

Fonctions caractéristiques de la gaussienne et
de Cauchy

Garet-Kuntzmann, p. 248

Proposition: Soit $m \in \mathbb{R}$ et $\sigma^2 > 0$.

Alors la fonction caractéristique de la loi normale $\mathcal{N}(m, \sigma^2)$ est $t \mapsto e^{imt - \frac{\sigma^2}{2}t^2}$

On calcule d'abord Φ_x pour $X \sim \mathcal{N}(0, 1)$.

$$\text{On a : } \forall t \in \mathbb{R}, \quad \Phi_x(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} e^{itx} dx.$$

Méthode 1 : par les fonctions holomorphes

$$\text{Pour } z \in \mathbb{C}, \text{ posons } g(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} e^{zx} dx.$$

On a : • $\forall x \in \mathbb{R}, z \mapsto e^{-\frac{x^2}{2}} e^{zx}$ est holomorphe sur \mathbb{C}

$$\bullet \forall R > 0, \forall z \in D(0, R), |e^{-\frac{x^2}{2}} e^{zx}| = e^{-\frac{x^2}{2}} e^{|zx|} \leq e^{-\frac{x^2}{2}} e^{|R||z|} \in L^1(\mathbb{R})$$

Par thm d'holomorphie sous le signe intégrale, g est holomorphe sur \mathbb{C} .

De plus, pour $z \in \mathbb{R}$, on a :

$$g(z) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} (x^2 - 2zx) dx = \frac{z^2}{e^{\frac{z^2}{2}}} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} (x^2 - 2zx + z^2) dx = z^2 \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} (x-z)^2 dx = z^2$$

Or, $z \mapsto e^{\frac{z^2}{2}}$ est holomorphe sur \mathbb{C} et coïncident avec g sur \mathbb{R} .

Par le principe des zéros isolés, elles coïncident sur \mathbb{C} i.e. $\forall z \in \mathbb{C}, \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2}} e^{zx} dx = e^{\frac{z^2}{2}}$.

Pour $z = it$, on a $\Phi_x(it) = e^{-\frac{t^2}{2}}$.

Méthode 2 : par une équation différentielle

Calculons $\Phi'_x(t)$. Posons $f(t, x) = e^{-\frac{x^2}{2}} e^{itx}$. Alors $\Phi_x(t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t, x) dx$.

On a : • $\forall x \in \mathbb{R}, t \mapsto f(t, x)$ est dérivable sur \mathbb{R}

$$\bullet \forall t \in \mathbb{R}, \forall x \in \mathbb{R}, \left| \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) \right| = \left| e^{-\frac{x^2}{2}} \right| |ix e^{itx}| = |x| e^{-\frac{x^2}{2}} \in L^1(\mathbb{R})$$

Par thm de dérivation sous le signe intégrale, on a :

$$\Phi'_x(t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} ix e^{-\frac{x^2}{2}} e^{itx} dx \stackrel{\text{IPP}}{=} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \underbrace{\left[-i e^{-\frac{x^2}{2}} e^{itx} \right]_0^\infty}_{=0} + \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\mathbb{R}} i e^{-\frac{x^2}{2}} ix e^{itx} dx = -t \Phi'_x(t)$$

Ainsi, Φ'_x est solution de $\begin{cases} y' = -ty \\ y(0) = 1 \end{cases}$. Donc $\Phi'_x(t) = e^{-\frac{t^2}{2}}$, $\forall t \in \mathbb{R}$.

$$\Rightarrow \text{Poser } F(t) = e^{\frac{t^2}{2}} \Phi_x(t).$$

Alors $F'(t) = 0$ et $F(0) = 1$

Conclusion :

Si $Z \sim \mathcal{N}(m, \sigma^2)$, alors $Z = \tau X + m$ où $X \sim \mathcal{N}(0, 1)$.

$$\text{Ainsi, } \Phi_Z(t) = E[e^{it(\tau X + m)}] = e^{itm} \Phi_X(it) = e^{itm - \frac{\sigma^2}{2}t^2}.$$

Proposition: Soit $a \in \mathbb{R}$, $b > 0$.

La fonction caractéristique de la loi de Cauchy $C(a, b)$ est $t \mapsto e^{iat - b|t|}$

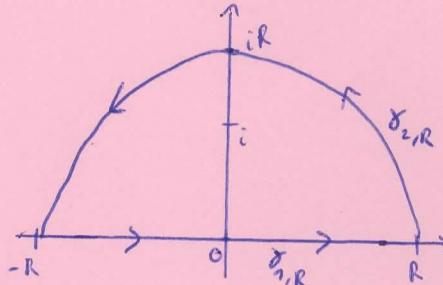
On calcule d'abord ϕ_X pour $X \sim C(0, 1)$.

On a: $\forall t \in \mathbb{R}$, $\phi_X(t) = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{\pi} \frac{1}{1+x^2} e^{itx} dx$.

Méthode 1: par intégration complexe

Soit $t > 0$ et $R > 1$. On considère la fonction $f(z) = \frac{e^{itz}}{z^2 + 1}$ sur $\mathbb{C} \setminus \{z \pm i\}$.

On considère le chemin $\gamma_R = \gamma_{1,R} \cup \gamma_{2,R}$.



Puisque i est le seul pôle de f à l'intérieur de γ_R , par le thm des résidus :

$$\frac{1}{2i\pi} \int_{\gamma_R} f(z) dz = \text{Res}(f, i)$$

On a: $\text{Res}(f, i) = \lim_{z \rightarrow i} (z-i)f(z) = \lim_{z \rightarrow i} \frac{e^{itz}}{z+i} = \frac{e^{-t}}{2i}$ d'où $\frac{1}{2\pi} \int_{\gamma_R} f(z) dz = \frac{-e^{-t}}{2}$.

Or, $\int_{\gamma_R} f(z) dz = \int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{2,R}} f(z) dz$.

Puisque $\left| \int_{\gamma_{2,R}} f(z) dz \right| \leq \text{Long}(\gamma_{2,R}) \times \sup_{z \in \gamma_{2,R}} |f(z)| \leq \frac{\pi R}{R^2 - 1} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$

$$|f(Re^{i\theta})| = \frac{|e^{itRe^{i\theta}}|}{|1+Re^{2i\theta}|} \leq \frac{e^{-tR\sin\theta}}{R^2 - 1} \xrightarrow[0 < \theta < \pi]{} 0$$

$$\text{car } |z^2 + 1| = |z^2 - (-1)| \geq |z^2| - |-1| = |z^2| - 1$$

D'où $e^{-t} = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{\pi} \frac{1}{1+t^2} e^{itx} dx = \phi_X(t)$, $\forall t > 0$.

Puisque X est symétrique et que $\phi_X(0) = 1$, on a $\phi_X(t) = \bar{e}^{-|t|}$, $\forall t \in \mathbb{R}$.

Méthode 2: par inversion de Fourier

Posons $f(x) = \bar{e}^{-|x|}$.

Alors $\hat{f}(t) = \int_{\mathbb{R}} \bar{e}^{-|x|} e^{-itx} dx = \int_{-\infty}^0 \bar{e}^{-x(1-it)} dx + \int_0^{+\infty} \bar{e}^{-x(1+it)} dx = \left[\frac{\bar{e}^{-x(1-it)}}{1-it} \right]_{-\infty}^0 + \left[\frac{\bar{e}^{-x(1+it)}}{1+it} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{1-it} + \frac{1}{1+it} = \frac{2}{1+t^2}$.

D'où $\hat{f} \in L^1(\mathbb{R})$ et par inversion de Fourier, pour presque tout $x \in \mathbb{R}$:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(t) e^{itx} dt \quad \text{i.e. } \bar{e}^{-|x|} = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{\pi} \frac{1}{1+t^2} e^{itx} dt = \phi_X(x)$$

Or, f et ϕ_X sont continues sur \mathbb{R} donc il y a égalité partout i.e. $\phi_X(x) = \bar{e}^{-|x|}$, $\forall x \in \mathbb{R}$.

Conclusion:

Si $Z \sim C(a, b)$, alors $Z = bX + a$ où $X \sim C(0, 1)$.

Ainsi, $\phi_Z(t) = E[e^{it(bX+a)}] = e^{iat} \phi_X(bt) = e^{iat - b|bt|}$.