

Série 1.

Loi des grands nombres. Théorème de la limite centrale.

Exercice 1.1

Soit A et B deux variables numériques aléatoires avec moyenne et variance finies.

Montrer que :

(a) $\langle A + B \rangle = \langle A \rangle + \langle B \rangle$, pour A et B indépendantes ou non;

(b) Si A et B sont indépendantes, alors $\langle AB \rangle = \langle A \rangle \langle B \rangle$;

(c) Si A et B sont indépendantes, alors $\sigma_{A+B}^2 = \sigma_A^2 + \sigma_B^2$ (où σ_A , σ_B et σ_{A+B} sont les écarts types pour respectivement A , B et $A + B$).

(d) Proposer deux exemples de paires de variables A et B corrélées avec $\sigma_{A+B}^2 > \sigma_A^2 + \sigma_B^2$ et $\sigma_{A+B}^2 < \sigma_A^2 + \sigma_B^2$

Exercice 1.2

On considère N particules ponctuelles, indiscernables et indépendantes équidistribuées dans une enceinte de volume $V \subset \mathbf{R}^3$. On considère une région $\Lambda \subset V$ et on s'intéresse à la densité ρ_Λ de particules dans Λ et ses fluctuations.

(a) Moyenne et écart type de ρ_Λ .

Les calculs de la moyenne $\langle \rho_\Lambda \rangle$ et de l'écart type σ_{ρ_Λ} peuvent être effectués de deux manières différentes : soit on les calcule pour une particule et on multiplie par N en utilisant les propriétés démontrés dans l'Exercice 1.1, soit on utilise directement les probabilités de trouver un nombre de particules donné dans Λ .

En suivant la deuxième méthode, montrer que la probabilité de trouver K particules dans Λ est donnée par

$$P_{\Lambda,V,N}(K) = p^K q^{N-K} \frac{N!}{(N-K)!K!}, \quad (1)$$

où $p = |\Lambda|/|V|$ est la probabilité de présence d'une particule donnée dans Λ et $q = 1 - p$.

En utilisant cette expression, montrer que le nombre moyen de particules dans Λ est donné par

$$\langle K \rangle = \sum_{K=0}^N K \cdot P_{\Lambda,V,N}(K) = Np = \rho|\Lambda| \quad (2)$$

et donc $\langle \rho_\Lambda \rangle = \rho$.

Montrer que les fluctuations de K sont données par

$$\sigma_K^2 = \langle (K - \langle K \rangle)^2 \rangle = Npq. \quad (3)$$

Finalement, montrer que les fluctuations de la densité ρ_Λ rapportées à la densité moyenne ρ sont

$$\frac{\sigma_{\rho_\Lambda}}{\rho} = \frac{\sigma_K}{\langle K \rangle} = \frac{1}{\sqrt{N}} \sqrt{\frac{q}{p}} = \sqrt{\frac{q}{\langle K \rangle}}. \quad (4)$$

Comme application physique, considérer un gaz parfait de $N \sim 6 \cdot 10^{23}$ particules dans un volume $|V| = 1 \text{ dm}^3$. Pour un sous-volume $|\Lambda| = 1 \text{ cm}^3$, établir le résultat:

$$\frac{\sigma_{\rho\Lambda}}{\rho} \sim 10^{-10}. \quad (5)$$

(b) Loi de Poisson.

On s'intéresse au comportement de la loi de probabilité (1) dans la limite thermodynamique, c'est-à-dire lorsque $N \rightarrow \infty$ et $|V| \rightarrow \infty$ avec $\rho = \text{const}$.

Prenant la limite avec $|\Lambda|$ fixé, montrer qu'on obtient la loi de Poisson:

$$\lim_{\substack{N \rightarrow \infty, |V| \rightarrow \infty \\ \rho = \text{const}}} P_{\Lambda, V, N}(K) = P_{\lambda}(K) \equiv e^{-\lambda} \frac{\lambda^K}{K!}, \quad (6)$$

où $\lambda = \rho|\Lambda|$.

Calculer la moyenne et l'écart quadratique moyen pour la distribution de Poisson:

$$\langle K \rangle = \sum_K K P_{\lambda}(K) = \lambda, \quad (7)$$

$$\sigma_K^2 = \langle (K - \langle K \rangle)^2 \rangle = \lambda. \quad (8)$$

En utilisant la formule de Stirling: $N! \sim \sqrt{2\pi N} N^N e^{-N}$ (démontré dans l'exercice suivant), montrer que la loi de Poisson s'approche de la loi normale quand $\lambda \rightarrow \infty$:

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \sqrt{\lambda} P_{\lambda}(\lambda + x\sqrt{\lambda}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2}}. \quad (9)$$

Exercice 1.3 Théorème du col de Laplace. Formule de Stirling.

Soit $f(y)$, $a \leq y \leq b$, telle que $f(y)$ possède un minimum unique en $y = u$, $a < u < b$. Alors,

$$\begin{aligned} I(N) &:= \int_a^b dy e^{-Nf(y)} \\ &\sim e^{-Nf(u)} \int_a^b dy e^{-N\frac{(y-u)^2}{2} f''(u)} \\ &\sim e^{-Nf(u)} \sqrt{\frac{2\pi}{Nf''(u)}}, \quad N \rightarrow \infty \end{aligned} \quad (10)$$

(a) Montrer que la formule s'obtient en développant $f(y)$ jusqu'à l'ordre quadratique autour de son minimum dans l'intégrand.

(b) En utilisant ce théorème et la représentation $N! = \int_0^{\infty} dt t^N e^{-t}$, démontrer la formule de Stirling:

$$N! \sim \sqrt{2\pi N} N^N e^{-N} \quad (11)$$

Exercice 1.4 Théorème de la limite centrale.

(a) Fonction caractéristique d'une variable aléatoire.

Pour une distribution de probabilité $P(x)$ d'une variable réelle aléatoire x , on définit la fonction caractéristique $f(\alpha)$ comme la transformée de Fourier de $P(x)$:

$$f(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} P(x) e^{i\alpha x} dx. \quad (12)$$

Avec cette définition, $f(0) = 1$, $f'(0) = i\langle x \rangle$, et $f''(0) = -\langle x^2 \rangle$.

Montrer que la fonction caractéristique de la somme de deux variables aléatoires indépendantes est donnée par le produit de leur deux fonctions caractéristiques.

(b) Théorème de la limite centrale.

Soit X_1, X_2, \dots un ensemble de variables aléatoires suivant la même statistique $P(X)$ et indépendantes. Supposons que l'espérance μ et l'écart type σ de $P(X)$ soient *finis*.

Considérons la somme de n variables $S_n = X_1 + \dots + X_n$. On sait déjà (Exercice 1.1) que l'espérance de S_n est $n\mu$ et que son écart type vaut $\sigma\sqrt{n}$.

Le *théorème de la limite centrale* affirme que la distribution de probabilité $P_n(S)$ pour S_n tend vers la loi normale quand n tend vers l'infini:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma\sqrt{n} P_n(n\mu + x\sigma\sqrt{n}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2}} \quad (13)$$

Ce théorème peut facilement être obtenu en utilisant les fonctions caractéristiques. Soit $f(\alpha)$ la fonction caractéristique de $P(X)$, celle de $P_n(S)$ est donnée par $[f(\alpha)]^n$ [voir la partie (b)]. Exprimer

$$P_n(S) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\alpha}{2\pi} e^{n \ln f(\alpha) - i\alpha S} \quad (14)$$

et utiliser la méthode du col de Laplace (Exercice 1.2) pour prouver le théorème.