Der Operationsverstärker

Paul Becker Alina Nasr-Esfahani (paul.becker@udo.edu) (alina.esfahani@udo.edu)

Durchführung: 18.06.2018, 1. Abgabe: 08.06.2018

Inhaltsverzeichnis

1	Theorie									
	1.1	1.1 Ideale und reale Operationsverstärker								
	1.2	1.2 Schaltungen mit Operationsverstärker								
		1.2.1 Linearverstärker								
		1.2.2 Elektrometerverstärker								
		1.2.3 Amperemeter								
		1.2.4 Integrator und Differentiator								
		1.2.5 Schmitt-Trigger								
		1.2.6 Signalgenerator								
		1.2.7 Erzeugung von gedämpften Sinusschwingungen $\ \ldots \ \ldots \ \ldots$								
2	Dur	urchführung								
3	Auswertung									
	3.1	Frequenzgang eines gegengekoppelten Verstärkers								
	3.2									
	3.3									
	3.4	Schmitt-Trigger								
	3.5	Beziehung zwischen Frequenz und Phase								
4	Disk	ussion								

1 Theorie

1.1 Ideale und reale Operationsverstärker

Ein Operationsverstärker ist ein gleichstromgekoppelter Differenzverstärker. Die Spannung am Ausgang U_A entspricht der Differenz der Eingangsspannungen U_P (am nicht invertierenden Eingang) sowie U_N (am invertierenden Eingang), die um den Verstärkungsfaktor V verstärkt wird.

$$U_A = V(U_P - U_N) (1.1.1)$$

Das Schaltbild mit den entsprechenden Anschlüssen ist in ?? abgebildet. Die Ausgangsspannung des Operationsverstärkers kann im Bereich der Betriebsspannungen varrieren:

$$-U_B < U_A < U_B \tag{1.1.2}$$

Sollte U_A außerhalb des von den Betriebsspannungen definierten Bereich leigen, so nimmt die Ausgangspannung den nächstliegenden Wert, also $-U_B$ oder U_B an.

Um den Umgang mit realen Operationsverstärkern bei Berechnungen und in Schaltungen zu vereinfachen, wird das Modell des idealen Operationsverstärkers eingeführt: Der ideale Operationsverstärker zeichnet sich durch eine unendlich große Leerlaufverstärkung, einem unendlichen Eigangswiderstand, sowie einem verschwindenen Eingangswiderstand aus.

Für reale Operationsverstärker gibt es weitere Eigenschaften, die erläutert werden müssen: Sollte an beiden Eingängen die gleiche Spannung U_G anliegen, müsste theoretisch $U_A=0$ sein. Jedoch beobachtet man auf Grund der Unsymmetrien der beiden Kanäle eine Ausgangsspannung. Der Quotient aus U_G und U_A wird Gleichtacktverstärkung

$$V_G = \frac{\delta U_A}{\delta U_G} \tag{1.1.3}$$

genannt und ist ein Maß für die Abweichung vom idealen Operationsverstärker. Ferner gibt es Eingangsströme auf Grund der endlichen Eingangswiderstände. Somit ist es möglich den Eingangsruhestrom

$$I_B = \frac{1}{2}(I_P + I_N) \tag{1.1.4}$$

aus den Eingangsströmen I_P (nicht invertierter Eingang) und I_N (invertierter Eingang) zu berechnen.

Außerdem lässt sich der Offsetstrom definieren

$$I_0 = I_P - I_N. (1.1.5)$$

Aus den definierten Größen lässt sich der Differenzeingangswiderstand r_D definieren:

$$r_D = \left\{ \begin{array}{l} \frac{\delta U_P}{\delta I_P}, frU_N = 0\\ \frac{\delta U_N}{\delta I_N}, frU_P = 0 \end{array} \right\}. \tag{1.1.6}$$

Auch ist für $U_G = U_P = U_N$ und $I_G = I_P + I_N$ der Gleichtakteingangswiderstand

$$r_G = \frac{\delta U_G}{\delta I_G} \tag{1.1.7}$$

1.2 Schaltungen mit Operationsverstärker

1.2.1 Linearverstärker

Da der Operationsverstärker eine große Leerlaufverstärkung besitzt, kann er nur einen kleinen Eingangsspannungsbereich linear verstärken, bevor er an die Grenzen seiner Betriebsspannung stößt und in Sättigung geht. Um den Aussteuerungsbereich zu vergrößern, wird der Operationsverstärker gem. ?? mit einer Gegegenkopplung erweitert, mit der das Verstärkungsverhältnis eingestellt werden kann.

Die Verstärkung des Linearverstärkers hat somit die Form

$$V' = -\frac{R_N}{R_1} \tag{1.2.1}$$

bzw. unter Berücksichtigung der Eigenschaften eines realen Operationsverstärkers

$$\frac{1}{V'} = -\frac{U_1}{U_A} = \frac{1}{V} + \frac{R_1}{R_N} \left(1 + \frac{1}{V} \right) \approx \frac{1}{V} + \frac{R_1}{R_N}.$$
 (1.2.2)

1.2.2 Elektrometerverstärker

Bei Messungen mit hochohmigen Spannungsquellen ist es möglich, das der geringe Eingangswiderstand des Linearverstärkers die Messung Verfäschen. Die Elektrometerverstärkerschaltung gem. ?? besitzt diesen Nachteil nicht, da die Eingangsspannung direkt am invertierenden Eingang des Operationsverstärkers anliegt, was für einen hohen Eingangswiderstand sorgt. Hier berechet sich der Verstärkungsfaktor gem.:

$$V' = \frac{U_A}{U_1} = \frac{R_N + R_1}{R_1}. (1.2.3)$$

1.2.3 Amperemeter

Zur Messung von kleinen Strömen wird ein klener Eingangswiderstand benötigt. Dazu kann ein Amperemeter gem ?? verwendet werden, bei dem doie Ausgangsspannung proportional zum Eingangsstrom ist:

$$U_A = IR_N. (1.2.4)$$

Der Eingangswiderstand der Schaltung ist

$$r_e = \frac{R_N}{V} \tag{1.2.5}$$

1.2.4 Integrator und Differentiator

Mit der in ?? dargestellten Schaltung wird die Eingangsspannung integiert:

$$U_A = -\frac{1}{RC} \int U_1(t)dt \tag{1.2.6}$$

Beschreibt U_1 eine Sinusspannung $U_1 = U_0 sin(\omega t)$, so ist die Amplitude antiproportional zur Frequenz

$$U_A = \frac{U_0}{\omega RC} \cos(\omega t) \tag{1.2.7}$$

Das Gegenstück zum Integrator ist der Differentiator. Dieser wird gem ?? aufgebaut.

$$U_A = -RC \frac{\mathrm{d}U_1}{\mathrm{d}t} \tag{1.2.8}$$

Für den Fall, dass das Eingangssignal wieder als Sinusspannung vorliegt ergibt sich:

$$U_A = -\omega RCU_0 \cos(\omega t) \tag{1.2.9}$$

Somit ist die Amplitude der Ausgangsspannung proportional zur Frequenz

1.2.5 Schmitt-Trigger

Der Schmitt-Trigger wird gem. ?? verschaltet. Hier liegt ein Teil der Ausgangsspannung wieder am nicht-invertierten Eingang an. Dadurch steigt die Ausgangsspannung immer weiter an. Die Schaltung bekommt somit ein instabiles Verhalten. Der Schmitt-Triger hat nur zwei Zusände, in denen seine Ausgangsspannung U_B beträgt, wenn die Eingangsspannung $\frac{R_1}{R_P}U_B$ überschreitet oder $-U_B$ wenn die Eingangsspannung $-\frac{R_1}{R_P}U_B$ unterschreitet. Der Schmitt-Trigger ist daher ein nützliches Element für binäre Logik und Signalgeneratoren.

1.2.6 Signalgenerator

In ?? ist der Aufbau eines Signalgenerators gezeigt. Dieser besteht aus einem Schmitt-Trigger und einem Integrator. Der Integrator integriert die durch den Schmitt-Trigger erzeugen Rechteck-Spannungen, was zu einem Dreieck-Signal führt, wobei der Ausgang des Integrators gleichzeitig der Eingang des Schmitt-Triggers ist, sodass dieser regelmäßig an der Spitze des Dreieck-Signals den Zustand ändert.

Die Integration erfolgt folgendermaßen:

$$U_A = -\frac{1}{RC} \int_0^{\frac{T}{2}} U_E(t')dt' = -\frac{1}{RC} U_B \frac{T}{2}$$
 (1.2.10)

Da diese Spannung der Differenz zwischen den beiden Schwellenwerten des Schmitt-Triggers entspricht, ist

$$U_A = 2U_B \frac{R_1}{R_B} \tag{1.2.11}$$

Diese beiden Gleichung ergeben mit der Periodendauer T und der Frequenz f:

$$f = \frac{R_P}{4RCR_1} \tag{1.2.12}$$

1.2.7 Erzeugung von gedämpften Sinusschwingungen

Es wird ein Generator verwendet, der eine Sinusschwingung erzeugt, die mit einer abfallenden Exponentialfunktion überlagert ist. Die Schaltung ist in ?? dargestellt.

Die Schaltung besitzt die Differentialgleichung

$$\frac{\mathrm{d}^2 U_A}{\mathrm{d}t^2} - \frac{\nu}{10RC} \frac{\mathrm{d}U_A}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{R^2 C^2} U_A = 0 \tag{1.2.13}$$

mit der Lösung

$$U_A(t) = U_0 \exp\left(\frac{\nu t}{20RC}\right) \sin\left(\frac{t}{RC}\right) \tag{1.2.14}$$

Mit der Schwingungsdauer

$$T = 2\pi RC \tag{1.2.15}$$

und der Abklingdauer

$$\tau = \frac{20RC}{\nu}.\tag{1.2.16}$$

2 Durchführung

Die Myonen, die gemessen werden sollen, entstehen größtenteils aus Pionzerfällen in der oberen Atmosphäre. Aufgrund ihrer relativistischen Energie erreichen sie den Erdboden. Durch Wechselwirkung mit Materie geben sie einen Teil ihrer kinetischen Energie ab. Bei Durchgang durch einen Szintillator in einem Edelstahltank regt die abgegebene Energie das Szintillatormaterial an, sodass bei der Rückkehr in den Grundzustand Photonen im kurzwelligen sichtbaren bis UV-Bereich emittiert werden. Diese Photonen werden mit zwei Sekundärelektronenvervielfachern (SEV) detektiert, die an den Enden des Tanks angebracht sind. Niederenergetische Myonen können innerhalb des Detektionsvolumen in ein Elektron zerfallen, welches ebenfalls durch einen Lichtblitz ein Signal auslöst. Der zeitliche Abstand zwischen dem Myon- und dem Elektronsignal ist dann die Lebensdauer des Myons im Tank.

3 Auswertung

Ausgleichsrechnungen mit den dazugehörigen Fehlern werden mit dem python-Paket SciPy [1] erstellt, weitere Fehler werden mit dem python-Paket uncertainties [2] berechnet, welches eine automatische Gauß'sche Fehlerfortpflanzung bereitstellt.

3.1 Frequenzgang eines gegengekoppelten Verstärkers

Die Frequenzabhängigkeit des Linearverstärkers wird untersucht, indem die Verstärkung bei verschiedenen Frequenzen über mehrere Zehnerpotenzen gemessen wird. Dies wird für vier verschiedene Kombinationen von Widerständen durchgeführt. Eine doppeltlogarithmische Darstellung der Frequenzgänge ist in Abbildung 1 gezeigt. Die durchgezogene Linie stellt dabei jeweils den linearen Fit der Form

$$\log_{10} V' = A \cdot \log_{10} \nu + B \tag{3.1.1}$$

an den abfallenden Teil bei hohen Frequenzen dar, wobei $V' = U_{\rm A}/U_{\rm E}$ ist. In Tabelle 1 werden die verwendeten Widerstände, die daraus resultierenden Fitparameter und die Grenzfrequenzen – also die Frequenz, bei der die Verstärkung auf $V'/\sqrt{2}$ abgefallen ist – zusammengefasst. Das Verstärkung-Bandbreite-Produkt $\nu_{\rm G}V'$ ist ebenfalls eingetragen. Der Mittelwert des Verstärkung-Bandbreite-Produkts der vier gemessenen Widerstandskombinationen ist (833 ± 37) Hz, die Abweichungen der einzelnen Werte vom Mittelwert liegen zwischen 1.6% und 6.6%.

Mit Gleichung 1.2.2 kann aus V' und den beiden Widerständen R_1 und $R_{\rm N}$ die Leerlaufverstärkung V mit

$$V = \frac{R_{\rm N} + R_1}{\frac{R_{\rm N}}{V'} - R_1} \tag{3.1.2}$$

abgeschätzt werden. Die entsprechenden Werte sind ebenfalls in Tabelle 1 eingetragen.

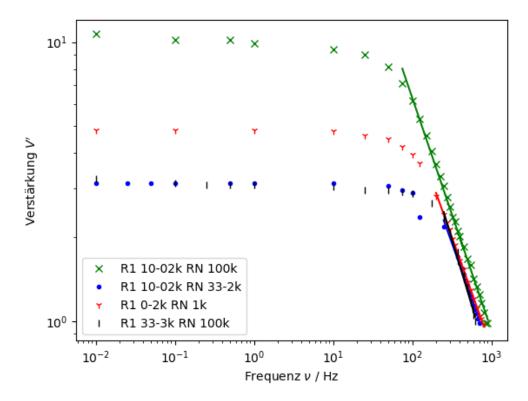


Abbildung 1: Frequenzgang eines gegengekoppelten Verstärkers - bei kleinen Frequenzen ist die Verstärkung in etwa konstant, nimmt dann aber mit größer werdenden Frequenzen exponentiell ab.

Tabelle 1: blub

$R_1/\mathrm{k}\Omega$	$R_{ m N}/{ m k}\Omega$	A	В	V'	R_N/R_1	$ u_{ m G}/{ m Hz}$	$\nu_{\rm G} V'/{\rm Hz}$	V
10.02	100.0	-0.83 ± 0.01	2.47 ± 0.03	10.69	9.98	80.74	862	-165.33
10.02	33.2	-0.80 ± 0.02	$2.27 {\pm} 0.06$	3.13	3.31	262.07	820	226.91
0.20	1.0	-0.79 ± 0.01	$2.28 {\pm} 0.03$	4.85	5.00	160.60	778	194.00
33.30	100.0	-0.94 ± 0.04	2.70 ± 0.10	3.25	3.00	269.00	873	-52.67

3.2 Umkehr-Integrator

3.3 Umkehr-Differentiator

3.4 Schmitt-Trigger

3.5 Beziehung zwischen Frequenz und Phase

Die Phase zwischen Eingangs- und Ausgangsspannung in Abhängigkeit von der Frequenz hat einen ähnlichen Verlauf, wie die Verstärkung, sie ist in Abbildung 2. Zunächst ist die Phase konstant und nahezu 180°. Nach einer Frequenz von 10 Hz fällt die die Phase ab. Das ist mit dem Einsetzen des Tiefpass-Verhaltens des Operationsverstärkers zu erklären; bei hohen Frequenzen sinkt die Verstärkung auf 1 ab. Die Übertragungsfunktion eines Tiefpasses verläuft gemäß

$$H(\omega) = \frac{1}{1 + i\frac{\omega}{\omega_{\rm g}}},\tag{3.5.1}$$

das heißt, je näher die Frequenz gegen die Grenzfrequenz $\omega_{\rm g}$ geht, desto größer ist die Phasendrehung. Der Phasengang eines Operationsverstärkers folgt nicht dem Verlauf eines reinen Tiefpasses, sondern ist abhängig vom Inneren Aufbau, tendentiell lässt sich aber sagen, dass auch hier die Phasendrehung mit größerer Frequenz steigt.

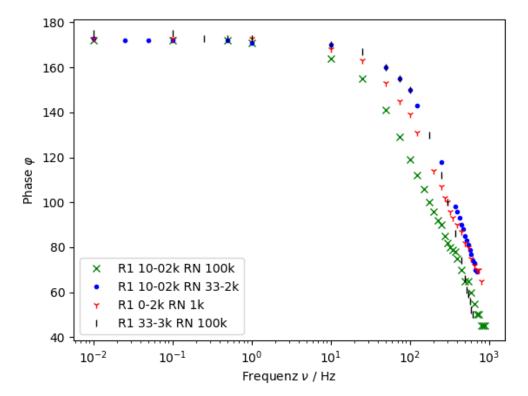


Abbildung 2: Bis zu einer Frequenz von 10 Hz ist die Phase relativ konstant bei knapp 180°, danach fällt sie in der halblogarithmischen Darstellung nahezu linear ab.

4 Diskussion

Der experimentell bestimmte Wert für die Myonlebensdauer beträgt $(2,330\pm0,002)$ µs. Dieser stimmt mit einem relativen Fehler von 5,6 %, gut mit dem Theoriewert [3] überein. Der Fehler lässt lässt sich eventuell durch eine noch längere Messung reduzieren.

Literatur

- [1] Eric Jones, Travis Oliphant, Pearu Peterson u. a. SciPy: Open source scientific tools for Python. 2001. URL: http://www.scipy.org/.
- [2] Eric O. Lebigot. *Uncertainties: a Python package for calculations with uncertainties.* 2018. URL: http://uncertainties-python-package.readthedocs.io/en/latest/#.
- [3] C. Patrignani u. a. "Review of Particle Physics". In: Chin. Phys. C40.10 (2016),
 S. 100001. DOI: 10.1088/1674-1137/40/10/100001.