n

- La chaleur dans \mathbb{R}_+^* avec conditions de :

↳ Neumann $(-\mathbf{n}_n(\mathbf{r}, 0) = 0)$

↳ Dirichlet $(u(\mathbf{r}, 0) = 0)$

↳ Robin $(-\mathbf{n}_n(\mathbf{r}, 0) = \gamma u(\mathbf{r}, 0)).$

↳ Qu'en est-il de la chaleur sur un segment : $\Omega = (0, L)$?

b) Équation de la chaleur sur un segment

↳ Dans cette note, on va voir comment résoudre le problème

$$\left\{ \begin{array}{l} u_r = u_{tt}, \quad t > 0, \quad n \in (0, 1) \\ -\mathbf{n}_n(\mathbf{r}, 0) = u_n(\mathbf{r}, L) = 0 \quad t > 0, \quad n \in \{0, 1\} \quad (\text{Neumann}) \\ \text{ou} \\ u(\mathbf{r}, 0) = u(\mathbf{r}, L) = 0 \quad t > 0, \quad n \in \{0, 1\} \quad (\text{Dirichlet}) \\ u|_{t=0} = u_0 \quad t = 0, \quad n \in (0, L) \end{array} \right.$$

↳ On va établir l'existence d'une solution classique $u \in \mathcal{C}^1(\mathbb{R}_+^*; L^2(0, L))$

avec $\mathcal{C}^1(\mathbb{R}_+^*; L^2(0, L)) = \left\{ \mathbf{v} : \left\{ \begin{array}{l} \mathbf{v} \in L^2(0, L) \\ t \mapsto \mathbf{v}(t, 0) \text{ et } \mathbf{v} \text{ continûment différentiable}^* \end{array} \right\} \right\}$

* i.e. $\forall t > 0, \exists \partial_t v(t, \cdot) \in L^2(0,1)$ tq $\lim_{h \rightarrow 0} \left\| \partial_t v(t, \cdot) - \frac{v(t+h, \cdot) - v(t, \cdot)}{h} \right\|_{L^2(0,1)} = 0$

et $\partial_t v(t, \cdot)$ est continu wrt. t : $\lim_{h \rightarrow 0} \left\| \partial_t v(t+h, \cdot) - \partial_t v(t, \cdot) \right\|_{L^2(0,1)} = 0$.

↳ Pour montrer l'unicité: utiliser la disparition de l'énergie L^2 : $E(t) = \int_{-L}^L u(t, x) dx$

↳ cf. la note n°3 (p. 6-7)

↳ Pour rappel, on sait que $\left(e^{\frac{2i\pi kx}{L}} \right)_{k \in \mathbb{Z}}$ forme une base de $L^2(0,1)$.

$$f(x) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k e^{\frac{2i\pi kx}{L}}$$

↳ Si f est à valeurs nulles, alors $\mathcal{L}f = \overline{\mathcal{L}f}$ or on peut regrouper les termes positifs et négatifs de la somme à

$$a_0 = \frac{1}{L} \int f \quad a_k = \frac{2}{L} \left(f; e^{i\pi kx} \right) \quad b_k = \frac{2}{L} \left(f; \sin_k \right)$$

$$f(x) = a_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \cos \left(\frac{2\pi kx}{L} \right) + b_k \left(\frac{2\pi kx}{L} \right) \right)$$

↳ i.e. $\left(1, \left(\cos \left(\frac{2\pi kx}{L} \right) \right)_{k \in \mathbb{N}^*}, \left(\sin \left(\frac{2\pi kx}{L} \right) \right)_{k \in \mathbb{N}^*} \right)$ est une base

↳ Hilbertienne de $L^2((0,1); \mathbb{R})$ (modul. coef de renormalisation...)

↳ Noter qu'on peut faire la même chose sur $(-L; L)$:

$$\forall \tilde{f} \in L^2(-L; L), \quad \tilde{f}(x) = \tilde{a}_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\tilde{a}_k \cos \left(\frac{\pi kx}{L} \right) + \tilde{b}_k \sin \left(\frac{\pi kx}{L} \right) \right)$$

↳ Si \tilde{f} pair, alors $\tilde{b}_k = 0 \quad \forall k \in \mathbb{N}^*$ (ne restent que la moyenne et les cos)

↳ Si \tilde{f} impair, alors $\tilde{a}_k = 0 \quad \forall k \in \mathbb{N}$ (ne restent que les sin)

↳ Donc, pour $g \in L^2(0, L) ; \mathbb{R}$, on peut poser

\tilde{g} sur prolongement pair sur $L^2(-L; L) ; \mathbb{R}$, développer en séries de Fourier en éliminant les sin puis prendre $\tilde{g} = \tilde{g}^p \Big|_{z \in (0, L)}$:

$$g(z) = \tilde{a}_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \tilde{a}_k^p \cos\left(\frac{\pi k z}{L}\right)$$

↳ Donc (modul. coef de renormalisation), $\left(1, \left(\cos\left(\frac{\pi k z}{L}\right)\right)_{k \in \mathbb{N}^*}\right)$

forme une base hilbertienne de $L^2(0, L) ; \mathbb{R}$

↳ De même, pour prolongement impaire, on montre que $\left(\sin\left(\frac{\pi k z}{L}\right)\right)_{k \in \mathbb{N}^*}$

forme une base hilbertienne de $L^2(0, L) ; \mathbb{R}$

↳ Revenons au pb de la chaleur: On cherche une solution $u \in C^1(\mathbb{R}_+^* ; L^2(0, L))$

Donc $\forall t > 0, u(t, \cdot) \in L^2(0, L)$

↳ Regardons d'abord le problème avec BC de Dirichlet: $u(t, 0) = u(t, L) = 0$

↳ Pour cela la "base sinus" de $L^2(0, L)$ se prête bien à l'analyse

puisque $u_k(z) = \sin\left(\frac{\pi k z}{L}\right)$ vérifie les BC de Dirichlet $\forall k \in \mathbb{N}^*$.

↳ On écrit donc $u(t, z) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k(t) \sin\left(\frac{\pi k z}{L}\right)$ (17)

pour chaque $t > 0$, on a éventuellement un coefficient de Fourier $\neq \dots$

↳ On envoie (17) dans l'équation $n_r = m_{rn}$: (en admettant a priori que les $(\alpha'_k(t))_{k \geq 1}$ et $(k^2 \alpha_k(t))_{k \geq 1}$ sont sommables (ce sera effectivement le cas...) et ça nous permettra de vérifier notre solution !)

$$\sum_{k=1}^{\infty} \alpha'_k(t) \sin\left(\frac{k\pi n}{L}\right) = - \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k(t) \left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 \sin\left(\frac{k\pi n}{L}\right)$$

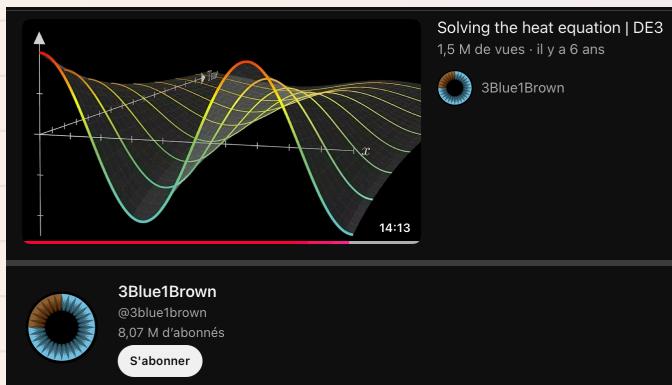
↳ d'où $\sum_{k=1}^{\infty} \left(\sin\left(\frac{k\pi n}{L}\right) \left(\alpha'_k(t) + \left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 \alpha_k(t) \right) \right) = 0$ dans $L^2(0, L)$

donc nécessairement, $\begin{cases} \alpha'_k(t) = -\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 \alpha_k(t) & (\text{ce sont plein l'EDO linéaires à } k \geq 1 \text{ fini}) \\ \alpha_k(0) = \alpha_k^0 = \sqrt{\frac{2}{L}} \int_0^L n_r(m) \sin\left(\frac{k\pi n}{L}\right) dn & \text{coef de normalisation indép. sont connus!} \end{cases}$

↳ $\alpha_k(t) = \alpha_k^0 e^{-\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 t}$

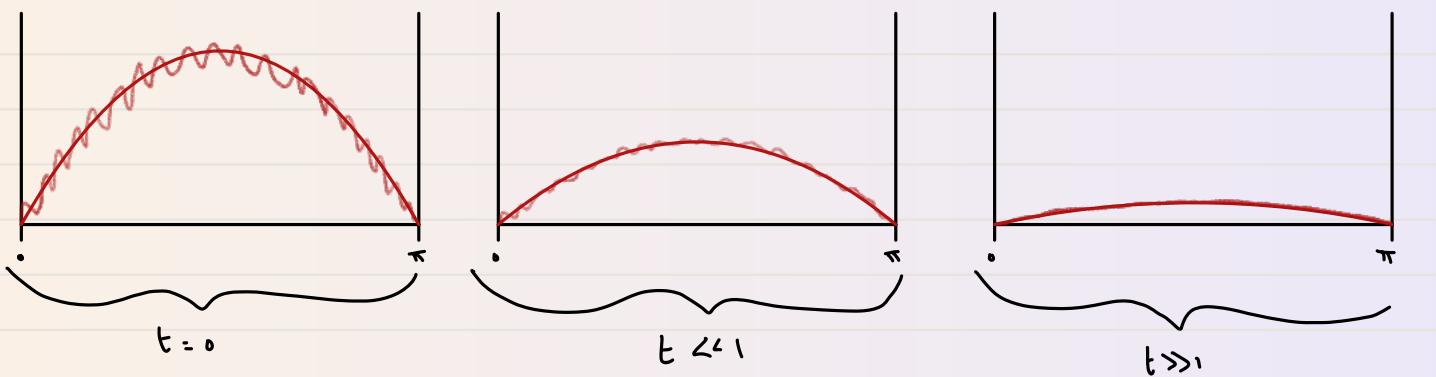
↳ Ainsi la solution s'écrit : Les fréquences sont mangées d'autant plus vite qu'elles sont hautes, c'est un aperçu de l'effet régularisant !

$$n_r(t, n) = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k^0 e^{-\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 t} \sin\left(\frac{k\pi n}{L}\right)$$



Allez voir la superbe vidéo de 3Blue1Brown sur YouTube!

↳ Ex: si $L = \pi$ et $n_r = \sin(n) + 0,1 \sin(20n)$:



↳ Exercice : Résoudre la chaleur Neumann si (α, L) :

$$\begin{cases} m_t = m_{nn} & t > 0, 0 < n < L \\ -m_n(t, 0) = m_n(t, 0) = 0 & t > 0, n \in \{0, L\} \end{cases}$$

en utilisant la base des cosinus cette fois-ci.

4) Une (petite) introduction à la théorie des Semi-groupes

(L'qui unit tout ce qu'on a vu jusqu'ici!)

↳ Motivation : Quel est le point commun entre tous ces problèmes ?

$$(1) n = L_n$$

$$(2) \begin{cases} \dot{n} = 3n - 2y \\ \dot{y} = -n + hy \end{cases}$$

$$(3) m_t = m_{nn} \quad t > 0, n \in \mathbb{N}$$

$$(4) \begin{cases} m_t = m_{nn} & t > 0, 0 < n < L \\ m(v, 0) = m(v, L) = 0 & t > 0, n \in \{0, L\} \end{cases}$$

$$(5) m_t = -\alpha m_n \quad t > 0, n \in \mathbb{N}$$

Etc. ?

↳ Réponse : ils concernent tous des équations d'évolution linéaires du type

$$\frac{d}{dt} n = \mathcal{A} n, \quad t > 0 \quad \text{sur un espace de Banach } X \quad (\mathcal{A} \text{ est un opérateur linéaire})$$

-tous $\mathcal{D}(\mathcal{A}) \rightarrow \mathcal{A}$:

	X	\mathcal{A}	$\mathcal{D}(\mathcal{A})$
(1)	\mathbb{R}	2	\mathbb{R}
(2)	\mathbb{R}^2	$\begin{pmatrix} 3 & -2 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}$	\mathbb{R}^2
(3)	$L^2(\mathbb{R})$	Δ	$H^2(\mathbb{R}) = W^{2,2}(\mathbb{R})$
(4)	$L^2(0, L)$	Δ	$H^2(0, L) \cap H_0^1(0, L)$
(5)	$L^2(\mathbb{R})$	∇	$H^1(\mathbb{R})$

↳ On suivra écrira la solution pour chacun des 5 pb précédents:

(on crée un pb de Cauchy en ajoutant une donnée initiale)

Eq	solution partant d'une donnée initiale
(1)	$x(t) = e^{2t} x_0$
(2)	$X(t) = e^{tA} X_0$ avec $A = \begin{pmatrix} 3 & -2 \\ -1 & 4 \end{pmatrix}$
(3)	$u(t, \cdot) = G(t, \cdot) * u_0$
(4)	$u(t, \cdot) = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k e^{-\frac{(\pi k)^2}{4} t} \varphi_k$
(5)	$u(t, \cdot) = u_0(\cdot - vt)$

Qu'on va écrire

$$X(t) = \mathcal{Y}(t) X_0 \quad \text{ou encore}$$

$$= e^{tA} X_0$$

(parce que c'est classe d'écrire e^{tA} ...)

↳ On pourra vérifier que tous les opérateurs $(\mathcal{Y}(t))_{t \geq 0}$ définis précédemment ont les propriétés communes suivantes :

DEF (\mathcal{C}^0 -Semi-groupe) : Soit X un espace de Banach (e.g. $L^1, L^2, L^p, L^\infty, \mathbb{R}, \mathbb{R}^n$)

on dit qu'une famille d'opérateurs bornés $(\mathcal{Y}(t))_{t \geq 0} \subset \mathcal{L}(X \rightarrow X)$ est

un \mathcal{C}^0 -semi-groupe si

à $t=0$ $\mathcal{Y}(0)X_0$ recouvre X_0

$$\Rightarrow \mathcal{Y}(0) = \mathcal{I}_{\mathcal{L}(X \rightarrow X)}$$

Évolution autonome : la dynamique ne dépend pas du temps...

$$\Rightarrow \forall t \geq 0, \forall s \geq 0, \quad \mathcal{Y}(t+s) = \mathcal{Y}(t) \circ \mathcal{Y}(s)$$

↳ subit la dynamique pendant s puis pendant t , c'est la subit pendant $t+s$

$$\Rightarrow \forall X_0 \in X, \quad \lim_{t \rightarrow 0^+} \|\mathcal{Y}(t)X_0 - X_0\| = 0$$

↳ $\mathcal{Y}(t)$ fait évoluer une dynamique du type $\dot{x} = a x$ jusqu'au temps t en partant d'une donnée X_0 ...

↳ à partir d'un semi-groupe $(\mathcal{Y}(t))_{t \geq 0}$, donné, on peut définir son générateur qui exprime la "vitesse instantanée" de l'évolution:

DÉF (Générateur infinitésimal) : On définit le générateur infinitésimal du semi-groupe $(\mathcal{Y}(t))_{t \geq 0}$ l'opérateur $A : \mathcal{D}(A) \rightarrow X$ ($\mathcal{D}(A) \subset X$...)

défini pour $X \in X$ (lorsque la limite existe) par

$$AX = \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{\mathcal{Y}(t)X - X}{t}$$

↳ On appelle $\mathcal{D}(A)$ le domaine de A , c'est un sous de X dense dans X ...

↳ Exemple :

$$X = \mathbb{R}, \quad \mathcal{Y}(t)_n = e^{nt} \quad \mathcal{O}_n \text{ a bien}$$

$$1) \quad \mathcal{Y}(0)_n = e^{2 \times 0} = n$$

$$2) \quad \mathcal{Y}(t+s)_n = e^{2(t+s)} = e^{2t} e^{2s} \quad \begin{matrix} \curvearrowleft \\ (\text{c'est aussi pour cela qu'on aime bien la notation } \mathcal{Y}(t) = e^{tA} \dots) \end{matrix}$$

$$3) \quad |\mathcal{Y}(t)_n - n| = \left| (e^{2t} - 1)_n \right| = \left| (1 + 2t + \sigma(t) - 1)_n \right| \\ = \left| 2t + \sigma(t) \right| \cdot |n| \xrightarrow{t \rightarrow 0^+} 0 \cdot 0 = 0$$

Donc $(e^{2t})_{t \geq 0}$ est bien un \mathbb{R}^0 -semigroupe sur $\mathbb{R}...$

Et son générateur est :

$$A_n = \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{e^{nt} - n}{t} = \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{(1 + 2t + \sigma(t) - 1)_n}{t} = \lim_{t \rightarrow 0^+} (2 + \sigma(t))_n = 2_n$$

Donc $A = 2$ et $\mathcal{D}(A) = X = \mathbb{R}$

PROPOSITION (Équation d'évolution)

Soit $n_0 \in D(A)$, alors $\forall t > 0$, $\mathcal{Y}(t)n_0 \in D(A)$,

$t \mapsto \mathcal{Y}(t)n_0$ est dérivable, et

$$\partial_t \mathcal{Y}(t)n_0 = A(\mathcal{Y}(t)n_0) = \mathcal{Y}(t)(An) \quad \forall t > 0$$

↳ PRÉUVE : Calcul préliminaire :

Supposons $n_0 \in D(A)$ et prenons $t > 0$, $h > 0$.

On a :

$$\frac{\mathcal{Y}(t+h)n_0 - \mathcal{Y}(t)n_0}{h} = \frac{\mathcal{Y}(t)\mathcal{Y}(h)n_0 - \mathcal{Y}(t)n_0}{h}$$

\downarrow linéarité
 $\mathcal{Y}(t) \left[\frac{\mathcal{Y}(h)n_0 - n_0}{h} \right]$
 Passage à la
 limite $h \rightarrow 0$ ok
 car $\mathcal{Y}(t)$ borné
 (continu)

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{\mathcal{Y}(t+h)n_0 - \mathcal{Y}(t)n_0}{h} = \mathcal{Y}(t) \lim_{h \rightarrow 0} \left(\frac{\mathcal{Y}(h)n_0 - n_0}{h} \right)$$

$\underbrace{\qquad\qquad\qquad}_{\text{d.f.}} = An.$

↳ Donc $t \mapsto \mathcal{Y}(t)$ est dérivable à droite

↳ Montrons la dérivabilité à gauche : $\left(\begin{array}{l} \text{!} \\ \text{on ne peut pas écrire} \\ \mathcal{Y}(t \text{ temps négatif}) \end{array} \right)$

(Prenons $h < \frac{t}{2}$ qui doit être fini !)

$$\left\| \frac{\mathcal{Y}(t)_{n_0} - \mathcal{Y}(t-h)_{n_0}}{h} - \mathcal{Y}(t)(\Delta_{n_0}) \right\|$$

$$= \left\| \frac{\mathcal{Y}(t-h+h)_{n_0} - \mathcal{Y}(t-h)_{n_0}}{h} - \mathcal{Y}(t-h+h)(\Delta_{n_0}) \right\|$$

$$= \left\| \mathcal{Y}(t-h) \left[\frac{\mathcal{Y}(h)_{n_0} - n_0}{h} - \mathcal{Y}(h)(\Delta_{n_0}) \right] \right\|$$

$$\leq \left\| \mathcal{Y}(t-h) \right\|_{L(X)} \cdot \left\| \frac{\mathcal{Y}(h)_{n_0} - n_0}{h} - \mathcal{Y}(h)(\Delta_{n_0}) \right\|$$

$$= \left\| \mathcal{Y}(t-h) \right\|_{L(X)} \cdot \left\| \frac{\mathcal{Y}(h)_{n_0} - n_0}{h} - \mathcal{Y}(h)(\Delta_{n_0}) - \Delta_{n_0} + \Delta_{n_0} \right\|$$

$$\leq \left\| \mathcal{Y}(t-h) \right\|_{L(X)} \cdot \left[\left\| \frac{\mathcal{Y}(h)_{n_0} - n_0}{h} - \Delta_{n_0} \right\| + \left\| \Delta_{n_0} - \mathcal{Y}(h)(\Delta_{n_0}) \right\| \right]$$

Reste = MQ \mathcal{Y}
Reste borné...

$\downarrow h \rightarrow 0$
0 par déf
de Δ_n .

$\downarrow h \rightarrow 0$
0 par le
point 3) de la
déf de semi-groupe

→ $h \mapsto \mathcal{Y}(t-h)$ est continue de $[0, \frac{t}{2}]$ dans X

Donc $\left\| \mathcal{Y}(t-h) \right\|_{L(X)}$ est borné si $[0, \frac{t}{2}]$ (continue si le compact $[0, \frac{t}{2}]$)

Finalement: $\left\| \frac{\mathcal{Y}(t)_{n_0} - \mathcal{Y}(t-h)_{n_0}}{h} - \mathcal{Y}(t)(\Delta_{n_0}) \right\| \xrightarrow{h \rightarrow 0} 0$

Donc $t \mapsto \mathcal{Y}(t)_n$ est dérivable à gauche et les dérivées à droite et à gauche coïncident

$$\partial_t \mathcal{Y}(t)_n = \mathcal{Y}(t)(\Delta_n)$$

↳ Résultat à montrer que $\mathcal{Y}(t)$ est commutatif

$$\mathcal{A}(\mathcal{Y}(t)_n) \xleftarrow{h \rightarrow 0} \frac{\mathcal{Y}(h)(\mathcal{Y}(t)_n) - \mathcal{Y}(t)_n}{h}$$

$$= \frac{\mathcal{Y}(t+h)_n - \mathcal{Y}(t)_n}{h}$$

$$= \mathcal{Y}(t) \left[\frac{\mathcal{Y}(h)_n - n}{h} \right] \xrightarrow[h \rightarrow 0]{\mathcal{Y}(t)} \mathcal{Y}(t)(\Delta_n)$$

bonne donc

continu donc

passage à la limite licite.

□

↳ Formule de Duhamel (variation de la constante)

$$\begin{cases} \dot{n} = \alpha n \\ n(t=0) = n_0 \end{cases} \xrightarrow{\text{solution}} n(t) = e^{\alpha t} n_0$$

$$\begin{cases} \dot{n} = \alpha n + f(t) \\ n(t=0) = n_0 \end{cases}$$

$$\hookrightarrow \text{Solution homogène: } n_h(t) = e^{\alpha t} n_0$$

11
Variation de la constante pour une solution particulière:

$$z_p(t) = e^{at} \times c(t)$$

$$\dot{z}_p - a z_p = a e^{at} c(t) + e^{at} \dot{c}(t) - a e^{at} c(t) = f(t)$$

$$\dot{c}(t) = e^{-at} f(t)$$

$$c(t) = \int_{s=0}^t e^{-as} f(s) ds$$

$$z_p(t) = \underbrace{\int_{s=0}^t e^{a(t-s)} f(s) ds}_{\text{(convolution temporelle)}}$$

↳ On a ajusté pour que $z_p(0) = 0$

↳ Donc avec $n = n_H + z_p$, la donnée

est partir que pour n_H

↳ Solution du pb de Cauchy : (la seule qui fonctionne grâce à Cauchy-Lipschitz)

$$u(t) = e^{at} n_0 + \int_{s=0}^t e^{a(t-s)} f(s) ds.$$

↳ On peut généraliser ça aux semi-groupes :

PROPOSITION (Formule de Duhamel) : Soit $(\mathcal{G}(t))_{t \geq 0}$ un \mathcal{C}^0 -semi-gp

sur un espace de Banach X et $A : D(A) \rightarrow X$ son générateur

infinitesimal. Alors, pour $f \in \mathcal{C}([0, \infty) ; X) \cap L^1_{loc}([0, \infty) ; X)$,

\exists au plus une solution au pb de Cauchy

$$\begin{cases} \dot{X} = A X + g & t > 0 \\ X|_{t=0} = X_0 \end{cases}$$

en cette solution s'écrit

$$X(t) = \underbrace{\mathcal{Y}(t)X_0}_{\text{"solution homogène"}} + \int_{s=0}^t \underbrace{\mathcal{Y}(t-s)g(s)}_{\text{"solution particulieré" }} ds$$

Formule de Duhamel...