

# **Versuch 353 "Das Relaxationsverhalten eines RC-Kreises"**

Robert Konradi  
robert.konradi@tu-dortmund.de

Lauritz Klünder  
lauritz.kluender@tu-dortmund.de

Durchführung: 24.11.2017, Abgabe: 01.12.2017

TU Dortmund – Fakultät Physik

# Inhaltsverzeichnis

## 1 Theorie

3

# 1 Theorie

In diesem Versuch soll Relaxationserscheinungen anhand eines RC-Kreises untersucht werden.

Relaxationserscheinungen werden beobachtet wenn ein System nicht-oszillatorisch in seinen Ausgangszustand zurückkehrt, in dem Fall des RC-Kreises exponentiell.

Ein RC-Kreis besteht aus einem Widerstand und einem Kondensator, die in Reihe geschaltet sind. Wenn eine Spannungsquelle an diese Schaltung angeschlossen wird, lädt sich der Kondensator auf. Für diesen Fall lässt sich eine Differentialgleichung herleiten.

$$\frac{dQ}{dt} = -\frac{1}{RC} Q(t) \quad (1)$$

Mit den Anfangsbedingungen  $Q(0) = 0$  und  $Q(\infty) = CU_0$  ergibt sich für den Aufladevorgang:

$$Q(t) = CU_0 \left( 1 - \exp\left(\frac{-t}{RC}\right) \right) \quad (2)$$

Wenn die Spannungsquelle nach der Aufladung wieder entfernt, entlädt sich der Kondensator wieder. Es ergibt sich für die Differentialgleichung die selbe wie beim Aufladevorgang, nun sind allerdings die Anfangsbedingungen anders  $Q(\infty) = 0$ . Daraus ergibt sich dann die Gleichung:

$$Q(t) = Q(0) \exp\left(\frac{-t}{RC}\right) \quad (3)$$

Die Zeitkonstante des Systems ist  $RC$ , denn sie beschreibt die Geschwindigkeit, mit der sich das System seinen Endzustand annähert. Dabei ist  $R$  der Widerstand des Widerstandes und  $C$  die Kapazität des Kondensators.

Für den Fall, dass die Spannungsquelle eine Sinusspannung mit der Frequenz  $\omega$  ist, ergibt sich eine Phasenverschiebung  $\phi(\omega)$  zwischen der Kondensatorspannung und der Spannungsquelle. Diese Phasenverschiebung wird größer, je größer  $\omega$  wird.

Um eine Gleichung für die Phasenverschiebung herzuleiten, wird zunächst die in Abbildung 1 gezeigte Schaltung mithilfe des Kirchhoffschen Gesetzes beschrieben.

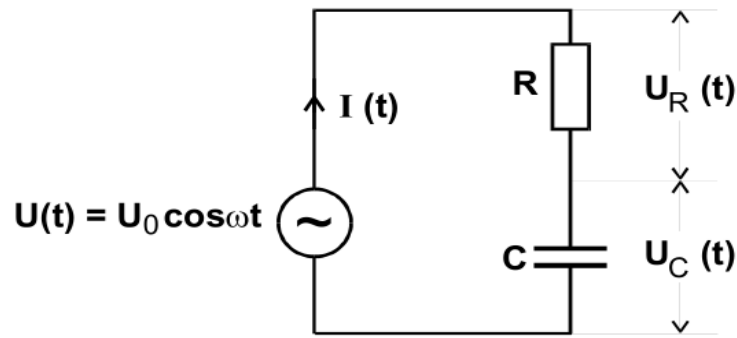
$$U(t) = U_R(t) + U_C(t) \quad (4)$$

Damit ergibt sich die Gleichung:

$$U_0 \cos(\omega t) = -A\omega RC \sin(\omega t + \phi) + \cos(\omega t + \phi) \quad (5)$$

Wird der Fall  $\omega t = \frac{\pi}{2}$  betrachtet folgt für die Phasenverschiebung:

$$\phi(\omega) = \arctan(-\omega RC) \quad (6)$$



**Abbildung 1:** Schaltungsbeispiel eines RC-Kreises mit Sinusspannung [1]

Nun soll die Gleichung (5) für den Fall  $\omega t + \phi = \frac{\pi}{2}$  betrachtet werden. Damit lässt sich eine Gleichung für die Amplitude der Kondensatorspannung herleiten, die auch von der Frequenz der Spannungsquelle abhängt.

$$A(\omega) = \frac{U_0}{\sqrt{1 + \omega^2 R^2 C^2}} \quad (7)$$

Die Gleichung (4) wird nun mit der Relation  $I(t) = C \frac{dU_C}{dt}$  umgeschrieben zu:

$$U(t) = RC \frac{dU_C}{dt} + U_C(t)$$

Unter der Voraussetzung, dass  $\omega \gg \frac{1}{RC}$  ist kann die Gleichung zu einem Integral umgeformt werden:

$$U_C(t) = \frac{1}{RC} \int_0^t U(t') dt' \quad (8)$$