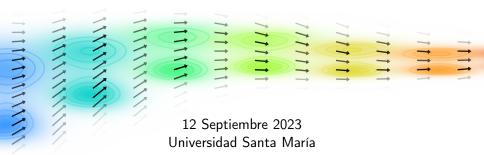
El D en EDP

Estrategías para derivación en espacios de medidas - Capítulo 2, Parte 1

Averil Prost (LMI INSA Rouen)



Notamos $\Omega=\mathbb{R}^d$, $\mathscr{P}_2(\Omega)$ las medidas de probabilidades con segundo momento finito y $d_{\mathcal{W}}(\cdot,\cdot)$ la distancia de Kantorovitch-Rubinstein por p=2, llamada distancia de Wasserstein en la literatura.

Notamos $\Omega=\mathbb{R}^d$, $\mathscr{P}_2(\Omega)$ las medidas de probabilidades con segundo momento finito y $d_{\mathcal{W}}(\cdot,\cdot)$ la distancia de Kantorovitch-Rubinstein por p=2, llamada distancia de Wasserstein en la literatura.

La última vez, vimos una definición de gradiente con distribuciones.

Notamos $\Omega=\mathbb{R}^d$, $\mathscr{P}_2(\Omega)$ las medidas de probabilidades con segundo momento finito y $d_{\mathcal{W}}(\cdot,\cdot)$ la distancia de Kantorovitch-Rubinstein por p=2, llamada distancia de Wasserstein en la literatura.

La última vez, vimos una definición de gradiente con distribuciones.

 Resultados muy poderosos, interpretación de ecuaciones como flujos de gradiente de entropías o energías

2/14

Introducción y notaciones

Notamos $\Omega=\mathbb{R}^d$, $\mathscr{P}_2(\Omega)$ las medidas de probabilidades con segundo momento finito y $d_{\mathcal{W}}(\cdot,\cdot)$ la distancia de Kantorovitch-Rubinstein por p=2, llamada distancia de Wasserstein en la literatura.

La última vez, vimos una definición de gradiente con distribuciones.

- Resultados muy poderosos, interpretación de ecuaciones como flujos de gradiente de entropías o energías
- Difícil de manipular.

Notamos $\Omega=\mathbb{R}^d$, $\mathscr{P}_2(\Omega)$ las medidas de probabilidades con segundo momento finito y $d_{\mathcal{W}}(\cdot,\cdot)$ la distancia de Kantorovitch-Rubinstein por p=2, llamada distancia de Wasserstein en la literatura.

La última vez, vimos una definición de gradiente con distribuciones.

- Resultados muy poderosos, interpretación de ecuaciones como flujos de gradiente de entropías o energías
- Difícil de manipular.

En este capítulo, vamos a descubrir la más conocida de todas las definiciones en el espacio de Wasserstein.

Table of Contents

Representación de medidas con varias aleatorias

Propriedades

El teorema fundamental de la simulación

Sea \mathcal{E} una σ -álgebra y $\mathbb{P}: \mathcal{E} \to \mathbb{R}^+$ una medida.

Def 1 Decimos que $A \in \mathcal{E}$ es un **átomo** de \mathbb{P} si $\mu(A) > 0$ y para cualquier $B \in \mathcal{E}$ tal que $B \subset A$, tenemos $\mu(B) \in \{0, \mu(A)\}$.

El teorema fundamental de la simulación

Sea \mathcal{E} una σ -álgebra y $\mathbb{P}: \mathcal{E} \to \mathbb{R}^+$ una medida.

Def 1 Decimos que $A \in \mathcal{E}$ es un **átomo** de \mathbb{P} si $\mu(A) > 0$ y para cualquier $B \in \mathcal{E}$ tal que $B \subset A$, tenemos $\mu(B) \in \{0, \mu(A)\}$.

Teorema fundamental de la simulación ([BL94, Theorem A.3.1] o [CD18, Lema 5.29]) Sea $(E,\mathcal{E},\mathbb{P})$ un espacio medido sin átomo. Para toda $\mu\in\mathscr{P}_2(\Omega)$, existe una variable aleatoria $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de ley μ , i.e.

$$\mu = X \# \mathbb{P}$$
, es decir $\mu(O) = \mathbb{P}(X^{-1}(O)) \quad \forall O \subset \Omega$ medible.

El teorema fundamental de la simulación

Sea \mathcal{E} una σ -álgebra y $\mathbb{P}: \mathcal{E} \to \mathbb{R}^+$ una medida.

Def 1 Decimos que $A \in \mathcal{E}$ es un **átomo** de \mathbb{P} si $\mu(A) > 0$ y para cualquier $B \in \mathcal{E}$ tal que $B \subset A$, tenemos $\mu(B) \in \{0, \mu(A)\}$.

Teorema fundamental de la simulación ([BL94, Theorem A.3.1] o [CD18, Lema 5.29]) Sea $(E,\mathcal{E},\mathbb{P})$ un espacio medido sin átomo. Para toda $\mu\in\mathscr{P}_2(\Omega)$, existe una variable aleatoria $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de ley μ , i.e.

$$\mu = X \# \mathbb{P}, \quad \text{es decir} \quad \mu(O) = \mathbb{P}(X^{-1}(O)) \quad \forall O \subset \Omega \text{ medible}.$$

Remark Si E=[0,1] con borelianos y $\mathbb{P}=\delta_0$, no puede levantar $\mu \neq \delta_x$.

Consideramos E=[0,1] con la $\sigma-$ álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}.$

Consideramos E=[0,1] con la σ -álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}$.

• Si $\mu = \delta_0 \in \mathscr{P}_2(\Omega)$,

Consideramos E=[0,1] con la σ -álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}$.

• Si $\mu = \delta_0 \in \mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X:[0,1] \to \mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.

Consideramos E = [0, 1] con la σ -álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P} = \mathcal{L}_{[0,1]}$.

- Si $\mu=\delta_0\in\mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X:[0,1]\to\mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.
- Si $\mu = \frac{1}{2}\delta_1 + \frac{1}{2}\delta_{-1}$,

Consideramos E=[0,1] con la $\sigma-$ álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}.$

- Si $\mu=\delta_0\in\mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X:[0,1]\to\mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.
- Si $\mu=\frac{1}{2}\delta_1+\frac{1}{2}\delta_{-1}$, podemos elegir $X:[0,1] o\mathbb{R}^d$ con

$$X(s) = \mathbb{I}_{\{s \ge 1/2\}} - \mathbb{I}_{\{s < 1/2\}}.$$

Consideramos E=[0,1] con la $\sigma-$ álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}.$

- Si $\mu = \delta_0 \in \mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X: [0,1] \to \mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.
- Si $\mu=rac{1}{2}\delta_1+rac{1}{2}\delta_{-1}$, podemos elegir $X:[0,1] o\mathbb{R}^d$ con

$$X(s) = \mathbb{I}_{\{s \geqslant 1/2\}} - \mathbb{I}_{\{s < 1/2\}}.$$

• Si $\Omega = \mathbb{R}$ y $\mu = \rho \mathcal{L}_{\mathbb{R}}$ con $\rho > 0$, podemos elegir

$$X(s) = F^{-1}(s), \qquad F: \mathbb{R} \to [0,1] \text{ dado por } F(r) = \mu\left(]-\infty,r\right]$$
.

Consideramos E=[0,1] con la $\sigma-$ álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}.$

- Si $\mu = \delta_0 \in \mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X: [0,1] \to \mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.
- Si $\mu=\frac{1}{2}\delta_1+\frac{1}{2}\delta_{-1}$, podemos elegir $X:[0,1] o\mathbb{R}^d$ con

$$X(s) = \mathbb{I}_{\{s \ge 1/2\}} - \mathbb{I}_{\{s < 1/2\}}.$$

• Si $\Omega=\mathbb{R}$ y $\mu=
ho\mathcal{L}_{\mathbb{R}}$ con ho>0, podemos elegir

$$X(s) = F^{-1}(s), \qquad F: \mathbb{R} \to [0,1] \text{ dado por } F(r) = \mu\left(]-\infty,r\right].$$

• Si $\Phi: E \to E$ deja $\mathbb P$ invariante, $\mathsf{Ley}(X) = \mathsf{Ley}(X \circ \Phi)$.

Consideramos E=[0,1] con la σ -álgebra de Lebesgue, y $\mathbb{P}=\mathcal{L}_{[0,1]}$.

- Si $\mu = \delta_0 \in \mathscr{P}_2(\Omega)$, podemos elegir cada $X: [0,1] \to \mathbb{R}^d$ $\mathcal{L}-$ casi siempre igual a 0.
- Si $\mu=\frac{1}{2}\delta_1+\frac{1}{2}\delta_{-1}$, podemos elegir $X:[0,1]\to\mathbb{R}^d$ con

$$X(s) = \mathbb{I}_{\{s \geqslant 1/2\}} - \mathbb{I}_{\{s < 1/2\}}.$$

• Si $\Omega=\mathbb{R}$ y $\mu=
ho\mathcal{L}_{\mathbb{R}}$ con ho>0, podemos elegir

$$X(s) = F^{-1}(s), \qquad F: \mathbb{R} \to [0, 1] \text{ dado por } F(r) = \mu(] - \infty, r]).$$

• Si $\Phi: E \to E$ deja \mathbb{P} invariante, Ley $(X) = \text{Ley}(X \circ \Phi)$.

¡No hay unicidad!

Def 2 El **lift** de $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ es la función

$$U:L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega) \to \mathbb{R}, \qquad U(X) \coloneqq u\left(\mathsf{Ley}(X)\right).$$

Def 2 El **lift** de $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ es la función

$$U: L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega) \to \mathbb{R}, \qquad U(X) \coloneqq u\left(\mathsf{Ley}(X)\right).$$

Notamos que U es constante en cada conjunto Ley⁻¹(μ).

Def 2 El **lift** de $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ es la función

$$U: L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega) \to \mathbb{R}, \qquad U(X) \coloneqq u\left(\mathsf{Ley}(X)\right).$$

Notamos que U es constante en cada conjunto Ley⁻¹(μ).

Def 3 Decimos que u es **L-diferenciable** en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$ si existe $X \in \operatorname{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que el lift U sea Fréchet-diferenciable en X en el espacio $L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$,

Def 2 El **lift** de $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ es la función

$$U:L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega) \to \mathbb{R}, \qquad U(X) \coloneqq u\left(\mathsf{Ley}(X)\right).$$

Notamos que U es constante en cada conjunto Ley⁻¹(μ).

Def 3 Decimos que u es **L-diferenciable** en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$ si existe $X \in \operatorname{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que el lift U sea Fréchet-diferenciable en X en el espacio $L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, es decir, existe $\nabla_X U \in (L^2_{\mathbb{P}})' \simeq L^2_{\mathbb{P}}(E;T\Omega)$ tal que para cada $H \in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_{\mathbb{P}})$,

$$\lim_{s \searrow 0} \frac{U(X + H_s) - U(X)}{|H_s|} = \left\langle \nabla_X U, \dot{H}_0 \right\rangle_{L_{\mathbb{P}}^2}.$$

Consideramos $\ell \in \mathcal{C}^1_c(\Omega;\mathbb{R})$ y $u(\mu)\coloneqq \int_{x\in\Omega}\ell(x)d\mu(x).$

Consideramos $\ell \in \mathcal{C}^1_c(\Omega;\mathbb{R})$ y $u(\mu) \coloneqq \int_{x \in \Omega} \ell(x) d\mu(x)$. Su lift es

$$U(X) = u(X \# \mathbb{P}) = \int_{z \in E} \ell(X(z)) d\mathbb{P}(z).$$

Consideramos $\ell \in \mathcal{C}^1_c(\Omega;\mathbb{R})$ y $u(\mu) \coloneqq \int_{x \in \Omega} \ell(x) d\mu(x)$. Su lift es

$$U(X) = u(X \# \mathbb{P}) = \int_{z \in E} \ell(X(z)) d\mathbb{P}(z).$$

Luego, para cada $H\in\mathcal{C}^1\left([0,1];L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)\right)$ con $H_0=0$,

$$\frac{U(X+H_s)-U(X)}{s} = \int_{z\in E} \frac{\ell(X(z)+H_s(z))-\ell(X(z))}{s} d\mathbb{P}(z)$$

Consideramos $\ell \in \mathcal{C}^1_c(\Omega;\mathbb{R})$ y $u(\mu) \coloneqq \int_{x \in \Omega} \ell(x) d\mu(x)$. Su lift es

$$U(X) = u(X \# \mathbb{P}) = \int_{z \in E} \ell(X(z)) d\mathbb{P}(z).$$

Luego, para cada $H \in \mathcal{C}^1\left([0,1];L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)\right)$ con $H_0=0$,

$$\frac{U(X + H_s) - U(X)}{s} = \int_{z \in E} \frac{\ell(X(z) + H_s(z)) - \ell(X(z))}{s} d\mathbb{P}(z)$$

$$\xrightarrow{s \searrow 0} \int_{z \in E} \left\langle \nabla_{X(z)} \ell, \dot{H}_0(z) \right\rangle d\mathbb{P}(z).$$

Consideramos $\ell \in \mathcal{C}^1_c(\Omega;\mathbb{R})$ y $u(\mu) \coloneqq \int_{x \in \Omega} \ell(x) d\mu(x)$. Su lift es

$$U(X) = u(X \# \mathbb{P}) = \int_{z \in E} \ell(X(z)) d\mathbb{P}(z).$$

Luego, para cada $H \in \mathcal{C}^1\left([0,1];L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)\right)$ con $H_0=0$,

$$\frac{U(X+H_s)-U(X)}{s} = \int_{z\in E} \frac{\ell(X(z)+H_s(z))-\ell(X(z))}{s} d\mathbb{P}(z)$$

$$\xrightarrow{s\searrow 0} \int_{z\in E} \left\langle \nabla_{X(z)}\ell, \dot{H}_0(z) \right\rangle d\mathbb{P}(z).$$

Entonces $\nabla_X U$ es la variable $z\mapsto \nabla_{X(z)}\ell$, que pertenece a $L^2_{\mathbb{P}}(E;T\Omega)$.

Table of Contents

Representación de medidas con varias aleatorias

Propriedades

9/14

Coherencia

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

[CD18, Proposición 5.24] Si existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que U sea diferenciable en X, entonces para todos $Y \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$, U es diferenciable en Y.

9 / 14

Coherencia

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

[CD18, Proposición 5.24] Si existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que U sea diferenciable en X, entonces para todos $Y \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$, U es diferenciable en Y.

Necesitamos la siguiente recíproca parcial de $\tau\#\mathbb{P}=\mathbb{P} \implies X\sim X\circ \tau.$

[CD18, Lema 5.23] Sean $X,Y \in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de misma ley.

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

[CD18, Proposición 5.24] Si existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que U sea diferenciable en X, entonces para todos $Y \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$, U es diferenciable en Y.

Necesitamos la siguiente recíproca parcial de $\tau\#\mathbb{P}=\mathbb{P} \implies X\sim X\circ \tau.$

[CD18, Lema 5.23] Sean $X,Y\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de misma ley. Entonces para todo $\varepsilon>0$, existe dos aplicaciones medibles $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}:E\to E$ tal que \mathbb{P} sea invariante para τ_{ε} y τ_{ε}^{-1} , y

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

[CD18, Proposición 5.24] Si existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que U sea diferenciable en X, entonces para todos $Y \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$, U es diferenciable en Y.

Necesitamos la siguiente recíproca parcial de $\tau\#\mathbb{P}=\mathbb{P} \implies X\sim X\circ \tau.$

[CD18, Lema 5.23] Sean $X,Y\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de misma ley. Entonces para todo $\varepsilon>0$, existe dos aplicaciones medibles $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}:E\to E$ tal que \mathbb{P} sea invariante para τ_{ε} y τ_{ε}^{-1} , y

$$\mathbb{P} - \mathring{\forall} z \in E, \qquad \tau_{\varepsilon} \circ \tau_{\varepsilon}^{-1} = \tau_{\varepsilon}^{-1} \circ \tau_{\varepsilon} = id,$$

En la Def 3, es suficiente que existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ t.q. U sea dif. en X.

[CD18, Proposición 5.24] Si existe $X \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$ tal que U sea diferenciable en X, entonces para todos $Y \in \text{Ley}^{-1}(\mu)$, U es diferenciable en Y.

Necesitamos la siguiente recíproca parcial de $\tau\#\mathbb{P}=\mathbb{P} \implies X\sim X\circ \tau.$

[CD18, Lema 5.23] Sean $X,Y\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$ de misma ley. Entonces para todo $\varepsilon>0$, existe dos aplicaciones medibles $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}:E\to E$ tal que \mathbb{P} sea invariante para τ_{ε} y τ_{ε}^{-1} , y

$$\mathbb{P} - \overset{\circ}{\forall} z \in E, \qquad \tau_{\varepsilon} \circ \tau_{\varepsilon}^{-1} = \tau_{\varepsilon}^{-1} \circ \tau_{\varepsilon} = id, \qquad |X - Y \circ \tau_{\varepsilon}| \leqslant \varepsilon.$$

Sketch de la demostración

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathrm{Ley}^{-1}(\mathrm{Ley}(X))$.

Sketch de la demostración

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_\mathbb{P}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathsf{Ley}^{-1}(\mathsf{Ley}(X))$. Para cada $\varepsilon>0$, sean $\tau_\varepsilon,\tau_\varepsilon^{-1}$ del lema precedente. Para cada $H\in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_\mathbb{P})$ con $H_0=0$, tenemos

$$U(Y + H_s) = U(X + Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X)$$

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathrm{Ley}^{-1}(\mathrm{Ley}(X))$. Para cada $\varepsilon>0$, sean $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}$ del lema precedente. Para cada $H\in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_{\mathbb{P}})$ con $H_0=0$, tenemos

$$U(Y + H_s) = U(X + Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X)$$

= $U(X) + \langle \nabla_X U, Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X \rangle + o(\|p\|)$

donde $p=Y\circ\tau_{\varepsilon}+H_{s}\circ\tau_{\varepsilon}-X$ y usamos ambas propriedades de $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}.$

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathrm{Ley}^{-1}(\mathrm{Ley}(X))$. Para cada $\varepsilon>0$, sean $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}$ del lema precedente. Para cada $H\in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_{\mathbb{P}})$ con $H_0=0$, tenemos

$$U(Y + H_s) = U(X + Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X)$$

$$= U(X) + \langle \nabla_X U, Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X \rangle + o(\|p\|)$$

$$= U(Y) + \langle \nabla_X U \circ \tau_{\varepsilon}^{-1}, H_s \rangle + O(\varepsilon) + o(\|H_s\|),$$

donde $p=Y\circ \tau_{\varepsilon}+H_s\circ \tau_{\varepsilon}-X$ y usamos ambas propriedades de $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}.$

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathrm{Ley}^{-1}(\mathrm{Ley}(X))$. Para cada $\varepsilon>0$, sean $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}$ del lema precedente. Para cada $H\in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_{\mathbb{P}})$ con $H_0=0$, tenemos

$$U(Y + H_s) = U(X + Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X)$$

$$= U(X) + \langle \nabla_X U, Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X \rangle + o(\|p\|)$$

$$= U(Y) + \langle \nabla_X U \circ \tau_{\varepsilon}^{-1}, H_s \rangle + O(\varepsilon) + o(\|H_s\|),$$

donde $p = Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X$ y usamos ambas propriedades de $\tau_{\varepsilon}, \tau_{\varepsilon}^{-1}$.

Es posible probar que $\nabla_X U \circ \tau_{\varepsilon}^{-1} \xrightarrow[\varepsilon \searrow 0]{} Z$ tal que $(X, \nabla_X U) \sim (Y, Z)$.

Asumamos que U es Fréchet-diferenciable en $X\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$, y sea $Y\in \mathsf{Ley}^{-1}(\mathsf{Ley}(X))$. Para cada $\varepsilon>0$, sean $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}$ del lema precedente. Para cada $H\in \mathcal{C}^1([0,1];L^2_{\mathbb{P}})$ con $H_0=0$, tenemos

$$U(Y + H_s) = U(X + Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X)$$

$$= U(X) + \langle \nabla_X U, Y \circ \tau_{\varepsilon} + H_s \circ \tau_{\varepsilon} - X \rangle + o(\|p\|)$$

$$= U(Y) + \langle \nabla_X U \circ \tau_{\varepsilon}^{-1}, H_s \rangle + O(\varepsilon) + o(\|H_s\|),$$

donde $p=Y\circ\tau_{\varepsilon}+H_{s}\circ\tau_{\varepsilon}-X$ y usamos ambas propriedades de $\tau_{\varepsilon},\tau_{\varepsilon}^{-1}$.

Es posible probar que $\nabla_X U \circ \tau_{\varepsilon}^{-1} \underset{\varepsilon \searrow 0}{\longrightarrow} Z$ tal que $(X, \nabla_X U) \sim (Y, Z)$.

Pasando al límite en $\varepsilon \searrow 0$, luego en $s \searrow 0$, encontramos

$$\lim_{s \searrow 0} \frac{U(Y + H(s)) - U(Y)}{s} = \left\langle Z, \dot{H}(0) \right\rangle.$$

Estructura Sea $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ L-diferenciable en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$.

Estructura Sea $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ L-diferenciable en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$. Existe una aplicación $\xi \in L^2_\mu(\Omega; T\Omega)$ tal que

$$\forall X \in \mathsf{Ley}^{-1}(\mu), \qquad \nabla_X U = \xi \circ X.$$

Estructura Sea $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ L-diferenciable en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$. Existe una aplicación $\xi \in L^2_\mu(\Omega; T\Omega)$ tal que

$$\forall X \in \mathsf{Ley}^{-1}(\mu), \qquad \nabla_X U = \xi \circ X.$$

Def 4 Llamamos ξ la **L-derivada** de u en μ , denotada por $\partial_{\mu}u$.

Estructura Sea $u: \mathscr{P}_2(\Omega) \to \mathbb{R}$ L-diferenciable en $\mu \in \mathscr{P}_2(\Omega)$. Existe una aplicación $\xi \in L^2_\mu(\Omega; T\Omega)$ tal que

$$\forall X \in \mathsf{Ley}^{-1}(\mu), \qquad \nabla_X U = \xi \circ X.$$

Def 4 Llamamos ξ la **L-derivada** de u en μ , denotada por $\partial_{\mu}u$.



Esa idea aparece en las famosas conferencias de P.L. Lions [Lio06], transcritas en inglés por P. Cardaliaguet [Car13]. Noción muy popular para estudiar juegos de campo medio o ecuaciones de HJ ([CCD15, PW17, PW18, BY19, CGK+22, MZ22]). También existen derivadas de orden más alto [Sal23].

El elemento $\xi=\partial_{\mu}u$ pertenece a $L^2_{\mu}(\Omega;T\Omega)$, y $\xi(x)$ tiene sentido sólo si $x\in \mathrm{supp}\mu.$

El elemento $\xi=\partial_{\mu}u$ pertenece a $L^2_{\mu}(\Omega;T\Omega)$, y $\xi(x)$ tiene sentido sólo si $x\in \mathrm{supp}\mu$. Sin embargo, en caso que u sea más suave, se puede definir $\partial_{\mu}u(x)$ globalmente de manera natural.

Completamente \mathcal{C}^1 Supongamos que $u:\mathscr{P}_2(\Omega)\to\mathbb{R}$ es globalmente L-diferenciable, que cada $\partial_\mu u$ es continua en supp μ , y que para todos $M\subset\mathscr{P}_2(\Omega)$ y $x\in\bigcap_{\mu\in M}$ supp μ , la función

$$M \ni \mu \mapsto \partial_{\mu} u(x) \in T\Omega$$

es continua.

El elemento $\xi=\partial_{\mu}u$ pertenece a $L^2_{\mu}(\Omega;T\Omega)$, y $\xi(x)$ tiene sentido sólo si $x\in \mathrm{supp}\mu$. Sin embargo, en caso que u sea más suave, se puede definir $\partial_{\mu}u(x)$ globalmente de manera natural.

Completamente \mathcal{C}^1 Supongamos que $u:\mathscr{P}_2(\Omega)\to\mathbb{R}$ es globalmente L-diferenciable, que cada $\partial_\mu u$ es continua en supp μ , y que para todos $M\subset\mathscr{P}_2(\Omega)$ y $x\in\bigcap_{\mu\in M}$ supp μ , la función

$$M \ni \mu \mapsto \partial_{\mu} u(x) \in T\Omega$$

es continua. Entonces existe un representante globalmente continuo de $(\mu, x) \mapsto \partial_{\mu} u(x)$.

El elemento $\xi=\partial_{\mu}u$ pertenece a $L^2_{\mu}(\Omega;T\Omega)$, y $\xi(x)$ tiene sentido sólo si $x\in \mathrm{supp}\mu$. Sin embargo, en caso que u sea más suave, se puede definir $\partial_{\mu}u(x)$ globalmente de manera natural.

Completamente \mathcal{C}^1 Supongamos que $u:\mathscr{P}_2(\Omega)\to\mathbb{R}$ es globalmente L-diferenciable, que cada $\partial_\mu u$ es continua en supp μ , y que para todos $M\subset\mathscr{P}_2(\Omega)$ y $x\in\bigcap_{\mu\in M}$ supp μ , la función

$$M \ni \mu \mapsto \partial_{\mu} u(x) \in T\Omega$$

es continua. Entonces existe un representante globalmente continuo de $(\mu,x)\mapsto \partial_\mu u(x)$.

Por ejemplo, es el caso de $u(\mu)=\langle \ell,\mu\rangle$, donde $(\mu,x)\mapsto \partial_{\mu}u(x)=\nabla_{x}\ell$.

Asumamos que el lift U es de clase C^2 .

Asumamos que el lift U es de clase \mathcal{C}^2 . Entonces, para todos $(X,Y)\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$,

$$U(Y) - U(X) = \int_{\tau=0}^{1} \left\langle D_{(1-\tau)X+\tau Y}U, Y - X \right\rangle d\tau.$$

Asumamos que el lift U es de clase \mathcal{C}^2 . Entonces, para todos $(X,Y)\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$,

$$U(Y) - U(X) = \int_{\tau=0}^{1} \left\langle D_{(1-\tau)X+\tau Y}U, Y - X \right\rangle d\tau.$$

Para todos $\tau \in [0,1]$, notamos $\mu_{\tau} = \text{Ley}\,((1-\tau)X + \tau Y)$. Entonces

$$u(\mu_1) - u(\mu_0) = \int_{\tau=0}^1 \langle \partial_{\mu_\tau} u \circ ((1-\tau)X + \tau Y), Y - X \rangle d\tau.$$

Asumamos que el lift U es de clase \mathcal{C}^2 . Entonces, para todos $(X,Y)\in L^2_{\mathbb{P}}(E;\Omega)$,

$$U(Y) - U(X) = \int_{\tau=0}^{1} \left\langle D_{(1-\tau)X+\tau Y}U, Y - X \right\rangle d\tau.$$

Para todos $au \in [0,1]$, notamos $\mu_{ au} = \operatorname{Ley}\left((1- au)X + au Y\right)$. Entonces

$$u(\mu_1) - u(\mu_0) = \int_{\tau=0}^{1} \langle \partial_{\mu_{\tau}} u \circ ((1-\tau)X + \tau Y), Y - X \rangle d\tau.$$

Remark 1 Aquí, $\tau\mapsto \mu_{\tau}$ depende de la ley conjunta de X y Y. Las trayectorias $\tau\mapsto \mu_{\tau}$ corresponden a los $\tau\mapsto ((1-\tau)\pi_x+\tau\pi_y)\,\#\eta$ para $\eta\in\Gamma(\mu,\nu)$: no solamente a lo largo de las geodésicas.

Continuará

Esta parte

- vínculos entre medidas y variables aleatorias
- definición del lift de Lions

Continuará

Esta parte

- vínculos entre medidas y variables aleatorias
- definición del lift de Lions

La definición con el lift es practica y muy utilizada. Sin embargo, se podría esperar una definición más natural, sin recurso a un espacio externo.

14 / 14

Continuará

Esta parte

- vínculos entre medidas y variables aleatorias
- definición del lift de Lions

La definición con el lift es practica y muy utilizada. Sin embargo, se podría esperar una definición más natural, sin recurso a un espacio externo.

La próxima parte

otra definición del gradiente de funciones suaves

Continuará

Esta parte

- vínculos entre medidas y variables aleatorias
- definición del lift de Lions

La definición con el lift es practica y muy utilizada. Sin embargo, se podría esperar una definición más natural, sin recurso a un espacio externo.

La próxima parte

- otra definición del gradiente de funciones suaves
- vínculos entre los dos

¡Gracias!

- [BL94] Nicolas Bouleau and Dominique Lépingle. Numerical Methods for Stochastic Processes. 1994.
- [BY19] Alain Bensoussan and Sheung Chi Phillip Yam. Control problem on space of random variables and master equation. ESAIM: Control, Optimisation and Calculus of Variations, 25:10, 2019.
- [Car13] Pierre Cardaliaguet. Notes on Mean Field Games. page 59, 2013.
- [CCD15] Jean-François Chassagneux, Dan Crisan, and François Delarue. A Probabilistic approach to classical solutions of the master equation for large population equilibria, April 2015.
- [CD18] René Carmona and François Delarue. Probabilistic Theory of Mean Field Games with Applications I, volume 83 of Probability Theory and Stochastic Modelling. Springer International Publishing, Cham, 2018.

- [CGK+22] Andrea Cosso, Fausto Gozzi, Idris Kharroubi, Huyên Pham, and Mauro Rosestolato. Master Bellman equation in the Wasserstein space: Uniqueness of viscosity solutions, February 2022.
- [Lio06] Pierre-Louis Lions. Jeux à champ moyen, 2006.
- [MZ22] Chenchen Mou and Jianfeng Zhang. Wellposedness of Second Order Master Equations for Mean Field Games with Nonsmooth Data, January 2022.
- [PW17] Huyên Pham and Xiaoli Wei. Dynamic programming for optimal control of stochastic McKean-Vlasov dynamics, January 2017.
- [PW18] Huyên Pham and Xiaoli Wei. Bellman equation and viscosity solutions for mean-field stochastic control problem. ESAIM: Control, Optimisation and Calculus of Variations, 24(1):437–461, January 2018.
- [Sal23] William Salkeld. Higher order Lions-Taylor expansions, March 2023.