

# Mathematische Modellierung

## SS19, Übungsblatt 11

*Ausarbeitung bis 1. Juli 2020*

- Seien  $n$  Teilchen in einem Behälter gegeben, wobei ein Teilchen nur eine der möglichen Energien  $E_k > E_{k-1} > \dots > E_1 \geq 0$  annehmen kann. Die Anzahl der Teilchen mit Energie  $E_i$  ist  $m_i$ , und die gesamte Energie ist  $E$ , d.h. es gibt die Einschränkungen,

$$\mathbf{1}^\top \mathbf{m} = n, \quad \mathbf{m}^\top \mathbf{E} = E$$

wobei  $\mathbf{1} = \{1, \dots, 1\}$ ,  $\mathbf{m} = \{m_1, \dots, m_k\}$  und  $\mathbf{E} = \{E_1, \dots, E_k\}$ . Sei  $\hat{E} = E/n$  die durchschnittliche Energie mit

$$E_1 < \hat{E} < \mathbf{1}^\top \mathbf{E}/k.$$

Innerhalb dieser Einschränkungen seien alle energetischen Zuteilungen von Teilchen 1 bis  $n$  gleich wahrscheinlich. Sei  $\mathbf{X} = \{X_i\}_{i=1}^k$  ein Zufallsvektor, wobei  $X_i = 1$  gilt wenn ein zufälliges Teilchen Energie  $E_i$  hat und sonst gilt  $X_i = 0$ . Angenommen sind  $\{\mathbf{X}_j\}_{j=1}^n$  alle gleich verteilt wie  $\mathbf{X}$ , und für  $\hat{E}$  fixiert und  $E, n$  ausreichend groß sind sie unabhängig. Der Zufallsvektor  $\mathbf{Y}^{(n)} = \mathbf{X}_1 + \dots + \mathbf{X}_n$  ist verteilt wie

$$P(\mathbf{Y}^{(n)} = \mathbf{m}) = \begin{cases} \frac{1}{N} \binom{n!}{\mathbf{m}!} & \mathbf{1}^\top \mathbf{m} = n \\ 0, & \mathbf{m}^\top \mathbf{E} = E, \\ & \text{sonst,} \end{cases} \quad N = \sum_{\mathbf{1}^\top \mathbf{m} = n, \mathbf{m}^\top \mathbf{E} = E} \binom{n!}{\mathbf{m}!}.$$

- Schreiben Sie einen Matlab Code, um die folgende Tabelle mit  $\mathbf{E} = \{(i-1)\Delta E\}_{i=1}^k$ ,  $\Delta E = \frac{n}{k-1}$  und  $E = n$  zu erstellen,

Makrozustände	$\mathbf{E} = \{E_j\}_{j=1}^k$	# Mikrozustände
$\{M = i\}_{i=1}^N:$	$\{\mathbf{m}_i\}_{i=1}^N = \{m_{i,j}\}_{i=1, j=1}^N$	$\{K_i\}_{i=1}^N, K_i = \binom{n!}{m_i!}$
Erwartungen:	$\bar{\mathbf{m}} = \sum_{i=1}^N \mathbf{m}_i K_i / N$	$N$

wie z.B. für  $n, k = 5$ ,

Makrozustände	$E_1$	$E_2$	$E_3$	$E_4$	$E_5$	# Mikrozustände
$M = 1:$	1	4	0	0	0	5
2:	4	0	0	0	1	5
3:	3	0	2	0	0	10
4:	3	1	0	1	0	20
$M = 5:$	2	2	1	0	0	30
Erwartungen:	2.50	1.43	0.71	0.29	0.07	Gesamt: 70

- Mit diesem Code stellen Sie die Erwartungsverteilung, die wahrscheinlichste Verteilung und die Boltzmann Verteilung grafisch dar, um ihre Ähnlichkeit für großes  $n$  zu zeigen.
- Verwenden Sie den Code, um die Unabhängigkeitsbedingungen  $P(X_{i,j} = \alpha \ \& \ X_{i',j'} = \omega) = P(X_{i,j} = \alpha) \cdot P(X_{i',j'} = \omega)$ ,  $\alpha, \omega \in \{0, 1\}$ , zu kontrollieren.

Gelöst vom Herrn Morina.

2. Brownsche Bewegung wird simuliert. Ein gegebenes Teilchen kann sich in einem dünnen Rohr innerhalb eines Zeitintervalls der Länge  $\Delta t$  nach links oder nach rechts bewegen oder stehenbleiben. Für einen solchen Schritt sei  $\delta$  eine Zufallsvariable mit

$$P(\delta = -1) = \alpha, \quad P(\delta = 0) = 1 - 2\alpha, \quad P(\delta = +1) = \alpha,$$

wobei  $\alpha \in (0, \frac{1}{2}]$ . Seien  $\{X_1(t; \Delta t), X_2(t; \Delta t), \dots\}$  unabhängige und gleich verteilte Zufallsvariablen, wobei  $X_i(t; \Delta t)$  die Position eines  $i$ ten Brownschen Teilchens zur Zeit  $t$  darstellt. Seien  $\{\delta_{i,k}\}$  unabhängig und gleich verteilt wie  $\delta$ . Beim  $k$ ten Schritt des  $i$ ten Teilchens gilt

$$X_i(k \cdot \Delta t; \Delta t) = X_i((k-1) \cdot \Delta t; \Delta t) + \sqrt{D\Delta t/\alpha} \cdot \delta_{i,k}, \quad i, k \in \mathbb{N}, \quad X_i(0; \Delta t) = 0.$$

- (a) Schätzen Sie die Wahrscheinlichkeitsdichte für die Position eines dieser Teilchen ab.
- (b) Führen Sie eine Monte-Carlo Simulation von solchen Teilchen durch, und vergleichen Sie die sich ergebende Teilchenverteilung mit der Dichte aus Teil (a).

Gelöst vom Herrn Pichlbauer.

3. Sei  $\rho(x, t)$  die Wahrscheinlichkeitsdichte, dass ein Teilchen in Brownscher Bewegung sich an der Stelle  $x$  in einem dünnen Rohr zur Zeit  $t$  befindet. Angenommen für ein  $D > 0$  erfüllt diese Dichte die Diffusionsgleichung mit  $\Omega = (-1, +1)$  und  $T > 0$ ,

$$\begin{cases} \rho_t(x, t) = D\rho_{xx}(x, t), & (x, t) \in \Omega \times (0, T) \\ \rho_x(x, t) = 0, & (x, t) \in \partial\Omega \times [0, T] \\ \rho(x, 0) = \rho_0(x), & (x, t) \in \Omega \times \{0\} \end{cases} \quad \int_{\Omega} \rho(x, t) dx = 1$$

wobei  $\rho_0$  die anfängliche Dichte darstellt.

- (a) Schreiben Sie einen Matlab Code, um die Dichte  $\rho(x, t)$  für  $\rho_0(x) = (1 + \cos(\pi x))/2$  numerisch zu berechnen. Vergleichen Sie die numerische Lösung mit der exakten Lösung

$$\rho(x, t) = (1 + e^{-D\pi^2 t} \cos(\pi x))/2.$$

- (b) Verwenden Sie Ihren Code, um die numerische Lösung für

$$\rho_0(x) = \begin{cases} 1/(2\epsilon), & x \in [-\epsilon, +\epsilon] \\ 0, & \text{sonst} \end{cases} \quad \epsilon \in (0, 1)$$

zu berechnen. Vergleichen Sie die numerische Lösung mit der Funktion

$$\rho^\epsilon(x, t) = \frac{1}{4\epsilon} \left[ \operatorname{erf} \left( \frac{x + \epsilon}{\sqrt{4Dt}} \right) - \operatorname{erf} \left( \frac{x - \epsilon}{\sqrt{4Dt}} \right) \right].$$

Bestimmen Sie, ob  $\rho^\epsilon$  eine exakte Lösung ist.

Gelöst von Frau Trampitsch.

4. Sei  $\psi(x, t)$  die komplexe Wellenfunktion, wobei  $|\psi|^2 = \rho(x, t)$  die Wahrscheinlichkeitsdichte darstellt, dass ein Teilchen mit Masse  $m$  unterwegs in einer räumlichen Dimension sich an der Stelle  $x$  zur Zeit  $t$  befindet. Angenommen erfüllt die Wellenfunktion die Schrödinger Gleichung mit  $\Omega = (-1, +1)$  und  $T > 0$ ,

$$\begin{cases} \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial t} = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}, & (x, t) \in \Omega \times (0, T) \\ \psi(x, t) = 0, & (x, t) \in \partial\Omega \times [0, T] \\ \psi(x, 0) = \psi_0(x), & (x, t) \in \Omega \times \{0\} \end{cases} \quad \int_{\Omega} |\psi(x, t)|^2 dx = 1$$

wobei  $|\psi_0|^2$  die anfängliche Dichte darstellt.

(a) Schreiben Sie einen Matlab Code, um die Wellenfunktion  $\psi(x, t)$  für Anfangswerte

$$\psi_0(x) = \omega\tilde{\psi}_0(x), \quad 1/\omega^2 = \int_{\Omega} |\tilde{\psi}(x)|^2 dx$$

$$\tilde{\psi}_0(x) = \exp\left(-\frac{\pi^2\sigma^2}{\lambda^2} - \frac{(x - i\pi\sigma^2/\lambda)^2}{\sigma^2} + \frac{2\pi ix}{\lambda}\right) - \exp\left(-\frac{1}{\sigma^2}\right), \quad \sigma \in \mathbb{R}_+, 1/\lambda \in \mathbb{N}$$

numerisch zu berechnen. Vergleichen Sie die numerische Lösung mit der Funktion

$$\phi(x, t) = \sqrt{\frac{\sigma\sqrt{2/\pi}}{\sigma^2 + 2it\hbar/m}} \exp\left(\frac{2\pi i}{\lambda} \left(x - \frac{\pi t\hbar}{\lambda m}\right) - \frac{\pi^2\sigma^2}{\lambda^2} - \frac{(x - 2\pi t\hbar/(\lambda m) - i\pi\sigma^2/\lambda)^2}{\sigma^2 + 2it\hbar/m}\right).$$

Bestimmen Sie, ob  $\phi(x, t)$  eine exakte Lösung ist.

(b) Zeigen Sie, mit  $\lambda = 4\pi\hbar/(mv)$  gilt

$$\rho(x, t) = |\phi(x, t)|^2 = \frac{\sigma\sqrt{2/\pi}}{\sqrt{\sigma^4 + 4\hbar^2t^2/m^2}} \exp\left(-\frac{2\sigma^2(x - vt)^2}{\sigma^4 + 4\hbar^2t^2/m^2}\right).$$

Zeigen Sie weiters, mit  $\hbar/m \rightarrow 0$  und  $\lambda \rightarrow 0$ , während  $v = 4\pi\hbar/(m\lambda)$  konstant bleibt, ergibt sich

$$\rho(x, t) = \sqrt{\frac{2}{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x - vt)^2}{\sigma^2/2}\right)$$

die einer reisenden Welle mit Geschwindigkeit  $v$  entspricht.

Gelöst vom Herrn Pichlbauer.