



## Übungen zu ‘Brownsche Bewegung und Statistische Physik’

### Übungsblatt 3: Die Langevin Gleichung

Die Brownsche Molekularbewegung war zu Beginn des 20. Jahrhunderts noch immer ein Rätsel. Albert Einstein lieferte 1905 eine Erklärung und gleichzeitig eine Bestätigung der Atom-Theorie, indem er aufzeigte, dass suspendierte Teilchen, getrieben von den Kollisionen mit den Atomen der Flüssigkeit, genau solche *Brownsche* Bewegung ausführen müssen. Er stellte dabei folgende Formel für das *arithmetische Mittel der Quadrate der Verrückung* im Limes  $t \rightarrow \infty$  auf:

$$\langle x^2 \rangle = 2Dt, \quad \text{wobei } D \text{ der Diffusionskoeffizient ist.}$$

Langevin präsentierte drei Jahre später eine intuitiv einleuchtende Bewegungsgleichung. Darin kamen zwei Kräfte vor: Zunächst eine Reibungskraft, proportional zur Geschwindigkeit und dem Vorfaktor  $-6\pi\eta\sigma$ . Dabei ist  $\eta$  die Viskosität der Flüssigkeit und  $\sigma$  der Durchmesser des (näherungsweise) kugelförmigen Teilchens. Die zweite Kraft ist eine stochastische Größe  $f_s$ , die die atomaren Kollisionen darstellt.

1. Stellen Sie die Langevin-Gleichung auf und zeigen Sie, dass sie in folgenden Ausdruck umgeformt werden kann:

$$\frac{1}{2}m \frac{d^2}{dt^2} (x^2) - mv^2 = -3\pi\eta\sigma \frac{d}{dt} (x^2) + x f_s.$$

Hier sind  $m$  die Masse und  $v$  die Geschwindigkeit des Teilchens. Vergewenwärtigen Sie sich, welche Rolle die stochastische Kraft spielt. Was für Aussagen lassen sich über  $x(t)$  treffen? Was für Lösungen kann man erwarten?

Erläutern Sie, was für Werte  $\langle f_s \rangle$  und  $\langle f_s(t)f_s(0) \rangle$  annehmen.

2. Indem Sie mitteln,  $\langle x f_s \rangle = 0$  annehmen und das Gleichverteilungsgesetz nutzen, zeigen Sie, dass

$$\frac{1}{2}m \frac{d^2}{dt^2} \langle x^2 \rangle + 3\pi\eta\sigma \frac{d}{dt} \langle x^2 \rangle = k_B T.$$

Finden sie die allgemeine Lösung:

$$\frac{d}{dt} \langle x^2 \rangle = \frac{k_B T}{3\pi\eta\sigma} + C \exp\left(\frac{-6\pi\eta\sigma}{m} t\right).$$

Wann ist die Exponentialfunktion wichtig? Wann nicht? Im letzteren Fall stellen sie eine Gleichung für das mittlere Verschiebungsquadrat auf und kombinieren sie diese mit Einsteins Ergebnis, um die Einsteinrelation

$$D = \frac{k_B T}{6\pi\eta\sigma}$$

zu erhalten. Sie ist ein Beispiel für das Fluktuations-Dissipations Theorem, das die Diffusion mit der Viskosität verbindet. Nutzen Sie das Ergebnis, um mit Hilfe der Gaskonstante  $R = 8,314 JK^{-1}$  die Avogadrosche Zahl zu bestimmen.

3. Fassen Sie in Worte, was die Annahme  $\langle x f_s \rangle = 0$  bedeutet. Wann oder unter welchen Umständen ist diese Vereinfachung zulässig? Berechnen Sie  $\langle v f_s \rangle = 0$ .
4. Wiederholen Sie die Rechnung nun für die dreidimensionale Langevin-Gleichung. Beginnen Sie mit der Bewegungsgleichung und beachten Sie, dass auch die stochastische Kraft dreidimensional ist. Nehmen sie wiederum an, dass sowohl  $\langle \mathbf{f}_s \rangle = 0$  als auch  $\langle \mathbf{r} \cdot \mathbf{f}_s \rangle = 0$ . Finden Sie mit der Randbedingung  $\mathbf{r}(0) = 0$  folgenden Ausdruck für das mittlere Verschiebungsquadrat:

$$\langle r^2 \rangle = \frac{k_B T}{\pi \eta \sigma} \left[ t - \frac{m}{6\pi \eta \sigma} \left( 1 - \exp \left( -\frac{6\pi \eta \sigma}{m} t \right) \right) \right].$$

Definieren Sie die Zeitskala  $\tau = \frac{m}{6\pi \eta \sigma}$  und betrachten Sie die Ergebnisse für  $t \ll \tau$  sowie  $t \gg \tau$ .