TER M1 : NN and RKHS

Matthieu Denis 8 juin 2021

Table des matières	
--------------------	--

 $0.1 \quad \gamma = 1/2 \quad \dots \qquad \qquad 7$

Introduction : Réseau de neurone simple

Commencons par étudier un NN très simple : une fonction $\Phi: (\mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^{m \times m} \times \mathbb{R}^m) \times \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ combinaison d'applications linéaires, sans non linéarités intermédiaires :

$$\Phi((\beta,A,u),x) \coloneqq \frac{1}{m^\alpha}\beta^T \left(\frac{1}{m^\gamma}A\right) ux$$

On initialise $\theta^0 := (\beta^0, A^0, u^0)$ de manière standarde : $\forall i, j \in \{1, \dots, m\}, \ u_i^0, A_{ij}^0, \beta_i^0 \sim_{iid} N(0, 1)$ Nous montrerons quelques propriétés asymptotiques en la largeur des couches, et sur l'évolution des paramètres lors du premier pas de la descente de gradient.

Lois suivant la largeur des couches m

— Loi de $||u^0||_2^2$ pour m grand

Comme $||u^0||_2^2 = \sum_{i=1}^m (u_i^0)^2 \sim \chi^2(m)$ et $u_i^0 \sim \chi^2(1)$, en appliquant le TCL aux u_i^0 , on a :

$$\frac{||u^0||_2^2 - m}{\sqrt{2m}} \sim_{m \to \infty} N(0, 1)$$

C'est-à-dire que $||u^0||_2^2 \sim N(m,2m)$ pour m grand.

— Loi de $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x$ sachant u^{0}

 $(A^0u^0)_i = \sum_{j=1}^m A^0_{ij}u^0_j$. En sachant u^0 , comme A^0_i est un vecteur gaussien, $(A^0u^0)_i \sim N(0, ||u^0||_2^2)$. De même, part indépendance des A^0_{ij} , les $(A^0u^0)_i$ sont indépendants et $A^0u^0 \sim N(0_m, ||u^0||_2^2 Id_m)$. Ainsi, $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x - u^{0} \sim N(0_{m}, \left(\frac{x}{m^{\gamma}}\right)^{2}||u^{0}||_{2}^{2}Id_{m}).$

— Loi de $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x$

HISTOIRE DE MEME TRIBU ENGENDREE PAR U0 ET LE RESTE IMPLIQUE QUE CEST

LA MEME CHOSE DECONDITIONNEE Donc $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x \sim N(0_{m},\left(\frac{x}{m^{\gamma}}\right)^{2}||u^{0}||_{2}^{2}Id_{m}).$

— Loi de $||\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x||_{2}^{2}$ pour m grand

On a $\left(\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x\right)_{i}^{2} \sim \left(\frac{x}{m^{\gamma}}\right)^{2}||u^{0}||_{2}^{2} \cdot \chi^{2}(1)$, d'espérance $\mu \coloneqq \left(\frac{x}{m^{\gamma}}\right)^{2}||u^{0}||_{2}^{2}$ et de variance $\sigma^{2} \coloneqq 2\left(\left(\frac{x}{m^{\gamma}}\right)^{2}||u^{0}||_{2}^{2}\right)^{2}$. Donc en appliquant le TCL à ceux ci, on a :

$$\frac{||\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x||_{2}^{2}-m\mu}{\sigma\sqrt{m}}\sim_{m\to\infty}N(0,1)$$

C'est-à-dire que || $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^0\right)u^0x$ || $_2^2\sim N(m\mu,m\sigma^2)$ pour m grand.

— Loi de
$$\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^{0})^{T}x_{2}$$
 sachant x_{2} , avec $x_{2} = \left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x$
On a $\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^{0})^{T}x_{2}|x_{2} \sim N(0, \frac{1}{m^{2\alpha}}||x_{2}||_{2}^{2})$
— Loi de $\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^{0})^{T}x_{2}$
On a $\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^{0})^{T}x_{2} \sim N(0, \frac{1}{m^{2\alpha}}||x_{2}||_{2}^{2})$

Choix de α et γ

On regarde la variance de chaque composante de $\left(\frac{1}{m^{\gamma}}A^{0}\right)u^{0}x$ pour m grand : $Var=x^{2}m^{-2\gamma}m$ comme $||u^{0}||_{2}^{2}$ se comporte en m pour m grand. Or on ne veut pas qu'elle tende vers 0 ou l'infini lorsque m tend vers l'infini car Φ prendrait des valeurs de 0 ou l'infini, ce qui impose le choix $\gamma=1/2$

Quant au choix de α , on a accès à la variance de $\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^0)^Tx_2$, qui est une v.a gaussienne pour m grand. En prenant cette approximation, l'espérance de la variance de $\frac{1}{m^{\alpha}}(\beta^0)^Tx_2$ est $m^{-2\alpha}m\mu$ pour m grand, i.e $x^2m^{-2\alpha}m\cdot m^{-2\gamma}m=x^2m^{-2\alpha+1}$ en prenant $\gamma=1/2$. De la même manière que pour γ , on se retrouve avec le choix $\alpha=1/2$ pour que la variance de Φ n'explose pas ni ne tende vers 0.

Gradients

Trivialement,

$$\nabla_u \Phi = \frac{x}{m^{\alpha + \gamma}} \beta^T A \in \mathbb{R}^m$$
$$\nabla_\beta \Phi = \frac{x}{m^{\alpha + \gamma}} A u \in \mathbb{R}^m$$

$$\nabla_A \Phi = \frac{x}{m^{\alpha + \gamma}} \beta u^T \in \mathbb{R}^{m \times m}$$

Descente de gradient

On va étudier ici le premier pas de descente de gradient.

Posons une fonction de perte $F: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ t.q $F'(0) \neq 0$ et $\Delta F := F(\Phi(\theta^1, x)) - F(\Phi(\theta^0, x))$, avec $\theta^1 := \theta^0 - \eta \nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^0, x))$

Il semble honnête de prendre η dépendant de m, le produit scalaire final ayant plus de chance d'exploser en grande dimension. Prenons $\eta := m^a$, $a \in \mathbb{R}$

— Choix de η

On veut que ΔF ne diverge pas ni ne tende vers 0 lorsque m tend vers l'infini. Pour cela, on utilise l'approximation $\Delta F \simeq \langle \Delta \theta, \nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^0, x)) \rangle$. On a

$$\Delta F \simeq <-\eta \nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^{0},x)), \nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^{0},x))> =-\eta ||\nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^{0},x))||^{2}$$

$$\nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^{0}, x)) = \underbrace{F'(\Phi(\theta^{0}, x))}_{\text{constante en } m} \cdot \nabla_{\theta} \Phi(\theta^{0}, x)$$

Or
$$||\nabla_{\theta}\Phi(\theta^{0}, x)||^{2} = ||\nabla_{u}\Phi(\theta^{0}, x)||^{2} + ||\nabla_{A}\Phi(\theta^{0}, x)||^{2} + ||\nabla_{\beta}\Phi(\theta^{0}, x)||^{2}$$

En faisant les mêmes types de calculs que dans la partie précédente, et en utilisant la loi des grands nombres, on trouve que pour m grand :

$$||\nabla_u \Phi(\theta^0, x)||^2 = C^2 \cdot ||(\beta^0)^T A||^2 \simeq cste \cdot C^2 \cdot m||\beta^0||^2 \simeq cste \cdot C \cdot m^2 \quad \text{avec } C := \frac{x}{m^{\alpha + \gamma}}$$
$$||\nabla_\beta \Phi(\theta^0, x)||^2 = C^2 \cdot ||Au||^2 \simeq cste \cdot C^2 \cdot m||u^0||^2 \simeq cste \cdot C^2 \cdot m^2$$

Pour $||\nabla_A \Phi(\theta^0, x)||^2$, en considérant le gradient en A comme un vecteur de la matrice des dérivées partielles applatie, on a $||\beta^0(u^0)^T||^2 = \sum_{i,j=1}^m (\beta_i^0 u_j^0)^2$. On fait face à une gaussiène puissance 4: elle admet une espérance finie indépendante de m, donc en appliquant la LGN, on a :

$$||\nabla_A \Phi(\theta^0, x)||^2 = C^2 \cdot ||(\beta^0)^T A|| \simeq cste \cdot C^2 \cdot m^2$$

Ainsi, pour m grand :

$$\begin{split} \Delta F &\simeq -\eta ||\nabla_{\theta} F(\Phi(\theta^0, x))||^2 \\ &= -cste \cdot \eta ||\nabla_{\theta} \Phi(\theta^0, x)||^2 \\ &\simeq -cste \cdot C^2 \eta (m^2 + m^2 + m^2) \\ &= -cste \cdot m^{-2} m^a m^2 \quad \text{en prenant } \alpha = \gamma = 1/2 \\ &= -cste \cdot m^a \end{split}$$

Ce qui nous force le choix a = 0 pour que tout se passe bien.

A présent, regardons les comment les paramètres ont évolué après ce premier pas de descente de gradient, i.e les ordres de grandeur des Δ . On prend $\eta = \mathcal{O}(1)$, les résultats ci-dessus ne changent pas.

$$\Delta u = -\eta \nabla_u F(\Phi(\theta^0, x))$$

$$= -\eta F'(\Phi(\theta^0, x)) \cdot \nabla_u \Phi(\theta^0, x)$$

$$= -\eta C d(\beta^0)^T A^0 \text{ avec } d := F'(\Phi(\theta^0, x))$$

$$= -\eta x d m^{-1} (\beta^0)^T A^0$$

$$|(\Delta u)_{i}| = \eta |x d| m^{-1} \left| \sum_{j=1}^{m} A_{ji}^{0} \beta_{j}^{0} \right|$$

$$\leq \eta |x d| m^{-1} \sum_{j=1}^{m} |A_{ji}^{0} \beta_{j}^{0}|$$

$$\leq \eta |x d| m^{-1} \cdot m \sup_{j} |A_{ji}^{0} \beta_{j}^{0}|$$

$$\leq \eta |x d| \sup_{ij} |A_{ji}^{0} \beta_{j}^{0}|$$

Donc

$$||\Delta u|| = \left(\sum_{i=1}^{m} |(\Delta u)_i|^2\right)^{1/2}$$

$$\leq (m (\eta |x d| \sup_{ij} |A_{ji}^0 \beta_j^0|)^2)^{1/2}$$

$$= \eta |x d| \sup_{ij} |A_{ji}^0 \beta_j^0| \cdot m^{1/2}$$

$$= \mathcal{O}(m^{1/2})$$

De la même manière :

$$||\Delta\beta|| \le \eta |x d| \sup_{ij} |A_{ij}^0 u_j^0| \cdot m^{1/2}$$
$$= \mathcal{O}(m^{1/2})$$

$$|(\Delta A)_{ij}| = |-\eta x d m^{-1} (\beta^{0} (u^{0})^{T})_{ij}|$$

$$= \eta |x d| m^{-1} |\beta_{i}^{0} u_{j}^{0}|$$

$$\leq \eta |x d| m^{-1} \sup_{ij} |\beta_{i}^{0} u_{j}^{0}|$$

$$= \mathcal{O}(m^{-1})$$

Donc

$$||\Delta A||_F = \left(\sum_{i,j=1}^m |(\Delta A)_{ij}|^2\right)^{1/2}$$

$$\leq (m^2(\eta |x d| m^{-1} \sup_{ij} |\beta_i^0 u_j^0|)^2)^{1/2}$$

$$= \eta |x d| \sup_{ij} |\beta_i^0 u_j^0|$$

$$= \mathcal{O}(1)$$

On peut faire mieux pour $||\Delta u||$ et $||\Delta \beta||$, en utilisant leurs propriétés aléatoires :

$$||\Delta u|| = \eta \nabla_u F(\Phi(\theta^0, x))$$

= $\eta |x d| m^{-1} ||(\beta^0)^T A^0||$

Or $||(\beta^0)^TA^0||^2 \simeq ||\beta^0||m$ et $||\beta^0|| \simeq m$ pour m grand, donc $||(\beta^0)^TA^0|| \simeq m$ pour m grand.

D'où $||\Delta u|| = \mathcal{O}(1)$ pour m
 grand. Et par la même gymnastique, $||\Delta \beta|| = \mathcal{O}(1)$ pour m
 grand.

0.1
$$\gamma = 1/2$$

$$\nabla_u \Phi = \frac{x}{m^{\alpha + 1/2}} A^T \beta$$