

Exercice 1 :

1] \hat{F} n'est pas approprié ici car $E\hat{F}(t) = \int_{J^{-\infty,t}} q(u) du$
car les z_i sont selon q et pas selon f .

D'après le Cours: on a (notons $1_t = 1_{J^{-\infty,t}}$)

$$E \sup_t |\hat{F}(t) - F(t)| \leq E E' \left[\sup_t \left| \sum_i \left(1_t(z_i) - 1_t(z_i') \right) \right| \right] \\ = E E' E_t \left[\sup_t \left| \sum_i \eta_i \left(1_t(z_i) - 1_t(z_i') \right) \right| \right]$$

Mais $\eta_i 1_t(z_i)$ est ss \mathcal{G} de l'atome 1 donc, en notant $V = \{ (1_t(z) - 1_t(z_n)) : t \in \mathbb{R}^d \}$;

Mais comme $\max_{z_1, \dots, z_n} |V| \leq (n+1)^d$, on peut conclure.
Résultat du cours.

$$2] E F_w = E 1_{z \leq t} = \int_{\substack{z \leq t \\ f(z) > 0 \Rightarrow q(z) > 0}} f(z)/q(z) q(z) dz = \int_{J^{-\infty,t}} f = F(t).$$

$$\text{Var}(\hat{F}_w(t)) = n^{-1} \text{Var}(w 1_{z \leq t})$$

$$\leq n^{-1} E w^2 1_{z \leq t}$$

$$= n^{-1} \int \frac{f^2}{q} 1_{J^{-\infty,t}}$$

$$\leq n^{-1} c \int f 1 = n^{-1} c F(t)$$

$$3] R_A^w = \sum \eta_i w_i 1_{z_i \leq t}$$

est une somme de v.a. ss Gaussienne $\eta_i w_i 1_{z_i \leq t}$

de l'atome $w_i^2 1_{z_i \leq t}$.

Donc R_A^w est ss Gaussienne

de l'atome $\sum_{i=1}^n w_i^2 1_{z_i \leq t}$.

(q est ss Gaussienne de l'atome 1)

$$\leq c^2 \sum 1_{z_i \leq t} \\ = c^2 n$$

4] En suivant la preuve du Glivenko Cantelli de la question 1:

$$E \sup_t |\hat{F}_w(t) - F(t)| \leq \sqrt{2 n^{-1} c^2 \log((n+1)^d)}$$

Ainsi c grand implique une dégradation de la borne.

L'approche de Dudley fait apparaître dans les bornes

$$\sigma^2 = \sup_t E[w^2 1_{z \leq t}] \leq E[w^2] = \int \frac{f^2}{q} d\lambda \leq c$$

On a donc un facteur $E w^2 \leq c$ à la place de c^2
C'est donc préférable.