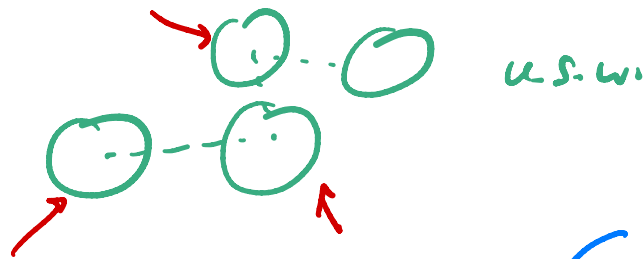



Die Langevin Gleichung

betrachten ein einzelnes Teilchen



$$\frac{dv}{dt} = -\frac{\gamma}{m} v + \frac{1}{m} \zeta(t)$$

Langevin-gl.

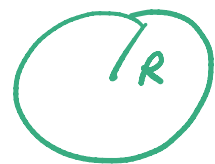
$$\langle \zeta \rangle = 0$$

(stochastische DGl.)

$$\langle \zeta(t) \zeta(t') \rangle = g \delta(t-t')$$

weißes Rauschen

Reibungskoeff. $\gamma = 6\pi\eta R$



η Viskosität

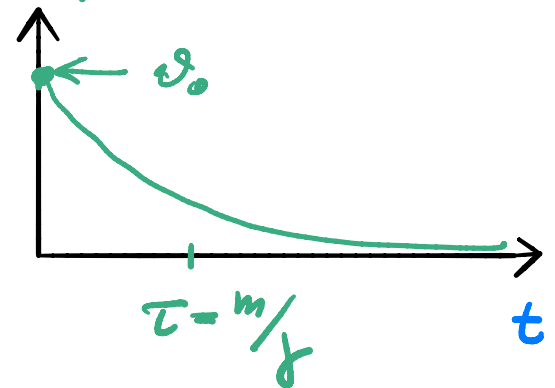
zufällige
Kräfte durch
W.W. mit
Flüssigkeitsteilchen

explizite Lösung der Langevin-Gleichung

$$v(t) = v_0 e^{-\gamma t/m} + \frac{1}{m} \int_0^t ds e^{-\gamma(t-s)/m} \underbrace{\zeta(s)}$$

Bestimmung der mittleren Geschwindigkeit:

$$\langle v(t) \rangle = v_0 e^{-\gamma t/m}$$



$$X_{\text{typ}}(t) \sim \langle X^2(t) \rangle^{1/2} \sim t^{1/2} \quad \text{Diffusion}$$

$$v_{\text{typ}}(t) \sim \frac{X_{\text{typ}}(t)}{t} \sim t^{-1/2}$$

Geschwindigkeitskorrelationen:

$$\begin{aligned} \langle v(t) v(t') \rangle &= v_0^2 e^{-\gamma(t+t')/m} \\ &+ \frac{1}{m^2} \int_0^t ds \int_0^{t'} ds' e^{-\gamma(t-s)/m} e^{-(t'-s')/m} \\ &\times \underbrace{\langle \zeta(s) \zeta(s') \rangle}_{g \delta(s-s')} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& g \int_0^\infty ds \int_0^\infty ds' \Theta(t-s) \Theta(t'-s') e^{-\gamma(t-s)/m} e^{-\gamma(t'-s')/m} \delta(s-s') \\
&= g \int_0^\infty ds \Theta(t-s) \Theta(t'-s) e^{-\gamma(t+t'-2s)/m} \\
&= g \int_0^{\min(t,t')} ds e^{-\gamma(t+t'-2s)/m} \\
&= g e^{-\gamma(t+t')/m} \frac{m}{2\gamma} \left(e^{2\gamma/m t'} - 1 \right) \quad t > t' \\
&= \frac{gm}{2\gamma} e^{-\gamma(t+t')/m} - \frac{gm}{2\gamma} e^{-\gamma(t+t')/m}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\langle v(t) v(t') \rangle_{\frac{1}{3}} &= \left(v_0^2 - \frac{g}{2m\gamma} \right) e^{-\gamma(t+t')/m} \\
&\quad + \frac{g}{2m\gamma} e^{-\gamma(t-t')/m}
\end{aligned}$$

dies ist die Geschwindigkeitskorrelationsfunktion
eines einzelnen Teilchens!

Es ist noch durch den Anfangswert v_0

der Geschwindigkeit dieses Teilchens charakterisiert.



$$\langle v_0^2 \rangle_T = \frac{k_B T}{m}$$

Equipartitionstheorem

Mittelung über viele Teilchen:

$$\begin{aligned} \langle \langle v(t) v(t') \rangle \rangle_{\frac{g}{2m\gamma}} &= \left(\langle v_0^2 \rangle_T \frac{g}{2m\gamma} \right) e^{-\gamma(t+t')/m} \\ &+ \frac{g}{2m\gamma} e^{-\gamma(t-t')/m} \end{aligned}$$

Damit das System im Gleichgewicht
nur von der relativen Zeit abhängt,
muß gelten, dass

$$\frac{g}{2m\gamma} = \langle v_0^2 \rangle_T$$

$\Rightarrow$

$$g = 2\gamma k_B T$$

Es gibt einen Zusammenhang zwischen der Stärke des Rauschens (g) und der Dissipation (γ).

Fluctuations - Dissipation - Theorem

- handelt es sich für wirklich um Diffusion?
- Wenn ja, wie kann man den Diffusionskoeffizienten bestimmen?

$$v(t) = v_0 e^{-\gamma t/m} + \frac{1}{m} \int_0^t ds e^{-\gamma(t-s)/m} \underbrace{\zeta(s)}$$

$$\dot{x}(t) = v(t) \rightarrow x(t) = x_0 + \int_0^t v(t') dt'$$

$$\Rightarrow x(t) = x_0 + \frac{m v_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t/m}) + \frac{1}{\gamma} \int_0^t ds (1 - e^{-\gamma(t-s)/m}) \underbrace{\zeta(s)}$$

$$\begin{aligned} \langle (x(t) - x_0)^2 \rangle &= \frac{m^2}{\gamma^2} \left(v_0^2 - \frac{g}{2m\gamma} \right) (1 - e^{-\gamma t/m})^2 \\ &\quad + \frac{g}{\gamma^2} \left(t - \frac{m}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t/m}) \right) \end{aligned}$$

Nach der Mittelung über unterschiedliche Teilchen mit $\langle v_0^2 \rangle_i = \frac{k_B T}{m}$ folgt:

$$\langle (x(t) - x_0)^2 \rangle = \frac{2k_B T}{\gamma} \left(t - \frac{m}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t/m}) \right)$$

$$t \gg m/\gamma = \tau$$

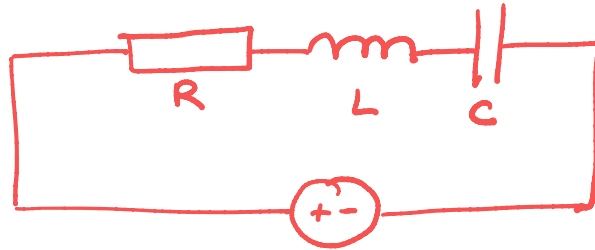
$$\approx 2D t$$

$$\boxed{D = \frac{k_B T}{\gamma}}$$

Diffusionsverhalten

Rauschen in elektrischen Schaltkreisen

LRC



$$\langle V_{\text{ext}} \rangle = 0$$

$$\begin{array}{ccccccc} V_R + V_L + V_C & = & V_{\text{ext}} & = & \zeta(t) \\ \uparrow & \uparrow & \uparrow & & \\ RI & L\dot{I} & \frac{Q}{C} & & \end{array} \quad \underline{\dot{Q} = I}$$

$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + R \frac{dQ}{dt} + \frac{1}{C} Q = \zeta(t)$$

→ $Q(t)$ abhängig von $\zeta(t)$

→ $I(t)$ I_0, Q_0

Energie

$$E = \frac{1}{2C} Q^2 + \frac{L}{2} I^2$$

Horndesches Mittelw (Equipartitionstheorem)

$$\langle Q_0^2 \rangle_T = C k_B T$$

$$\langle I_0^2 \rangle_T = \frac{1}{L} k_B T$$

$$I(t) \rightarrow \langle I(t) I(t') \rangle = f(t-t', t+t')$$

$$g = 4 R k_B T$$

garantiert, dass $\langle I(t) I(t') \rangle = f(t-t')$

$\Rightarrow$ Fluktuation-Dissipation-Theorem !!