Hochschule für Angewandte Wissenschaften Hamburg Fakultät Technik und Informatik Department Informatik

Energieübertragung induktiv gekoppelter RFID Transponder

Hausarbeit

Wahlpflichtmodul: RFID-Technik Betreuer: Prof. Dr. Fohl

Schwensen, Lars Christian Matrikel-Nr.: 2124933 Fachsemester 6

25. Mai 2015

Zusammenfassung

Eine Grundlegende Eigenschaft von RFID-Systemen ist die kontaktlose Energieübertragung. Im Rahmen dieser Hausarbeit wird die induktive Kopplung in ihrer Funktionalität und Effektivität untersucht um sich der Frage zu widmen welchen Einfluss die Dimensionierung der Antennen auf die Energieübertragung hat.

Inhaltsverzeichnis

1	Einleitung	3
2	RFID 2.1 Frequenzen 2.1.1 Langwellen-Frequenzen 2.1.2 ISM-Frequenzen 2.1.3 SRD-Frequenzen	4 4
3	Induktive Kopplung3.1 Magnetische Feldstärke3.2 Magnetische Flussdichte3.3 Antennendesign	7
4	Resonanzkreis4.1 Kondensator4.2 Spule4.3 Reihenresonanzkreis	14
5	Anwendungsbeispiel	19
6	Fazit	20
Lii	teraturverzeichnis	21

1. Einleitung

Sich der Nutzung von RFID zu entziehen ist in der heutigen Zeit nahezu unmöglich. In vielen Situationen werden wir mit dieser Technik konfrontiert und wissen oftmals gar nicht, dass Diese dahinter steckt. Bei dem Einen ist es das Auto, welches sich ganz bequem per Knopfdruck aus der Ferne verriegeln lässt, bei dem Anderen ist es der Diebstahlschutz von den Schuhen welcher uns erinnert die Ware noch eben zu bezahlen. Zwei von unzähligen Beispielen wie sie in Bauform, Sicherheitsaspekten und Produktionskosten nicht unterschiedlicher sein können, aber dennoch der gleichen Technologie, nämlich der RFID, angehören.

2. RFID

RFID steht für Radio Frequency Identification und beschreibt eine Technologie der kontaktlosen Übertragung von Informationen. Die beiden grundlegenden Komponenten eines RFID-Systems sind ein Lesegerät und ein Transponder. Das Lesegerät, oftmals stationär eingesetzt, wartet darauf dass ein Transponder in das Lesegebiet eintritt. Ist dies der Fall beginnen das Lesegerät und der Transponder zu kommunizieren. Der Transponder selbst kann die unterschiedlichsten Bauformen annehmen und ist dadurch sehr variabel für viele Gebiete einsetzbar. Kleinste Bauformen finden sich unter Anderem in der Tieridentifikation wieder, wo der Transponder die Form eines kleinen Röhrchens von wenigen Millimetern Umfang und Länge annimmt und so fast komplett unbemerkt Platz unter der Haut des Tieres findet. Üblich sind auch Transponder in Form einer Scheckkarte nach ISO/IEC 7810, sodass diese in jede übliche Brieftasche passen und so ein weites Feld an Einsatzgebieten wie elektronische Fahrkarten, Mitarbeiterausweise oder Konzerttickets einnehmen. Neben der Bauform klassifiziert noch die maximale Lesereichweite ein RFID-System. Diese Eigenschaft ist stark davon abhängig ob es sich um ein aktives oder ein passives Transpondersystem handelt. Aktive Transponder benötigen eine eigene Energiequelle um zum Leben erweckt zu werden. Dies ermöglicht in der Regel eine sehr hohe Reichweite, bedeutet aber auch eine größere Bauform des Transponders. Passive Transponder hingegen beziehen die Energie komplett von dem Lesegerät. Die mögliche Distanz zu dem Lesegerät ist dadurch sehr begrenzt und kann von wenigen Zentimetern bis hin zu ein paar Metern reichen. Erreichbare Datenraten sind hauptsächlich abhängig von der verwendeten Funkfrequenz des RFID-Systems¹.

2.1. Frequenzen

Eine Anlage zu betreiben, welche elektromagnetische Wellen abstrahlt, unterliegt gewissen Richtlinien. Deshalb ist es nicht ohne Weiteres möglich im Betrieb eines RFID-Systems eine beliebige Frequenz zu verwenden, da die Rechtevergabe der Frequenzen dem jeweiligen Staat bzw. durch Zusammenschlüsse geschaffene Organisationen obliegt. In Europa beispielsweise koordiniert die Zuteilung der Frequenzen fast aller europäischer Länder die CEPT (Conférence Européenne des Postes et Télécommunications) bzw. die daraus entstandene Organisation ETSI (European Telecommunications Standards Institute). Möchte man ein RFID-System innerhalb erlaubter Richtlinien betreiben, bieten sich Langwellen-, ISM- und SRD-Frequenzen an².

¹Finkenzeller, Klaus: RFID Handbuch. 5. Auflage: Carl Hanser Verlag München, S. 23 f.

²Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 173 ff.

2.1.1 Langwellen-Frequenzen

Die Langwellen-Frequenzen im Bereich von 9 bis 135KHz stehen tendenziell für die Verwendung mit einem RFID-System zur Verfügung. Da dieser Bereich allerdings auch von anderen Diensten, wie der Schiffsnavigation oder dem Zeitzeichenfunkdienst, verwendet wird, dürfen bestimmte Frequenzen nur mit einer geringeren maximalen Feldstärke betrieben werden. Ein Beispiel hierfür ist die Frequenz 77,5KHz. Über Diese empfangen Funkuhren innerhalb Mitteleuropa die Information zur aktuellen Uhrzeit³. In RFID-Systemen findet die Frequenz 125KHz häufig Verwendung und wird unter Anderem in der Fernverriegelung von Autos eingesetzt.

2.1.2 ISM-Frequenzen

ISM-Frequenzen (Industrial Scientific and Medical) sind international gebührenfrei verfügbare Frequenzen. Beispiele Hierfür sind unter Anderem 13,56MHz, welche eine häufige Verwendung für RFID-Systeme findet und 2,45GHz welche unter Anderem auch als WLAN-Frequenz und in einem Mikrowellenherd eingesetzt wird.

2.1.3 SRD-Frequenzen

SRD-Frequenzen (Short Range devices) sind für den professionellen und privaten Einsatz im Bereich Kurzstreckenfunk vorgesehen. Ein Vertreter der SRD-Frequenzen ist 868MHz, welche häufig im Bereich von Funkgesteuerten Steckdosen eingesetzt wird.

3. Induktive Kopplung

Die induktive Kopplung ist eine Art der kontaktlosen Energieübertragung welche sich hauptsächlich in der Anwendung in der Übertragung mit Langwellen und Kurzwellen wiederfindet⁴. Eine induktive Kopplung zweier Spulen liegt dann vor, wenn das sich ändernde Magnetfeld der einen Spule in der anderen Spule eine Spannung induziert⁵. Abhängig ist dieses Magnetfeld vom Stromfluss im Leiter und wird als magnetische Feldstärke **H** bezeichnet.

3.1. Magnetische Feldstärke

Die magnetische Feldstärke H an einem bestimmten Punkt p ausgehend von einem Leiter L lässt sich für verschiedene Leiterformen rechnerisch ermitteln. In allgemeiner Form gilt, das Umlaufintegral der magnetischen Feldstärke H längs einer geschlossenen Kurve ist gleich der Summe der Stromstärken der eingeschlossenen Ströme⁶.

$$\sum I = \oint \vec{H} \cdot d\vec{l} \tag{1}$$

³Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 175

⁴Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 69

⁵Stiny, Leonard: Grundwissen Elektrotechnik. 5. Auflage: Franzis Verlag GmbH, S. 100

⁶Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 70

Für einen geraden Zylindrischen Leiter (Abbildung 1) gilt, dass die Feldstärke entlang einer kreisförmigen Feldlinie im Abstand **r** konstant ist und

$$\oint d\vec{s} = 2\pi \cdot r \tag{2}$$

aufgrund der Zylindrizität. Wird der Leiter also von einem konstanten Strom I durchflossen, so gilt

$$H = \frac{I}{2\pi \cdot r} \tag{3}$$

Auf Höhe des Leiters ist die Feldstärke \mathbf{H} somit ausschließlich vom Abstand \mathbf{r} abhängig. Schwieriger ist die Betrachtung eines zylindrischen Leiters wenn dieser nicht einer Geraden entspricht. Die Feldstärke $d\vec{H}$ an einem Punkt \mathbf{p} , ausgehend von einem Leiterstück \mathbf{dl} , wie in Abbildung 2 dargestellt, lässt sich mithilfe des Gesetz von Biot und Savart ermitteln.

$$d\vec{H} = \frac{I}{4\pi} \cdot \frac{d\vec{l} \times \vec{p}}{p^3} \tag{4}$$

Die resultierende Feldstärke \vec{H}_p , ausgehend vom gesamten Leiter L, errechnet sich durch integrieren dieser Teilergebnisse.

$$\vec{H}_p = \frac{I}{4\pi} \cdot \int\limits_{L} \frac{d\vec{l} \times \vec{p}}{p^3} \tag{5}$$

Nimmt der Leiter L die Form einer Spule mit N Windungen an, so gilt

$$\vec{H}_p = \frac{N \cdot I}{4\pi} \cdot \oint\limits_L \frac{d\vec{l} \times \vec{p}}{p^3} \tag{6}$$

im Folgenden soll die Feldstärke \mathbf{H} ausgehend von der Spule ausschließlich auf der Mittelachse der Spule mit einem Abstand x>0 betrachtet werden (Abbildung 3), sodass gilt

$$p = \begin{pmatrix} x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \tag{7}$$

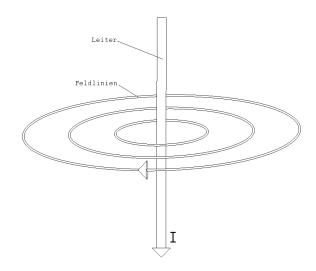


Abbildung 1: Feldlinien eines geraden Leiters

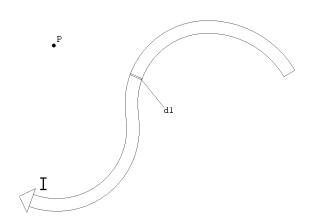


Abbildung 2: gebogener Leiter

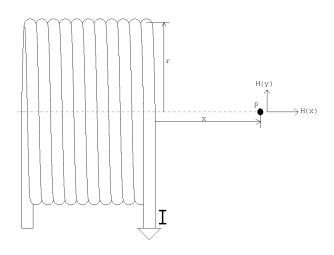


Abbildung 3: Spule

Unter dieser Bedingung sind die folgenden drei Eigenschaften erfüllt:

1. $d\vec{l}$ und \vec{p} stehen orthogonal zueinander. Das Kreuzprodukt ist definiert als

$$|d\vec{l} \times \vec{p}| = |d\vec{l}| \cdot |\vec{p}| \cdot \sin(\alpha) \tag{8}$$

Da sin(90) = 1 ist, gilt somit

$$|d\vec{l} \times \vec{p}| = dl \cdot p \tag{9}$$

2. Aufgrund der Konzentrizität kompensieren sich die vektoriellen Anteile der Feldstärke H mit Ausnahme der x-Anteile aus. Berücksichtigen lässt sich dies durch multiplizieren mit

$$\cos(\beta) = \frac{r}{p} \tag{10}$$

3. Der Satz des Pythagoras erlaubt es **p** mithilfe des Spulenradius **r** und dem Abstand **x** zu berechnen.

$$p = \sqrt{r^2 + x^2} \tag{11}$$

Auf die Gleichung (6) angewendet bedeutet dies

$$H_{x} = \frac{N \cdot I}{4\pi} \cdot \frac{r}{\sqrt{(r^{2} + x^{2})}} \oint_{I} \frac{dl \cdot \sqrt{(r^{2} + x^{2})}}{\sqrt{(r^{2} + x^{2})^{3}}}$$
(12)

und gekürzt

$$H_x = \frac{N \cdot I}{4\pi} \cdot \frac{r}{\sqrt{(r^2 + x^2)^3}} \oint_I dl \tag{13}$$

Da für das Umlaufintegral einer Spule gilt

$$\oint_{L} dl = 2\pi \cdot r \tag{14}$$

lautet abschließend die Gleichung zur Berechnung der Feldstärke H_x auf der Mittelachse der Spule

$$H_x = \frac{N \cdot I \cdot r^2}{2 \cdot \sqrt{(r^2 + x^2)^3}} \tag{15}$$

Als Einheit ergibt sich für die magnetische Feldstärke H

$$[H] = \frac{A}{m} \tag{16}$$

3.2. Magnetische Flussdichte

Der Einfluss von Materie auf das magnetische Feld wird durch die magnetische Flussdichte **B** beschrieben. Diese lässt sich durch die Gleichung

$$B = \mu \cdot H \tag{17}$$

ermitteln, wobei die Permeabilität μ die magnetische Leitfähigkeit der zu durchdringenden Materie definiert. Genauer gesagt definiert die Permeabilität μ die magnetische Leitfähigkeit im Vergleich zu Vakuum nach der Gleichung

$$\mu = \mu_0 \cdot \mu_r \tag{18}$$

Die Feldkonstante μ_0 ist ein experimentell ermittelter Wert.

$$\mu_0 = 4 \cdot 10^{-7} \frac{Vs}{Am} \tag{19}$$

Die Permeabilitätszahl μ_r ist einheitslos und abhängig von der Materie. Die Permeabilitätszahl von Luft ist ≈ 1 . Als Einheit ergibt sich für die magnetische Flussdichte **B**

$$[B] = T = \frac{Vs}{m^2} \tag{20}$$

3.3. Antennendesign

Wie eingangs erwähnt, induziert eine Spule L_2 eine Spannung U_{ind} sobald diese sich im Magnetfeld einer anderen Spule L_1 befindet. Eine qualitative Aussage dieser Verkopplung lässt sich über die Kopplung K nach

$$K = \frac{M}{\sqrt{L_1 \cdot L_2}} \tag{21}$$

in Abhängigkeit von der jeweiligen Induktivität \mathbf{L} der Spulen und der Gegeninduktivität \mathbf{M} dieser Spulen treffen⁷. Als physikalische Größe drückt die Induktivität \mathbf{L} aus, wie groß die Fähigkeit einer Spule ist, eine Induktionsspannung U_{ind} zu erzeugen⁸ und lässt sich nach folgender Gleichung berechnen.

$$L = \mu \cdot A \cdot \frac{N^2}{I} \tag{22}$$

Unter der Bedingung dass der Durchmesser d_{leiter} des verwendeten Leiters sehr klein gegenüber dem Durchmesser d_{spule} ist, sodass gilt

$$\frac{d_{leiter}}{d_{spule}} < 0.001 \tag{23}$$

⁷Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 78

⁸Stiny: Grundwissen Elektrotechnik, S. 100

verweist Finkenzeller auf die Näherungsformel

$$L = \mu \cdot N^2 \cdot r_{spule} \cdot \left(2 \cdot \frac{r_{spule}}{d_{leiter}}\right) \tag{24}$$

zur Berechnung der Induktivität L⁹. Als Einheit erhält die Induktivität L

$$[L] = H = \frac{Vs}{A} \tag{25}$$

Die Gegeninduktivität \mathbf{M} beschreibt die Eigenschaft der Spannungsinduzierung einer Spule im Magnetfeld einer anderen Spule nach der Gleichung

$$M = \frac{\mu \cdot H \cdot N_2 \cdot A_2}{I} \tag{26}$$

Die Fläche A_2 beschreibt die Fläche der Spule L_2 , die orthogonal von den Feldlinien des Magnetfeldes durchdrungen wird. Unter der Bedingung, dass $A_1 \ge A_2$ und der Konzentrizität von L_1 und L_2 , gilt

$$A_2 = \pi \cdot r_2^2 \tag{27}$$

und die Gleichung (6)

$$H_x = \frac{N \cdot I \cdot r^2}{2 \cdot \sqrt{(r^2 + x^2)^3}} \tag{28}$$

aus dem Kapitel 3.1, sodass für die Gegeninduktivität M gekürzt gilt

$$M = \frac{\mu \cdot \pi \cdot N_1 \cdot N_2 \cdot r_1^2 \cdot r_2^2}{2 \cdot \sqrt{(r_1^2 + x^2)^3}}$$
 (29)

Ein induktiv gekoppeltes System ist also von einer Vielzahl an Parametern abhängig. Wird für einen speziellen Anwendungsfall ein System geplant, ist es zunächst einmal sinnvoll sich der festen Paramter bewusst zu werden. So ist der Distanzbereich x, in dem das System zuverlässig funktionieren muss, oftmals spezifiziert. Auch haben sich für die Form der Transponder gewisse Formate etabliert, sodass die Spule L_2 in der Regel fest vorgegeben ist. Damit bleibt letztendlich nur die Spule L_1 des Lesegerätes als Möglichkeit der Einflussnahme. Wie muss die Antenne des Lesegerätes also dimensioniert werden um eine möglichst hohe Kopplung zu erreichen? Ist eine größere Antenne immer besser? Aufschluss darüber soll ein rechnerischer Versuch geben. Gegeben sei eine Transponderspule L_2 mit einem Radius $r_2 = 2cm$ und einer Länge $l_2 = 1cm$. Ermittelt werden soll die Kopplung K in einem Abstand von $0cm < x \le 20cm$ bei drei verschiedenen Spulenradien $r_1 = 2cm$, 4cm und 6cm der Lesegerätspule L_1 . Die Länge $l_1 = 5cm$ der Spule L_1 sei ebenfalls konstant!

⁹Finkenzeller: RFID Handbuch, S. 76

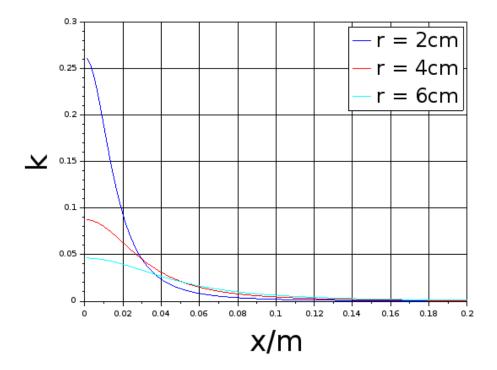


Abbildung 4: Rechnerisch ermittelte Kopplung versch. Spulenradien

Deutlich ist in Abbildung 4 erkennbar, dass eine kleine Lesegerätantenne bei sehr geringen Abständen im Vergleich zu den größeren Antennen eine wesentlich höhere Kopplung ermöglicht, aber auch mit zunehmender Distanz erheblich schneller abfällt. Ideal ist ein Spulenradius r_1 offensichtlich genau dann, wenn gilt

$$r_1 \approx x$$
 (30)

Auch ist eine möglichst große Antenne nicht immer die beste Wahl. Der Vorteil einer größeren Antenne liegt darin, dass die Kopplung mit steigender Distanz weniger stark abfällt. Wird also von einem System erwartet, dass es sowohl bei geringen als auch bei höheren Distanzen zuverlässig arbeitet, ist eine größere Antenne von Vorteil. Zu dem gleichen Ergebnis sind Gerhard Schalk und Renke Bienert in ihrem Buch "RFID MIFARE und kontaktlose Smartcards angewandt" in einem ähnlichen Test gekommen. Schalk und Bienert haben ermittelt welcher Spulenradius für feste Distanzen ideal ist 10 . Mitunter kann die Kopplung \mathbf{K} sehr klein sein. Daraus folgt verhältnismäßig kleine induzierte Spannung \mathbf{U}_{ind} an der Spule \mathbf{L}_2 . Um dem Transponder IC dennoch eine ausreichend hohe Spannung zur Verfügung zu stellen beinhaltet die Transponderschaltung einen Resonanzkreis.

 $^{^{10}}$ Vgl. Schalk, Gerhard und Bienert, Renke: RFID MIFARE und kontaktlose Smartcards angewandt. 1. Auflage: Elektor-Verlag, S. 81

4. Resonanzkreis

Resonanzkreise lassen sich generell in Reihenresonanzkreise (Abbildung 5) und Parallelresonanzkreise (Abbildung 6) einteilen. Parallelresonanzkreise weisen die Eigenschaft auf, dass die Spannung an allen Stellen der Schaltung gleich und der Strom jeweils abhängig von den Bauelementen an der Messstelle ist. In einem Reihenresonanzkreis hingegen fließt an allen Stellen der gleiche Strom. Die Spannung an den Bauelementen variiert abhängig von der Dimensionierung jener. Diese Eigenschaften machen den Parallelresonanzkreis an dieser Stelle uninteressant. Deshalb wird Dieser in diesem Dokument nicht weiter Thematisiert und im Folgendem ist mit einem Resonanzkreis immer ein Reihenresonanzkreis gemeint. Ein Resonanzkreis ist, wie der Name vermuten lässt, ein schwingfähiges System. Um zu verstehen wie diese Schwingungen zustande kommen, ist es sinnvoll sich zunächst einmal mit den beiden wichtigsten Bauelementen eines Resonsnzkreises, nämlich dem Kondensator C und der Spule L, zu befassen¹¹.

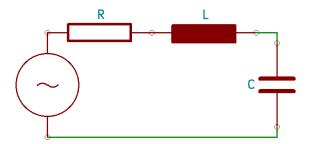


Abbildung 5: Reihenresonanzkreis

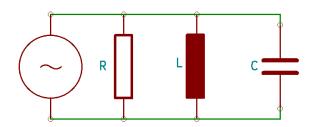


Abbildung 6: Parallelresonanzkreis

¹¹Hagmann, Gerd: Grundlagen der Elektrotechnik. 16. Auflage: AULA-Verlag GmbH, S. 296 ff.

4.1. Kondensator

Wird ein Kondensator, wie in Abbildung 7 dargestellt, durch eine Betriebsspannung U geladen, so ergibt sich ein Ladestrom von

$$I_c = \frac{U - U_c}{R_i} \tag{31}$$

 R_i stellt hierbei den Innenwiderstand der Spannungsquelle dar und begrenzt den maximalen Ladestrom I_c . Während des Ladevorgangs gleicht sich U_c der Betriebsspannung U an. Bezogen auf die Gleichung (31) bedeutet dies, dass der Ladestrom I_c bei $U_c = 0$ seinen Maximum hat und mit Angleichen von U_c an U kontinuierlich kleiner wird. Es besteht also eine zeitliche Verzögerung zwischen I_{cMax} und u_{cMax} . Man sagt auch am Kondensator eilt der Strom der

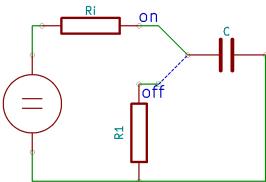


Abbildung 7: RC-Schaltung, Kondensator laden

Spannung voraus! Die Zeit, die ein Kondensator benötigt, bis $U_c \approx U$ ist, ist abhängig von der Kapazität C des Kondensators und dem Widerstand R_i . Rechnerisch darstellen lässt sich der zeitliche Verlauf über die Zeitkonstante τ nach folgender Gleichung.

$$\tau_c = R_i \cdot C \tag{32}$$

Generell gilt, dass ein anfangs komplett entladener Kondensator nach Ablauf eines τ auf 63% der Betriebsspannung **U** geladen und der Ladestrom I_c auf 37% von I_{cMax} abgefallen ist. Nach Ablauf eines weiteren τ ist U_c nochmals um 63% der Differenz zwischen **U** und U_c angestiegen und I_c auf 37% des letzten I_c abgefallen. Dies führt sich mit jedem Ablauf weiterer τ fort, sodass erkennbar wird, dass ein Ladestatus von 100% nie erreicht wird. Nach Ablauf von 5τ gilt ein Kondensator mit 99,3% praktisch als voll aufgeladen¹² und es ergibt sich eine Ladekurve nach dem folgenden Beispiel.

¹²Stiny: Grundwissen Elektrotechnik, S. 141 f.

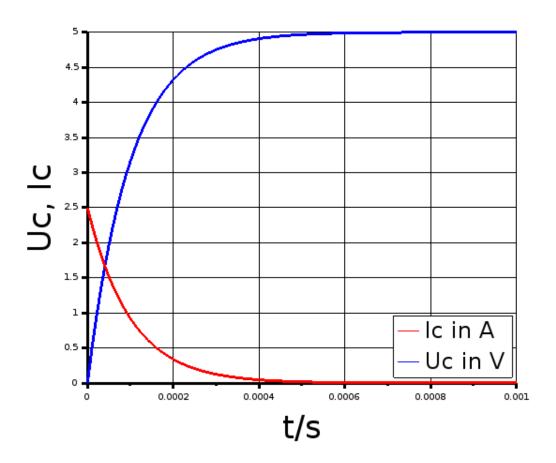


Abbildung 8: R=2Ohm, C=50µF, Kondensator laden

Wird ein vollständig geladener Kondensator über einen Widerstand R_1 entladen (Abbildung 9), so ändert sich die Richtung des Stroms I_c .

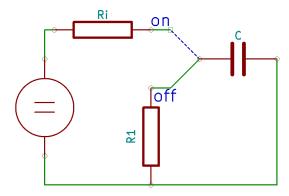


Abbildung 9: RC-Schaltung, Kondensator entladen

Auch beim Entladen eines Kondensators spielt die Zeitkonstante τ eine wichtige Rolle. Der Entladevorgang ist nach 5τ abgeschlossen. Der während des Entladens fließende Strom lässt sich über das Ohmsche Gesetz

$$I_c = -\frac{U_c}{R_1} \tag{33}$$

ermitteln, sodass sich eine Entladekurve nach folgendem Beispiel ergibt.

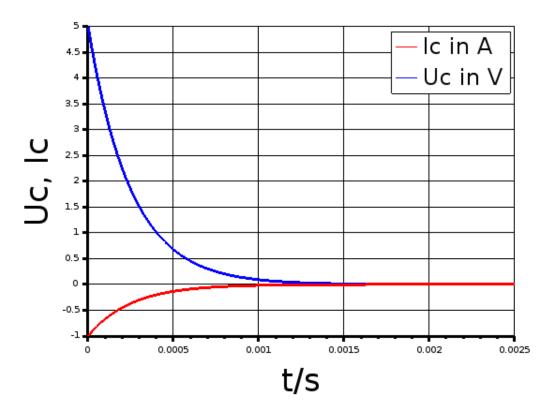


Abbildung 10: *R*=5*Ohm*, *C*=50μ*F*, *Kondensator entladen*

4.2. Spule

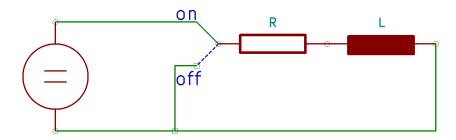


Abbildung 11: RL-Schaltung, eingeschaltet

Wird eine Betriebsspannung U an eine Spule L angelegt (Abbildung 11), so beginnt durch die Spule ein Strom I zu fließen, welcher ein magnetisches Feld erzeugt. Dieses magnetische Feld wiederum induziert in der Spule eine Spannung U_l , welche der Betriebsspannung U entgegen wirkt. Diese selbstinduzierte Spannung beeinflusst den Stromfluss I_l nach folgender Gleichung.

$$I_l = \frac{U - U_l}{R} \tag{34}$$

Zum Zeitpunkt des Einschaltens (t=0) gilt

$$U_l = U \tag{35}$$

sodass $I_l=0$. Man sagt auch an einer Spule eilt der Strom der Spannung nach! Für die Zeitkonstante au einer Spule gilt

$$\tau_l = \frac{L}{R} \tag{36}$$

Nach Ablauf eines τ erreicht der Strom I_I in der Spule etwa 63% des Gesamtstroms und nach 5τ erreicht dieser 99,3%. Ab diesem Zeitpunkt wird der Einschaltvorgang in der Regel als abgeschlossen angesehen¹³. Visuell dargestellt ergibt sich für den Einschaltvorgang einer Spule ein Diagramm nach folgendem Beispiel.

¹³Stiny: Grundwissen Elektrotechnik, S. 147 f.

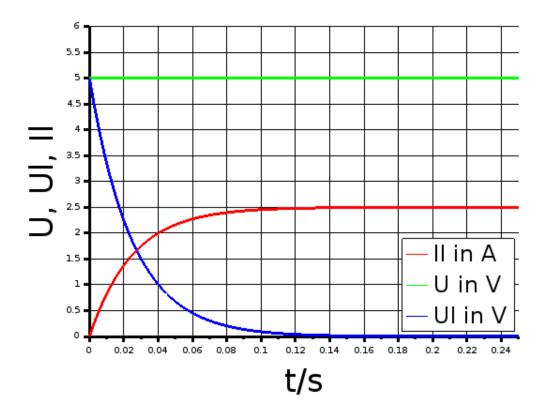


Abbildung 12: *U*=5*V*, *R*=2*hm*, *L*=50*mH*, *Einschaltvorgang einer Spule*

Wird die Spannungsquelle abgeschaltet (Abbildung 13) hält das magnetische Feld der Spule nach der Gleichung

$$W_l = \frac{1}{2} \cdot L \cdot I^2 \tag{37}$$

eine Menge an Energie, welche eine Induktionsspannung U_l in Richtung der Betriebsspannung U erzeugt.

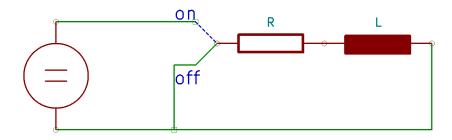


Abbildung 13: RL-Schaltung, ausgeschaltet

Diese hält den Stromfluss auch nach Abschalten der Betriebsspannung U aufrecht, wodurch sich ein Diagramm nach folgendem Beispiel ergibt.

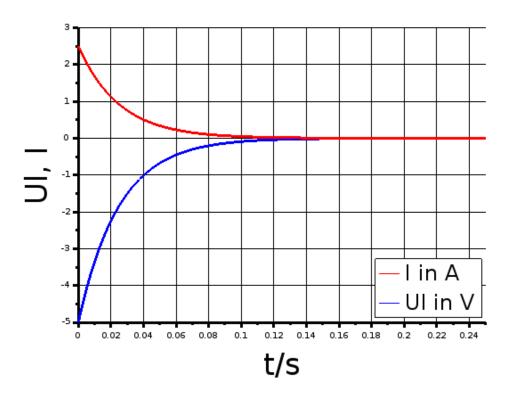


Abbildung 14: *U*=0*V*, *R*=2*hm*, *L*=50*mH*, *Abschaltvorgang einer Spule*

4.3. Reihenresonanzkreis

Gegeben sei eine Schaltung bestehend aus einem geladenen Kondensator C, einer Spule L und frei von Widerständen. (Abbildung 15) Der Kondensator entlädt sich über die Spule. Wie in Kapitel 4.2 erläutert, wirkt die induzierte Spannung U_l der Betriebsspannung, also der Kondensatorspannung U_c , entgegen. Nach 5τ ist sowohl der Einschaltvorgang der Spule abgeschlossen als auch der Kondensator komplett entladen. Da $U_l=0$ ist, hat der Strom seinen Maximum erreicht. Die im Magnetfeld der Spule gespeicherte Energie W_l treibt diesen Strom weiter und lädt den Kondensator in entgegengesetzter Richtung auf.

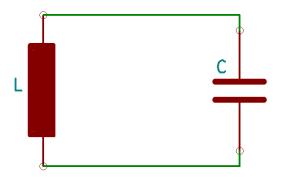


Abbildung 15: Idealer Resonanzkreis

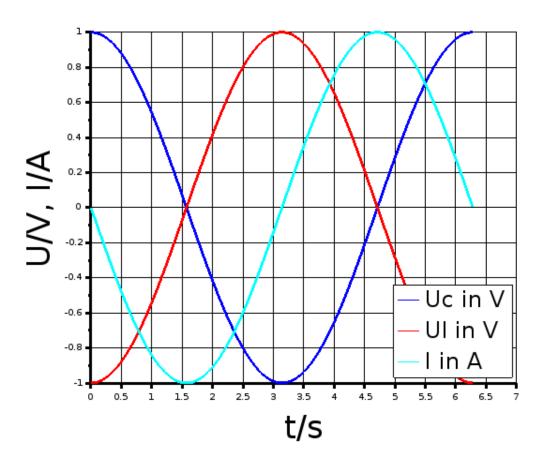


Abbildung 16: Spannungs- und Stromverlauf eines idealen Resonanzkreis

Ist $W_l = 0$, entlädt sich der Kondensator wieder über die Spule. In Betrachtung der Annahme, diese Schaltung sei frei von Widerständen, schwingt die im System enthaltene Energie unendlich lange weiter und es ergibt sich ein Strom- und Spannungsverlauf wie in Abbildung 16 dargestellt¹⁴. Eine widerstandsfreie Schaltung ist in der Realität aber nicht möglich. Ein Wirkwiderstand R stellt die Summe aller reellen Widerstände der Schaltung dar. Dieser Widerstand hat zur Folge, dass die Schwingung gedämpft wird, also nach und nach abklingt. Das Beispiel soll nun um eine Wechselspannungsquelle \mathbf{U} erweitert werden! (Abbildung 17)

¹⁴Stiny: Grundwissen Elektrotechnik, S. 287 f.

Die Spannungsquelle wirkt dem Abklingen der Schwingung entgegen indem Diese dem System mit der Frequenz f kontinuierlich neue Energie zuführt. Neben den reellen Widerständen beeinflussen Blindwiderstände die Schwingung. Zusammengefasst spricht man von der Impedanz \mathbf{Z} . Diese wird als komplexe Zahl dargestellt, wobei die reellen Widerstände den Realteil und die Blindwiderstände den Imaginärteil darstellen.

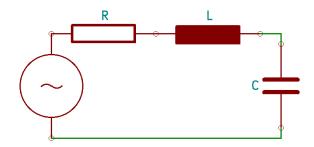


Abbildung 17: Reihenresonanzkreis

$$Z = R + j \cdot (\omega L - \frac{1}{\omega C}) \tag{38}$$

Der daraus resultierende Scheinwiderstand lässt sich aus dem Betrag der Impedanz ermitteln.

$$|Z| = \sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})^2} \tag{39}$$

Diese Gleichung zeigt deutlich, dass der Scheinwiderstand abhängig von der Dimensionierung des Kondensators C und der Spule L ist. Wählt man einen Kondensators C und eine Spule L so, dass gilt

$$\omega L - \frac{1}{\omega C} = 0 \tag{40}$$

bedeutet dies für die Gleichung (39)

$$|Z| = \sqrt{R^2 + (0)^2} = \sqrt{R^2} = R$$
 (41)

Die Blindwiderstände heben sich gegenseitig auf, sodass der Scheinwiderstand ausschließlich aus dem Realteil besteht und somit als reell betrachtet werden kann.

Wie Anfangs erwähnt weist der Reihenresonanzkreis die Eigenschaft auf, dass die Spannung an den Bauelementen abhängig von der Dimensionierung ist. Genauer gesagt kann die Spannung an der Spule und am Kondensator um ein Vielfaches höher sein als die Betriebsspannung U. Ausdrücken lässt sich dies über die Güte Q nach

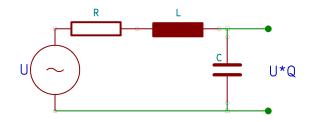


Abbildung 18: Resonanzkreis als Spannungsteiler

$$Q = \frac{U_l}{U} = \frac{U_c}{U} = \frac{\omega L}{R} = \frac{1}{\omega RC} = \frac{1}{R} \cdot \sqrt{\frac{L}{C}}$$
(42)

Je höher die Güte \mathbf{Q} , desto höher ist die Spannung \mathbf{U}_l und \mathbf{U}_c im Verhältnis zur Betriebsspannung \mathbf{U} . Um sich dies zu Nutze zu machen wird die Schaltung, durch das Abgreifen der Spannung parallel zum Kondensator, als Spannungsteiler genutzt. (Abbildung 18)

5. Anwendungsbeispiel

Die gewonnenen Kenntnisse sollen nun in einem typischen Anwendungsszenario betrachtet werden. Eine Eingangstür erhält ein Schloss welches sich mit einem RFID Transponder entriegeln lässt. Die Spule L_2 des Transponders hat einen Radius von $r_2=1cm$ und $N_2=100$ Windungen. Die Spule L_1 des Lesegerätes ist im Schloss verbaut, hat einen Radius $r_1=2cm$ und $N_2=150$ Windungen. Es soll gewährleistet sein dass der Transponder in einem Abstand von $x\leq 5cm$ ausreichend mit Energie versorgt wird. Die Betriebsspannung der Spule L_1 beträgt $U_1=6V$ mit einer Frequenz f=125KHz. Außerdem sei der Innenwiderstand des Lesegerätes $R_1=400\Omega$. Die induzierte Spannung U_{ind} lässt sich mit dem Transpondermodell nach der Gleichung

$$U_{ind} = \omega \cdot M \cdot I$$
 (43)

berechnen¹⁵. Das Transformatorenmodell (Abbildung 19) interpretiert das Lesegerät und den Transponder als einen lose gekoppelten Transformator.

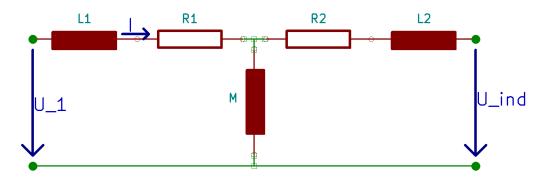


Abbildung 19: Transformatorenmodell gekoppelter Spulen

Die Kreisfrequenz ω berechnet sich nach

$$\omega = 2\pi \cdot f \tag{44}$$

Für die Gegeninduktivität M wird die Gleichung (29), also

$$M = \frac{\mu \cdot \pi \cdot N_1 \cdot N_2 \cdot r_1^2 \cdot r_2^2}{2 \cdot \sqrt{(r^2 + x^2)^3}}$$
(45)

eingesetzt, und der Strom I berechnet sich nach

$$I = \frac{U_1}{R_1} \tag{46}$$

In einem Abstand von x = 5cm induziert die Spule L_2 des Transponders somit eine Spannung von

$$U_{ind} = \frac{\pi \cdot f \cdot N_1 \cdot N_2 \cdot r_1^2 \cdot r_2^2}{\sqrt{(r^2 + x^2)^3}} \cdot I = 0,089V$$
 (47)

¹⁵Schalk und Bienert: RFID MIFARE und kontaktlose Smartcards angewandt, S. 78

Das IC im Transponder (Abbildung 20) sei für eine gleichgerichtete Spannung von $U_{IC}\approx 1V$ ausgelegt. Inklusive des Spannungsverlust an der Gleichrichtungsdiode D wird also eine Spannung $U_2\approx 1,7V$ benötigt. Um diese zu erreichen muss der Resonanzkreis eine Güte von $Q\approx 20$ aufweisen. Die Bedingungen zur Dimensionierung von der Spule L_{res} und dem Kondensator C_{res} des Resonanzkreises sind somit

$$\omega L_{res} - \frac{1}{\omega C_{res}} = 0 \tag{48}$$

um die Blindwiderstände auszukompensieren und

$$Q = 20 = \frac{\omega L_{res}}{R_{res}} \tag{49}$$

für die geforderte Güte. Sei angenommen, dass der reelle Widerstand $R_{res}=100\Omega$ ist, dann errechnet sich für die Spule $L_{res}=2,54mH$. Die Gleichung (48) nach C_{res} umgestellt und das Ergebnis für L_{res} eingesetzt, ergibt eine Kapazität von $C_{res}=638,24pF$.

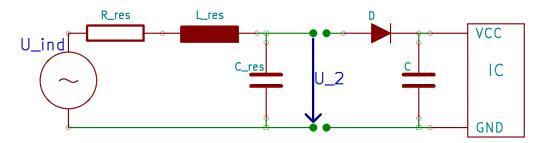


Abbildung 20: Vereinfachte Schaltung eines Transponders

6. Fazit

Induktiv gekoppelte RFID-Systeme sind leicht und kostengünstig realisierbar. Außerdem sind winzige Bauformen möglich. Zu Berücksichtigen ist natürlich, dass die Reichweite besonders bei passiven Systemen stark eingeschränkt ist. Sind keine hohen Reichweiten erforderlich, so bietet sich diese Form der Energieübertragung an.

LITERATUR

- [1] Hagmann, Gerd: Grundlagen der Elektrotechnik. 16. Auflage: AULA-Verlag GmbH, 2013
- [2] Stiny, Leonard: Grundwissen Elektrotechnik. 5. Auflage: Franzis Verlag GmbH, 2009
- [3] Finkenzeller, Klaus: RFID Handbuch. 5. Auflage: Carl Hanser Verlag München, 2008
- [4] Schalk, Gerhard und Bienert, Renke: RFID MIFARE und kontaktlose Smartcards angewandt. 1. Auflage: Elektor-Verlag, 2011