FACHBEREICH ELEKTROTECHNIK UND INFORMATIK

Institut für Systemtechnik

Hochschule BochumBochum University
of Applied Sciences



Projektarbeit

über das Thema

Modellbasierte Implementierung einer Vektorregelung für Synchronmaschinen

Autoren: Benjamin Ternes

benjamin.ternes@fernuni-hagen.de Matrikelnummer: 014102076

Jan Feldkamp

jan.feldkamp@hs-bochum.de Matrikelnummer: 012215207

Prüfer: Prof. Dr.-Ing. A. Bergmann

Abgabedatum: 27. Oktober 2014

Inhaltsverzeichnis

Inhaltsverzeichnis

| Symbolverzeichnis 1 Theoretische und begriffliche Grundlagen 1.1 Theorie der Drehfeldmaschinen 1.2 Magnetfelder 1.2.1 Strombelag 1.2.2 Mehrphasensysteme 1.3 Induktivitäten | IV | |
|--|----------|--|
| 1.1 Theorie der Drehfeldmaschinen | 1 | |
| 1.1 Theorie der Drehfeldmaschinen | 3 | |
| 1.2 Magnetfelder 1.2.1 Strombelag 1.2.2 Mehrphasensysteme | 3 | |
| 1.2.1 Strombelag | 3 | |
| 1.2.2 Mehrphasensysteme | 3 | |
| T v | 6 | |
| | 10 | |
| 1.4 Einführung Synchronmaschine | 10 | |
| 1.4.1 Spannungsgleichungen und Ersatzschaltbild | 10 | |
| 1.4.2 Beschreibung der Synchronmaschine im dq-Koordinatensystem | 13 | |
| 1.5 Besonderheiten der Schenkelpolmaschine | 15 | |
| 1.6 Permanenterregte Synchronmaschine | 15 | |
| 1.7 Evalurierung der Ersatzschaltbilder für die Regelung | 15 | |
| 2 Grundlagen der Vektorregelung | 16 | |
| 2.1 Raumzeigerdarstellung | 16 | |
| 2.2 Beschreibung in α - β -Koordinatensystem | 19 | |
| 2.3 Beschreibung in rotorfesten d-q-Koordinatensystem | 23 | |
| 2.4 Signalflussplan der Vektorregelung | 24 | |
| 3 Anforderungsprofil für die Regelung der PMSM mit Simulink | 27 | |
| 3.1 Eingabe und Ausgabedaten | 27 | |
| 3.2 Darstellung der Simulationsergebnisse | 27 | |
| 4 Regelung der PMSM mit Simulink | 28 | |
| 4.1 Einführung in Simulink | 28 | |
| 4.2 Einführung in die TI-Bibliotheken | 28 | |
| 4.3 Übersicht der Regelstruktur | 28 | |
| 4.3.1 Subsysteme | 20 | |
| 5 Auswertung der Simulationsergebnisse | 28 | |
| 5.1 Vergleich der Ergebnisse der TI-Bibliotheken | 28 29 | |

| Inhaltsverzeichnis | |
|--------------------|----|
| 6 Zusammenfassung | 30 |
| Literatur | 31 |

Abbildungsverzeichnis

| 1.1 | Abbildung des Nutquerfeldes einer Rechtecknut im Stator | 4 |
|-----|--|----|
| 1.2 | Vereinfachte Modellvorstellung zur Berechnung des Luftspaltfeldes mit Hilfe | |
| | des Strombelags. | 5 |
| 1.3 | Spannungsquelle eines Mehrphasensystems | 6 |
| 1.4 | Phasenspannung eines symmetrischen Drehstromerzeugers | 8 |
| 1.5 | Erzeugung einer mehrphasigen Spannung durch ein räumlich sinusförmiges | |
| | Läuferdrehfeld | 9 |
| 1.6 | Veranschaulicht das mit n rotierende d, q -System, in dem der Maschinenzu- | |
| | stand durch ruhende Zeiger ausgedrückt wird. | 11 |
| 1.7 | Ersatzschaltbild der Synchronmaschine | 12 |
| 1.8 | Darstellung der Synchronmaschine im dq-Koordinatensystem | 14 |
| 2.1 | Beispielhafte Lage eines Zeitzeigers | 17 |
| 2.2 | zweipolige Drehfeldmachine | 19 |
| 2.3 | beispielhafte Statorstromraumzeigerlage | 20 |
| 2.4 | Beispielhafte Lage des Raumzeigers im α - β -Koordinatensystem | 21 |
| 2.5 | Zusammenhang der α - β -Koordinaten und der d-q-Raumzeigerkomponenten | 23 |
| 2.6 | Clarke Blockbild | 25 |
| 27 | Park Blockhild | 26 |

Symbolverzeichnis 1

Symbolverzeichnis

Allgemeine Symbole

| Symbol | Bedeutung | Einheit |
|----------------------------|--|-------------|
| | | |
| I | elektrische Stromstärke | A |
| Θ | elektrische Durchflutung | A |
| A | elektrischer Strombelag | A/m |
| J | elektrische Stromdichte | A/m^2 |
| H | magnetische Feldstärke | A/m |
| $I_{ m e}$ | Erregerstrom | A |
| μ_0 | magnetische Feldkonstante | Vs/Am |
| $\mu_{ m r}$ | relative Permeabilität | |
| B | magnetische Flussdichte | Vs/m^2 |
| Φ | magnetischer Fluss | Vs |
| Ψ | verketteter Fluss | $V_{\rm S}$ |
| L, M | Induktivitäten | Vs/A |
| U | elektrische Spannung | V |
| U_{e} | Erregerspannung | V |
| $R_{\rm e}$ | Erregerkreisverlustwiderstand | Ω |
| V | magnetisches Vektorpotenzial | Vs/m |
| $V_{ m m}$ | magnetische Spannung | A |
| $\Omega_{ m L}$ | elektr. Winkelgeschwindigkeit des Rotors $(\Omega_L = Z_p \cdot \Omega_m)$ | 1/s |
| $\Omega_{ m m}$ | mech. Winkelgeschwindigkeit des Rotors | 1/s |
| $Z_{ m p}$ | Polpaarzahl | |
| $\psi_{ m d}, \psi_{ m q}$ | Statorfluss-Komponenten im d,q-System | V_{S} |
| $U_{\rm d}, U_{\rm q}$ | Statorspannungs-Komponenten im d,q-System | V |
| $I_{ m d}, I_{ m q}$ | Statorstrom-Kompenenten im d,q-System | A |
| R_1 | Statorwiderstand | V/A |
| $L_{\rm d}, L_{\rm q}$ | Statorinduktivität im d,q-System | Vs/A |

Symbolverzeichnis 2

4

1 Theoretische und begriffliche Grundlagen

Um auf die Regelung einer anisotropen Synchronmaschine einzugehen, werden im folgenden einige Grundlagen erörtert.

1.1 Theorie der Drehfeldmaschinen

Drehfeldmaschinen sind die am häufigsten eingesetzten Antriebsmaschinen, der Grund hierfür ist die Robustheit der aktiven Bauteile und die gute Energieeffizienz. Zudem besitzen Drehfeldmaschinen ein großes Leistungsspektrum und einen großen Drehzahl- und Drehmomentstellbereich. Die wesentlichen Vertreter der Maschinenfamilie sind die Synchron- und die Asynchronmaschinen. Beide basieren auf der Wirkung eines Drehfeldes, das sich durch den Luftspalt der Maschine bewegt. Die Synchron- und Asynchronmaschine besitzen im Ständer denselben Aufbau und erfordern zur Darstellung ihres Verhaltens eine Reihe gleicher physikalischer Begriffe. Es ist zweckmäßig die Grundlagen der Synchronmaschine in einem eigenen Kapitel zu behandeln. Dies gilt insbesonderefür den Aufbau der Drehstromwicklungen sowie die Grundlagen zur Beschreibung von umlaufenden Durchflutungen und deren Felder.

1.2 Magnetfelder

1.2.1 Strombelag

Die örtliche und zeitliche Änderung von Magnetfeldern in elektrischen Maschinen wird durch die Anordnung der Leiter und die Art der Speisung bestimmt [Hof13, S 199]. Die räumliche Verteilung des Stromes wird durch den Strombelag bestimmt, der als $N \cdot I$ pro Länge des bewickelten Umfanges definiert ist.

Das Luftspaltfeld hat die zentrale Bedeutung und muss deshalb auch berechnet werden können. Die Ursache für die Entstehung dieses Luftspaltfeldes sind die vom Strom durchflossenen Leiter in den Nuten des Stators. Unter der idealisierten Annahme eines homogenen Feldverlaufs im Bereich der Nutöffnung (s. h. Abbildung 1.1) das Feld im Luftspalt vom Feld in der Nutgetrennt.

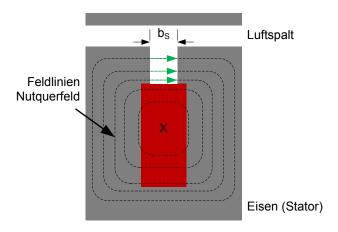


Abbildung 1.1: Abbildung des Nutquerfeldes einer Rechtecknut im Stator.

Hierzu wird die oben abgebildete Nut betrachtet, wobei die Permeabilität des Eisens als sehr groß gegenüber derjenigen von Luft angenommen wird ($\mu_{\text{Fe}} \to \infty$). Es bildet sich ein Nutquerfeld aus, das ist leicht aus dem Durchflutungsgesetzt herzuleiten.

$$\oint \vec{H}d\vec{l} = \Theta \tag{1.1}$$

Dieses Nutquerfeld stößt an der Grenzfläche zwischen Nutöffnung (Nutschlitz bzw. Streuschlitz) und Luftspalt an das zu berechnende Luftspaltfeld und stellt somit eine der Randbedingungen zur Berechnung des Luftspaltfeldes dar. Das Magnetische Feld in der Nutöffnung $H_{\rm S}$, dass unter idealisierte Annahme tangential gerichtet ist, kann wiederum auch aus dem Durchflutungsgesetz berechnet werden.

$$H_{\rm S} = \frac{\Theta_{\rm Nut}}{b_{\rm S}} \tag{1.2}$$

Diese Randbedingung zur Berechnung des Luftspaltfeldes kann auch anders erzeugt werden. Unter Annahme, dass die Nutdurchflutung Θ unendlich dünn auf einer glatten Eisenoberfläche gleichmäßig im Bereich der Nutöffnung $b_{\rm S}$ verteilt ist. Diese Modellvorstellung wird mit Hilfe des Strombelages beschrieben.

$$A = \frac{\Theta_{\text{Nut}}}{b_{\text{S}}} \tag{1.3}$$

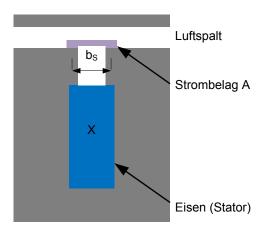


Abbildung 1.2: Vereinfachte Modellvorstellung zur Berechnung des Luftspaltfeldes mit Hilfe des Strombelags.

s. h. Abbildung 1.2 zeigt die Modellvorstellung der obigen Beschreibung.

Bei Auswertung des Durchflutungsgesetz bei einem Umlauf um diesen Strombelag, ergibt sich für die tangentiale Feldstärke $H_{\rm t}$ an der Eisenoberfläche im Bereich des Strombelages

$$\oint \vec{H}d\vec{l} = \Theta_{\text{Nut}} \tag{1.4}$$

$$H_{\rm t} \cdot b_{\rm S} = A \cdot b_{\rm S} \tag{1.5}$$

$$\oint \vec{H}d\vec{l} = \Theta_{\text{Nut}}$$

$$H_{\text{t}} \cdot b_{\text{S}} = A \cdot b_{\text{S}}$$

$$H_{\text{t}} = A = \frac{\Theta_{\text{Nut}}}{b_{\text{S}}}$$
(1.4)
$$(1.5)$$

Mit Abbildung 1.6 ist gezeigt, dass die Randbedingungen zur Berechnung des Luftspaltfeldes unverändert erhalten bleibt, wenn statt der in Nuten eingebrachten Leiter ein äquivalenter Strombelag auf der glatten Eisenoberfläche berücksichtigt wird (Die Wirkung der Nutdurchflutung wird hinreichend genau durch den über der Nutöffnung verteilten Strombelag beschrieben). Zur Berechnung des Luftspaltfeldes muss also nun das Nutenfeld nicht berücksichtigt werden. Zudem kann eine deutlich vereinfachte Geometrie zugrunde gelegt werden.

Die Begrenzungsflächen von Stator und Rotor können als glatt angenommen werden, was in Umfangsrichtung der Maschine konstanten Luftspalt und demzufolge auch einen kostanten magnetischen Luftspaltleitwert entspricht. (Gerling 2008, Elektrische Maschinen und Antriebe. Bundeswehr Universität in München.)

1.2.2 Mehrphasensysteme

Bei einpoliger Verbindung von m Wechselspannungsquellen entsteht eine Schaltung, die (m+1) Klemmen aufweist (s. h. Abbildung 1.3). Haben diese m Wechselspannungsquellen dieselbe Kreisfrequenz ω , so stellt die Schaltung die Spannungsquelle eines allgemeinen Mehrphasensystems dar.

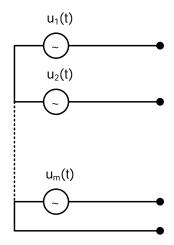


Abbildung 1.3: Spannungsquelle eines Mehrphasensystems.

Da keine Vorgaben bezüglich der Amplituden \hat{u} und der Phasenlage φ in der Definition der allgemeinen Mehrphasen-Spannungsquelle enthalten sind, kann sie z. B. durch das folgende Gleichungssystemen beschrieben werden

$$u_{1(t)} = \hat{u}_1 \cdot \cos(\omega t - \varphi_1)$$

$$u_{2(t)} = \hat{u}_2 \cdot \cos(\omega t - \varphi_2)$$

$$\vdots$$

$$u_{m(t)} = \hat{u}_m \cdot \cos(\omega t - \varphi_m)$$
(1.7)

Aus der allgemeinen Mehrphasen-Spannungsquelle entsteht eine symmetrische Mehrphasen-Spannungsquelle, wenn zusätzlich gleiche Amplituden

$$\hat{u}_1 = \hat{u}_2 = \dots \hat{u}_m$$

und gleiche Phasenwinkeldifferenz zwischen aufeinanderfolgenden Teilspannungen gefordert werden

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \varphi_2 - \varphi_3 = \ldots = \varphi_{m-1} - \varphi_m = \Delta \varphi$$

Aus Symmetrieüberlegungen ergibt sich, dass die einheitliche Phasenwinkeldifferenz eine Funktion der Phasenzahl m sein muss.

$$\Delta \varphi = \frac{\omega T}{m} = \frac{2\pi}{m} \tag{1.8}$$

Darin tritt die Periodendauert T der Teilspannungen auf. Setzt man der Einfachheit

$$\varphi_1 = 0$$

so wird die symmetrische Mehrphasen-Spannungsquelle durch das folgende Gleichungssystem beschrieben.

$$u_{1(t)} = \hat{u} \cdot \cos(\omega t)$$

$$u_{2(t)} = \hat{u} \cdot \cos(\omega t - \frac{\omega T}{m})$$

$$\vdots$$

$$u_{m(t)} = \hat{u} \cdot \cos(\omega t - (m-1)\frac{\omega T}{m})$$
(1.9)

In der Elektrotechnik treten Systeme mit verschiedenen Phasenzahlen auf. Das Wechselstromsystem kann als Sonderfall des Mehrphasensystems mit m=1 aufgefasst werden. Es kommt nur bei kleinen Leistungen zum Einsatz. Eine Ausnahme stellt die Bahnversorgung dar, die bis zu großen Leistungen generell einphasig betrieben wird. Gekennzeichnet ist diese durch die eingeprägte Frequenz von $f=16\frac{2}{3}$ Hz.

Die Phasenzahl m=2 tritt bei elektrischen Kleinmaschinen auf, allerdings nur in Form eines unsymmetrischen Systems mit einer Phasenwinkeldifferenz

$$\Delta \varphi = 90^{\circ} \text{ bzw. } 270^{\circ}$$

Die Phasenzahl m=3 kennzeichnet das Drehstromsystem, dass die Basis der elektrischen Energietechnik bildet. Höhere Phasenzahlen treten z. B. in der Stromrichtertechnik auf mit m=6,12,24. Drehstromerzeuger mit Phasenzahl m=3 werden generell als symmetrisches

System ausgelegt. Als Klemmenbezeichnung ist die Buchstabengruppe R, S, T bzw. U, V, W üblich, wobei die gemeinsame Leitung der drei Teilspannungen mit O, N oder Mp für Mittelpunkt bezeichnet wird.

Durch die DIN-Normung wurde festgelegt, dass die Klemmenbezeichnung beim Drehstromsystem mit L1, L2 und L3 zu erfolgen hat. Die Phasenwinkeldifferenz ist $\Delta \varphi = 120^{\circ}$. Stellt man die Phasenspannungen $u_{1(t)}, u_{2(t)}, u_{i}3(t)$ nach Abbildung ?? dar, so ergibt sich

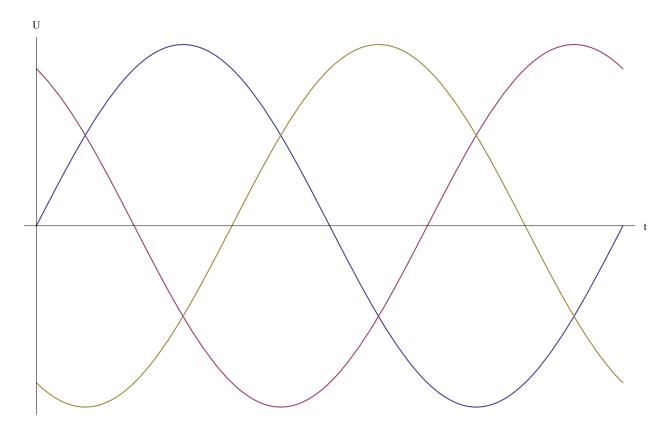


Abbildung 1.4: Phasenspannung eines symmetrischen Drehstromerzeugers.

Der prinzipielle Aufbau einer Drehstromwicklung lässt sich anhand aus den Anforderungen zur Erzeugung einer dreiphasigen Wechselspannung erläutern. Eine solche Drehspannung erhält man mit einer Anordnung nach Abbildung 1.5. Ein aus Dynamoblechen geschichtetes Ständerblechpacket enthält in Nuten am Bohrungsumfang gleichmäßig verteilte Leiter, die zu drei räumlich verteilten Wicklungssträngen zusammengeschaltet werden [Fis09, S. 141]. Der Läufer erzeugt ein Gleichfeld, das eine sinusförmige Feldverteilung längst des Luftspaltes aufbaut. Hat der Läufer eine konstante Drehzahl, so induziert das Feld in den einzelnen Spulen zeitlich sinusförmige Spannungen, die sich innerhalb eines Wicklungsstranges zu einem Wert addieren. Die Berechnung der Induktion kann über die Allgemeine Beziehung

$$u_{\mathbf{q}} = B \cdot l \cdot v \tag{1.10}$$

erfolgen. Sei d_1 der Bohrungdurchmesser des Ständerblechpaketes einer 2p-poligen Maschine, so bezeichnet man den Umfangsanteil

$$\tau_{\rm p} = \frac{d_1 \cdot \pi}{2p} \tag{1.11}$$

wieder als Polteilung. Die Polteilung entspricht der Länder einer Halbwelle der sinusförmigen Flussdichteverteilung im Luftspalt (enspricht einem elektrischen Winkel von $\omega t = 180^{\circ}$. Bei einer zweipoligen Maschine mit p=1 stimmen somit der räumlich mechanische und der elektrische Winkel überein, allgemein gilt die Beziehung [Fis09, S.141f.]

$$\gamma_{\rm el} = p \cdot \gamma_{\rm mech} \tag{1.12}$$

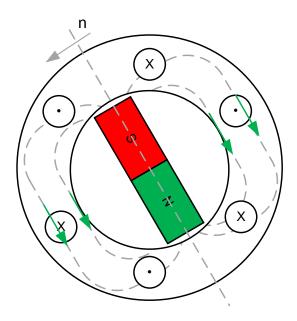


Abbildung 1.5: Erzeugung einer mehrphasigen Spannung durch ein räumlich sinusförmiges Läuferdrehfeld.

1.3 Induktivitäten

1.4 Einführung Synchronmaschine

Historischer Hintergund Die ersten Synchronmaschinen wurden als Einphasengenerator entwickelt und gebaut, den ersten dreiphasigen Synchrongenerator entwickelten 1887 unabhängig voneinander F. A. Haselwander¹ und C. S. Bradley² Bei den Entwicklungen bildeten sich die Bauformen der Schenkelpol- und Vollpolmaschine aus. Die Weiterentwicklung der Synchronmaschine hing stark mit dem Ausbau der Energieversorgung und dem Bedarf von leistungsstärkeren Generatoren zusammen. Unabhängig von der Entwicklung wurden schon sehr früh Synchronmaschinen als Antriebsmaschinen für eine konstante Drehzahlregelung oder einen Phasenbetrieb in der Industrie eingesetzt [Fis09, S. 287; Mül05, S. 485f.].

Die gleichstromgespeiste Erregerwicklung ermöglicht es, das Magnetfeld unabhängig vom Netz zu beeinflussen. Als Spannungsquelle für die Speisung der Erregerwicklung wurden sog. Gleichstromerregermaschinen eingesetzt, in der heutigen Zeit werden Wechselspannung mit Hilfe von Leistungselektronischen Schaltungen gespeist. Um die Schleifringübertragung der Erregerleistung zu umgehen, werden schleifring- bzw. bürstenlose Erregersysteme realisiert [Ter12, S. 108]. Als Motor wurden Drephasen-Synchronmaschinen schon bald für große Leistungen eingesetzt, z. B. zum Antrieb von Pumpen und Verdichten [Mül05, S. 486]. Der Nachteil ist, dass die Drehzahl durch die Netzfrequenz festgelegt ist. Die Synchronmaschine arbeitet unabhängig von der Belastung stets mit der durch die Netzfrequenz und die ausgeführte Polpaarzahl festgelegten synchronen Drehzahl.

Heute ist es möglich mit Hilfe eines Frequenzumrichters die Drehzahl der Synchronmaschine zu steuern. Aus diesem Grund werden größere Gleichstrommaschinen durch drehzahlvariable Synchronmaschinen abgelöst. Im Bereich kleinerer Leistungen wird anstelle der Gleichstromerregung eine Erregung durch Permanentmagnete eingesetzt. Dabei verliert man die Beeinflussung des Erregerzustandes über den Erregerstrom, dafür erhält man eine elektrische Maschine die keine elektrische Verbindung zum Läufer erfordert.

1.4.1 Spannungsgleichungen und Ersatzschaltbild

Die Synchronmaschine mit Vollpolläufer ist wegen ihres konstanten Luftspaltes mathematisch leichter erfassbar, als die Synchronmaschine mit Schenkelpolläufer. Als Grundlage für weitere Betrachtungen dient dieses mathematische Modell als Grundlage. Weiterhin wird vereinbart, dass

¹ Friedrich August Haselwander war ein deutscher Ingenieur, ein Erfinder der Drehstrom-Synchronmaschine und des kompressorlosen Ölmotors.

² Charles Schenk Bradley war ein US-amerikanischer Elektrotechniker, Erfinder und Pionier von frühen Elektromotoren. Er zählt neben F. A. Haselwander zu den Begründern des heute im Bereich der elektrischen Energietechnik eingesetzten Dreiphasenwechselstromes.

- quasistationärer Betrieb
- Verbraucherzählpfeilsystem
- rechtsgängige Spulen
- läuferfeste, komplexe Ebene

vorliegt s. h. Abbildung 1.6.

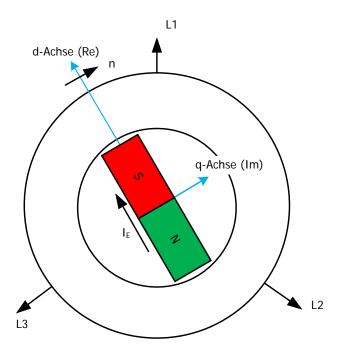


Abbildung 1.6: Veranschaulicht das mit n rotierende d, q-System, in dem der Maschinenzustand durch ruhende Zeiger ausgedrückt wird.

Der Ständerkreis kann in den Läuferkreis keine Spannung induzieren, weil Ständerfeld und Läuferfeld gleiche Drehzahl haben und somit im Läufer keine ständerbedingten Flussänderungen entstehen. Mit dieser Erkenntnis und den oben genannten Voraussetzungen wird der Läuferkreis durch die Gleichung

$$U_{\rm e} = I_{\rm e} \cdot R_{\rm e} \tag{1.13}$$

beschrieben.

Die Induktivität $L_{\rm e}$ bringt wegen

$$\frac{\mathrm{d}i_{\mathrm{e}}}{dt} = 0$$

keinen Beitrag. Die Spannungsgleichung für den Ständerkreis ergibt sich zu

$$U_1 = R_1 \underline{I}_1 + j X_1 \underline{I}_1 + j X_h \underline{I}_u \tag{1.14}$$

Bei der Synchronmaschine entsteht die Magnetisierungsstrombelagswelle aus der Ständer- und der Läuferstrombelagswelle. Der Magnetisierungsstrom setzt sich entsprechend zusammen

$$\underline{I}_{\mu} = \underline{I}_1 + I_{\mathrm{e}}' \tag{1.15}$$

Damit ergibt sich für die Ständerspannung U_1

$$U_1 = R_1 \underline{I}_1 + j X_1 \underline{I}_1 + j X_h \underline{I}_1 + j X_h \underline{I}_e'$$
(1.16)

Der vom Ständerstrom unabhängige Term wird als eingeprägte Spannung aufgefasst. Die Polradspannung

$$\underline{U}_{p} = jX_{h}\underline{I}'_{e} \tag{1.17}$$

ist über den Erregerstrom einstellbar. Die Ständerhauptreaktanz $X_{\rm h}$ korrespondiert mit dem Drehfeld. Die Hauptfeldspannung

$$\underline{U}_{h} = jX_{h}\underline{I}_{1} + \underline{U}_{p} \tag{1.18}$$

hat wie das Drehfeld zwei Komponenten, eine ständerbedingte und eine polradbedingte.

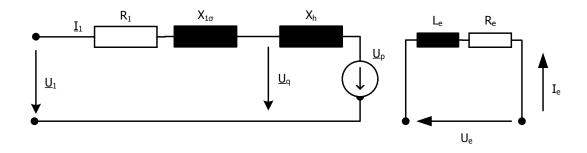


Abbildung 1.7: Ersatzschaltbild der Synchronmaschine.

Haupt- und Streureaktanz des Ständerkreises werden häufig zur synchronen Reaktanz zusammengezogen

$$X_{\rm d} = X_1 + X_{\rm h} \tag{1.19}$$

Die daraus folgende relative synchron Reaktanz ist eine wichtige Kenngröße der Synchronmaschine.

$$x_{\rm d} = \frac{I_1}{U_1} \cdot X_{\rm d} \tag{1.20}$$

Als Richtwert gilt

$$x_{\rm d} = 1.2 \dots 1.5 \, \text{Vollpolläufer} x_{\rm d}$$
 = 0.6 \dots 1.6 Schenkelpolläufer

Der Ständerkreisverlustwiderstand ist etwa mit

$$R_1 \approx 0.07 X_{\rm d} \tag{1.21}$$

anzusetzen.

1.4.2 Beschreibung der Synchronmaschine im dq-Koordinatensystem

Im folgenden wird angenommen, dass die Speisung des Polrads durch Permanentmagneten ersetzt wird. In diesem Fall verbleiben nur die drei Statorwicklungen als stromdurchflossene Wicklungen. Wesentlich bei den nachstehenden Überlegungen ist es, ob die Synchronmaschine als symmetrische Maschine (Vollpolläufer) oder als unsymmetrische Maschine (Schenkelpolläufer) konzipiert ist. Die Wahl der Konzipierung hat Auswirkungen auf die Möglichkeit, Feldschwächebetrieb zu erreichen oder nur bedingt und dann mit Einschränkungen [Sch00, S. 291].

Wird die Synchronmaschine in der Statorwicklung mit einer sinusförmigen Spannung versorgt, so ist diese als (PMSM) permanentmagneterregte Synchronmaschine definiert. Bei einer trapezförmigen Speisung der Statorwicklung wird die Maschine als (BLDC) bürstenlose Gleichstrommaschine bezeichnet. Der einfachste Fall für die Ermittlung des Signalflussplanes ist die Annahme, dass die Maschine an der Statorwicklung eine sinusförmige Spannung anliegt und die Maschine symmetrisch konzipiert wurde. Bei einer symmetrisch konzipierten

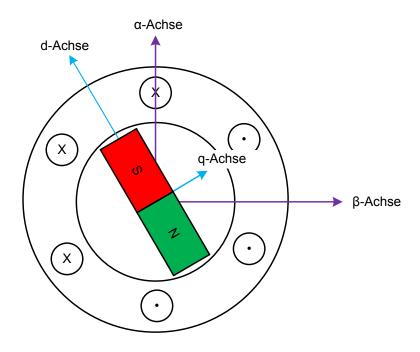


Abbildung 1.8: Darstellung Synchronmaschine der dqimKoordinatensystem.

Synchronmaschine werden die Reluktanzeinflüsse nicht wirksam. Damit ergeben sich nach [Sch00, S. 291] folgende Gleichungen für die Synchron-Vollpolmaschine.

$$\frac{\mathrm{d}\psi_{\mathrm{d}}}{\mathrm{d}t} = U_{\mathrm{d}} - R_{1} \cdot I_{\mathrm{d}} + \Omega_{\mathrm{L}} \cdot \psi_{\mathrm{q}} \tag{1.22}$$

$$\frac{d\psi_{d}}{dt} = U_{d} - R_{1} \cdot I_{d} + \Omega_{L} \cdot \psi_{q}$$

$$\frac{d\psi_{q}}{dt} = U_{q} - R_{1} \cdot I_{q} + \Omega_{L} \cdot \psi_{d}$$
(1.22)

(1.24)

mit

$$\psi_{\rm d} = \psi_{\rm PM} + L_{\rm d} \cdot I_{\rm d} \tag{1.25}$$

$$\psi_{\mathbf{q}} = L_{\mathbf{q}} \cdot I_{\mathbf{q}} \tag{1.26}$$

Damit ergibt sich das innere Luftspaltdrehmoment M_i zu:

$$M_{i} = \frac{3}{2} \cdot Z_{p} \cdot (\psi_{d} \cdot I_{q} - \psi_{q} \cdot I_{d})$$

$$= \frac{3}{2} \cdot Z_{p} \cdot (\underbrace{\psi_{PM} \cdot I_{q}}_{\text{Hauptmoment}} + \underbrace{(L_{d} - L_{q}) \cdot I_{d} \cdot I_{q}}_{\text{Reluktanzmoment}})$$
(1.27)

und der allgemeinen mech. Bewegungsgleichung

$$\Theta \cdot \frac{\mathrm{d}\Omega_m}{\mathrm{d}t} = M_{\mathrm{i}} - M_{\mathrm{L}} \tag{1.28}$$

- 1.5 Besonderheiten der Schenkelpolmaschine
- 1.6 Permanenterregte Synchronmaschine
- 1.7 Evalurierung der Ersatzschaltbilder für die Regelung

2 Grundlagen der Vektorregelung

In modernen Antriebssystemen ist es häufig unerlässlich, entscheidende Maschinengrößen wie Drehzahl oder Drehmoment auf einen gewünschten Wert einzustellen. Dabei kamen der Vergangenheit häufig Gleichstrommaschinen zum Einsatz, welche sich durch gute Regelund Einstelleigenschaften bei den geforderten Parametern auszeichnen. Große Fortschritte in den Bereichen der Leistungselektronik und Reglerkomponenten führen dazu, dass Antriebe wesentlich einfacher mit Synchronmaschinen realisiert werden können. Dabei haben Drehfeldmaschinen, aufgrund fehlender mechanischer Kommutation den Vorteil, dass kein nennenswerter Verschleiß Auftritt.

Entscheidend für den Aufbau einer geregelten PMSM ist die Vektor- bzw. feldorientierte Regelung. Die Maschine wird näherungsweise mit sinusförmigen Strömen gespeist. Ebenso besitzen alle weiteren auftretenden elektrischen Größen wie Spannungen, Flüsse oder Felder aufgrund ihres Zeitverhaltens annähernd Sinusform [Nus10, S. 1]. Die Idee der Vektorregelung ist es nun, nicht die zeitlichen Momentanwerte der Ströme zu verändern, sondern die erfassten Wechselgrößen in ein Zwei-komponentiges rotierendes Koordinatensystem zu übertragen. Dabei beschreibt eine Komponente das Drehmoment, während die andere Komponente die magnetische Flussdichte darstellt. Diese Größen werden regelungstechnisch verwertet und zurück transformiert.

2.1 Raumzeigerdarstellung

Die stationären Zusammenhänge der elektrischen Größen in der Maschine, welche ursächlich aus dem Zusammenhang von Ψ und B herrühren, können zunächst mithilfe komplexer Zeitzeiger beschrieben werden. Dabei lassen sich die Statorströme, $i_{\rm u}$, $i_{\rm v}$, und $i_{\rm w}$ einer Drehfeldmaschine mit idendischer Amplitunde $\hat{i}_{\rm s}$ und Statorkreisfrequenz $\omega_{\rm s}$ und der in Kapitel 1.2.2 angeführten Phasenverschiebung $\Delta \varphi = 120^{\circ}$ als

$$i_{s,n} = Re\{i_{s,n}\} = Re\{\hat{i}_{s,i} \cdot e^{j\omega_s t}\} = Re\{\hat{i}_s \cdot e^{j(\omega_s t + 0 - (n-1) \cdot \frac{2\pi}{3})}\}$$

$$= \hat{i}_s \cdot \cos\left(\omega_s t + \varphi_0 - (n-1) \cdot \frac{2\pi}{3}\right); \ mit \ n = 1, 2, 3$$

$$(2.1)$$

mit den komplexen Zeitzeigern

$$\underline{i}_{s,n} = \hat{\underline{i}}_{s,n} \cdot e^{j\omega_s t} ; mit \ n = 1, 2, 3$$
(2.2)

und den komplexen Amplituden

$$\hat{\underline{i}}_{s,n} = \hat{i}_s \cdot e^{j(\omega_s t + 0 - (n-1) \cdot \frac{2\pi}{3})}; mit \ n = 1, 2, 3$$
 (2.3)

entwickeln. Die folgende Abbildung 2.1 veranschaulicht die vorangegangenen Gleichungen 2.1, 2.2 sowie 2.3 und stellt beispielhaft den Zeitzeiger $i_{s,u}$ dar.

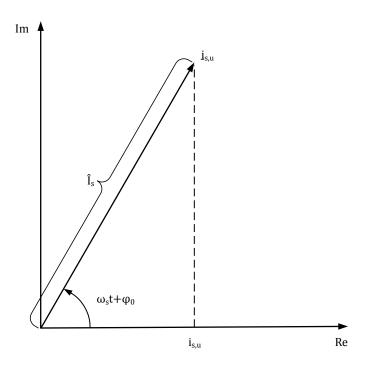


Abbildung 2.1: Beispielhafte Lage eines Zeitzeigers.

Da das Ziel darin besteht, den dynamischen Rotationsvorgang einer PMSM zu modellieren, ist die Verwendung eines Zeitzeigers, mit dem nur stationöre Vorgänge beschrieben werden können, nicht angebracht. Hier ist es zweckmäßig, einen Operator so zu entwickeln, dass dieser in der Lage ist, dynamische Vorgänge zu beschrieben, ohne dazu Nebenbedingungen wie beispielsweise die Periodizität heranzuziehen. Bei der Entwicklung bieten sich die Statorphasenströme $i_{s,u}$, $i_{s,v}$, und $i_{s,w}$ des Dreiphasensystems an. Diese stehen zu jedem Zeitpunkt zur Verfügung. Es sei angemerkt, dass dabei die Nullbedingung erfüllt ist. Die Summe der Statorphasenströme muss immer Null sein, was beim Einsatz von Drehfeldmaschinen idr. gegeben ist. Dadrurch ist es auch immer möglich mit Kenntnis zweier Größen auf die Dritte zu schließen, da gilt:

$$i_{s,u} + i_{s,v} + i_{s,w} = 0$$
 (2.4)

Nun ist der zweikomponentige Zeitzeiger immer um mindestens zwei Momentanwerte erweiterbar. Ein hierfür geeigneter Ansatz zur Erzeugung eines Raumzeigers wurde erstmals in kovacs1959 veröffentlicht:

$$\underline{i}_{s}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ \underline{i}_{s,u}(t) + \underline{i}_{s,v}(t) \cdot e^{j\frac{2\pi}{3}} + \underline{i}_{s,w}(t) \cdot e^{j\frac{4\pi}{3}} \right\}$$

$$(2.5)$$

Um jetzt aufzeigen zu können, dass der Ansatz aus 2.5 im stationären Zustand mit dem entsprechenden Statorstromzeitzeiger übereinstimmt und schlussendlich den Raumzeiger zu erzeugen, werden zunächst in 2.5 die Statorstrommomentanwerte aus 2.1 eingesetzt. Dadurch erhält man

$$\underline{i}_{s}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ \hat{i}_{s} \cdot \cos(\omega_{s}t + \varphi_{0}) + \hat{i}_{s} \cdot \cos\left(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{2\pi}{3}\right) \cdot e^{j\frac{2\pi}{3}} + \right.$$

$$\hat{i}_{s} \cdot \cos\left(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{4\pi}{3}\right) \cdot e^{j\frac{4\pi}{3}} \right\}$$
(2.6)

Wird nun die Cosinus-Funktion durch die entsprechende exponentielle Darstellung ersetzt, folgt hieraus

$$\underline{i}_{s}(t) = \frac{2}{3} \cdot \hat{i}_{s} \cdot \left\{ \frac{1}{2} \cdot \left(e^{j(\omega_{s}t + \varphi_{0})} + e^{-j(\omega_{s}t + \varphi_{0})} \right) + \frac{1}{2} \cdot \left(e^{j(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{2\pi}{3})} + e^{-j(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{2\pi}{3})} \right) \cdot e^{j\frac{2\pi}{3}} + \frac{1}{2} \cdot \left(e^{j(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{4\pi}{3})} + e^{-j(\omega_{s}t + \varphi_{0} - \frac{4\pi}{3})} \right) \cdot e^{j\frac{4\pi}{3}} \right\}$$
(2.7)

Nach ausmultiplizieren der Terme folgt mit $1+e^{j\frac{4\pi}{3}}+e^{j\frac{8\pi}{3}}=0$ das Ergebnis und somit der Raumzeiger

$$\underline{i}_{s} = \frac{2}{3} \cdot \hat{i}_{s} \cdot \left\{ \frac{3}{2} \cdot e^{j(\omega_{s}t + \varphi_{0})} + \frac{1}{2} \cdot e^{-j(\omega_{s}t + \varphi_{0})} \cdot \left(1 + e^{j\frac{4\pi}{3}} + e^{j\frac{8\pi}{3}} \right) \right\} = \hat{i}_{s} \cdot e^{j(\omega_{s}t + \varphi_{0})}$$
(2.8)

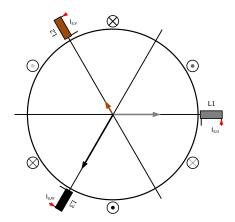


Abbildung 2.2: zweipolige Drehfeldmachine

Das Ergebnis von 2.8 entspricht strukturell dem in 2.1 angegebenen Statorstromzeitzeiger. Dadurch ist sichergestellt, dass der Ansatz aus 2.5 in der Lage ist als Gesamtzeiger, bestehend aus den Momentanwerten der Statorströme, zu fungieren. Die folgende Abbildung 2.2 zeigt zur Veranschaulichung eine zweipolige Drehfeldmaschine mit zugehörigem Zeigerdiagramm in Abbildung 2.3, welches den Statorstromraumzeiger beinhaltet.

Mit der Einführung des Raumzeigers ist die theoretische Grundlage dafür geschaffen, die PMSM mit einer feldorientierten Regelung zu versehen. Da sich, wie Eingangs beschrieben, alle Größen in der Drehfeldmaschine näherungsweise sinusförmig verhalten, ist die Stromraumzeigerdarstellung aus 2.5 für alle andren dreiphasigen Größen als allgemeine Raumzeigerdarstellung definierbar.

$$\underline{a}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ \underline{a}_{\mathbf{u}}(t) + \underline{a}_{\mathbf{v}}(t) \cdot e^{j\frac{2\pi}{3}} + \underline{a}_{\mathbf{w}}(t) \cdot e^{j\frac{4\pi}{3}} \right\}$$
 (2.9)

Im Folgenden werden die in der Praxis benötigten Transformationsvorschriften erläutert, welche das Wechseln zwischen Phasen- und Raumzeigergrößen erlauben.

2.2 Beschreibung in α - β -Koordinatensystem

Als Grundlage für das Wechseln zwischen Phasen- und Raumzeigergrößen dient zunächst die Definition aus 2.9. Die Definitionsgleichung lässt sich in Real- und Imaginärteil aufspalten. Es kommt so zu folgender Aufteilung

$$Re\ \underline{a}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ a_u(t) + a_v(t) \cdot \cos \frac{2\pi}{3} + a_w(t) \cdot \cos \frac{4\pi}{3} \right\}$$
 (2.10)

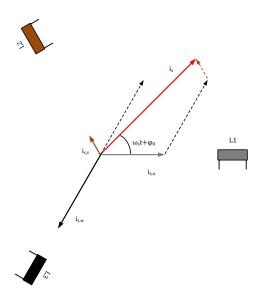


Abbildung 2.3: beispielhafte Statorstromraumzeigerlage

$$Im \ \underline{a}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ a_v(t) \cdot \sin \frac{2\pi}{3} + a_w(t) \cdot \sin \frac{4\pi}{3} \right\}$$
 (2.11)

In Zusammenhang mit der Clarke Transformationsvorschrift ist es üblich, den Realteil in α und den Imaginärteil als β -Koordinaten auszudrücken. Daher ist die Clarke Transformation
im deutschsprachigen Bereich auch α - β -Transformation bekannt. Um im Weiteren die in
der Praxis notwendige Transformationsmatrix zu erhalten, werden die Trigonometrischen
Ausdrücke numerisch dargestellt. Aus 2.10 und 2.11 folgt somit

$$a_{\alpha}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ a_u(t) - \frac{1}{2} \cdot a_v(t) - \frac{1}{2} \cdot a_w \right\}$$
 (2.12)

$$a_{\beta}(t) = \frac{2}{3} \cdot \left\{ \frac{\sqrt{3}}{2} \cdot a_v(t) - \frac{\sqrt{3}}{2} \cdot a_w \right\}$$
 (2.13)

Der entstandene Raumzeiger in α - β -Koordinaten ist in allgemeiner Forma als

$$\underline{a}(t) = a_{\alpha}(t) + ja_{\beta}(t) \tag{2.14}$$

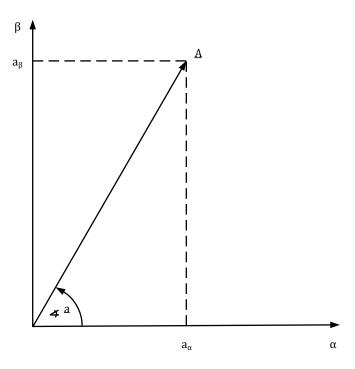


Abbildung 2.4: Beispielhafte Lage des Raumzeigers im α - β -Koordinatensystem.

darstellbar. Um die α - und β -Komponente des entstandenen Raumzeigers besser nachvollziehen zu können, zeigt die Abbildung 2.4 eine beispielhafte Lage des Zeigers in α - β -Koordinaten.

Nachdem sich der Raumzeiger im neuern Koordinatensystem darstellen lässt, ist es nun entscheidend, eine mathematische Transformationsvorschrift aufzustellen, die sich an 2.12 und 2.13 orientiert. Übertragen auf eine Vektorschreibweise lautet die Transformation:

$$\begin{bmatrix} a_{\alpha} \\ a_{\beta} \end{bmatrix} = \underline{T}' \begin{bmatrix} a_{u} \\ a_{v} \\ a_{w} \end{bmatrix}$$
 (2.15)

mit der Transformationsmatrix

$$\underline{T}' = \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{2} & -\frac{1}{2} \\ 0 & \frac{\sqrt{3}}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} \end{bmatrix}$$
 (2.16)

Mit dieser Matrix ist es möglich, die dynamische Drehfeldgößen eines dreiphasigen Systems auf zwei Größen zu reduzieren sowie Momentanwerte und Amplitude in einem Raumzeiger

darzustellen. Der Faktor $\frac{2}{3}$ normiert dabei a_{α} und a_{β} auf den Betrag der entsprechenden Eingangsgrößen.

Für eine Regelung fehlt eine Rücktransvormationsvorschrift, mit deren Hilfe die α - und β Komponente wieder in ein Dreiphasensystem gebracht werden kann. Die inverse Matrix bildet
sich aus der Transformationsmatrix 2.16. Da es sich hier aber um eine nichtquadratische Matrix
handelt, ist diese zunächst nicht invertierbar. Folglich muss die Matrix um eine Eingangsgröße
erweitert werden. Dabei bietet sich die Nullbedingung des Systems an. Bindet man die
Kontengleichung aus 2.4 in 2.16 ein, folgt für die vektorielle Transformationsbeziehung

mit der Transformationsmatrix

$$\underline{T} = \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{2} & -\frac{1}{2} \\ 0 & \frac{\sqrt{3}}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} \\ \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \end{bmatrix}$$
 (2.18)

Die auf diese Art entstandene quadratische Matrix ist eindeutig invertierbar. Daher folgt für

$$\begin{bmatrix} a_u \\ a_v \\ a_w \end{bmatrix} = \underline{T}^{-1} \cdot \begin{bmatrix} a_\alpha \\ a_\beta \\ a_0 \end{bmatrix}$$
 (2.19)

die inverse Transformationsmatrix

$$\underline{T}^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 \\ -\frac{1}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} & 1 \\ \frac{1}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} & 1 \end{bmatrix}$$
 (2.20)

Für die Praxisanwendung reicht die vereinfachte inverse Clarke-Transformation mit der Beziehung

$$\begin{bmatrix} a_u \\ a_v \\ a_w \end{bmatrix} = \underline{T}^{-1} \cdot \begin{bmatrix} a_\alpha \\ a_\beta \end{bmatrix}$$
 (2.21)

und der Transformationsmatrix

$$\underline{T}^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} \\ \frac{1}{2} & \frac{\sqrt{3}}{2} \end{bmatrix}$$
 (2.22)

aus. Da die Nullkomponente der Phasengröße aufgrund der symmetrischen Belastung null ist, kann auch a_0 null gesetzt werden, was dem Wegfall der letzten Spalte von \underline{T}^{-1} entspricht.

2.3 Beschreibung in rotorfesten d-q-Koordinatensystem

Für die Regelung von Drehfeldmaschinen hat es sich als praktikabel herausgestellt, die Beschreibung des im Vorfeld beschriebenen ortsfesten Koordinatensystems in ein, mit der Winkelgeschwindigkeit des Rotors, rotierendes Koordinatensystem zu überführen. Daher wird die Darstellung auch rotorfest genannt. Die Vorteile dieser Koordinatenbeschreibung liegen zum einen in einer einfacheren Darstellbarkeit elektrophysikalischer Zusammenhänge und zum anderen dass die Raumzeigergrößen näherungsweise Gleichgrößen sind. Dadurch lassen sich klassische Regelvefahren auf die Maschine anwenden. Das Regelverhalten ähnelt dem der Gleichstrommaschine, welche sich durch eine gute Regelbarkeit auszeichnet. Für die folgende Park Transformation dient die zuvor durchgeführte Clarke Transformation als Grundlage. Zur Verdeutlichung der Transvormationsvorschriften dient die nachfolgende Abbildung am Beispiel eines Statorstromraumzeigers

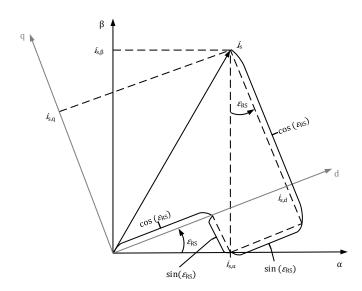


Abbildung 2.5: Zusammenhang der α - β -Koordinaten und der d-q-Raumzeigerkomponenten

Hier ist neben dem ortsfesten α - β -Koordinatensystem auch das rotierende Koordinatensystem erkennbar. Das rotierende System wird als d-q-Koordinatensystem bezeichnet, wobei d für direct axis und q für quadrature axis steht. Der für die Transformation entscheidende Winkel ist hier mit $\varepsilon_{\rm RS}$ gekennzeichnet. Mit Hilfe der Abbildung lässt sich nun die Transformationsbeziehung zwischen α - β -Koordinaten und d-q-Koordinaten aufstellen.

$$\begin{bmatrix} a_{\rm d} \\ a_{\rm q} \end{bmatrix} = \underline{T}' \cdot \begin{bmatrix} a_{\alpha} \\ a_{\beta} \end{bmatrix} \tag{2.23}$$

Die Transformationsmatrix lautet dann

$$\underline{T}' = \begin{bmatrix} \cos \varepsilon_{RS} & \sin \varepsilon_{RS} \\ -\sin \varepsilon_{RS} & \cos \varepsilon_{RS} \end{bmatrix}$$
 (2.24)

Da die Matrix um eine quadratische ist, kann diese ohne weiteres invertiert werden. Die Rücktransformation von d-q-Koordinaten in α - β -Koordinaten ist für die Regelung ebenfalls von entscheidender Bedeutung, um aus dem rotierenden Raumzeiger im letzten Schritt wieder die drei Phasengrößen zu erhalten. Es gilt für die Rücktransformation also die Beziehung

mit der Transformationsmatrix

$$\underline{T}^{-1} = \begin{bmatrix} \cos \varepsilon_{RS} & -\sin \varepsilon_{RS} \\ \sin \varepsilon_{RS} & \cos \varepsilon_{RS} \end{bmatrix}$$
 (2.26)

2.4 Signalflussplan der Vektorregelung

In diesem Abschnitt mit Hilfe der Transformationsvorschriften aus den vorherigen Abschnitten 2.2 und 2.3 vorbereitend ein Signalflussplan entwickelt werden. Dieser Plan soll im praktischen Teil ins Gesamtsystem integriert werden können. Zur einfacheren Darstellung der Clarke-und Parktransformation werden zunächst entsprechende Signalflussbilder eingeführt.

Bei der Parktransformation muss der Winkel ε_{RS} , um den das α - β -Koordinatensystem zum d-q-System verschoben ist, zugeführt werden.

Die entsprechenden Rücktransformationen werden in den folgenden zwei Abbildungen dargestellt.

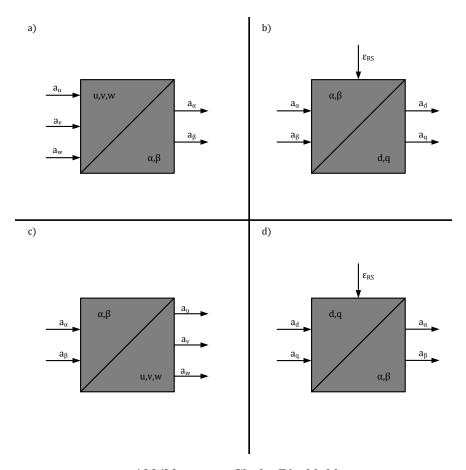
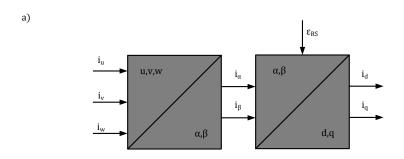


Abbildung 2.6: Clarke Blockbild

Mit Hilfe der Blockbilder kann jetzt die sowohl die vollständige Hintransformation eines Dreiphasensystems in ein rototorisches, zweikomponentiges Bezugsystem, als auch die entsprechende Rücktransformation, als Signalflussbild skizziert werden.

Abbildung ?? zeigt die Transformation der Statorphasenströme $i_{\rm u},i_{\rm v}$ und $i_{\rm w}$ in d-q-Komponenten, während die nachfolgende Grafik ?? die zusammenhängende Rücktransformation verbildlicht.



b)

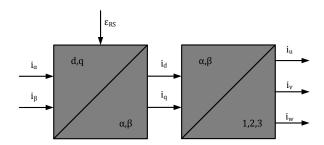


Abbildung 2.7: Park Blockbild

3 Anforderungsprofil für die Regelung der PMSM mit Simulink

- 3.1 Eingabe und Ausgabedaten
- 3.2 Darstellung der Simulationsergebnisse

4 Regelung der PMSM mit Simulink

- 4.1 Einführung in Simulink
- 4.2 Einführung in die TI-Bibliotheken
- 4.3 Übersicht der Regelstruktur
- 4.3.1 Subsysteme

5 Auswertung der Simulationsergebnisse

5.1 Vergleich der Ergebnisse der TI-Bibliotheken

6 Zusammenfassung

Literatur 31

Literatur

[Bin12] Andreas Binder. Elektrische Maschinen und Antriebe: Übungsbuch - Aufgaben mit Lösungsweg. Berlin: Springer, 2012.

- [Bol12] Ekkehard Bolte. *Elektrische Maschinen*. Berlin, Heidelberg: Springer Berlin Heidelberg, 2012. (Besucht am 14.07.2014).
- [Bro+12] I. N. Bronstein u. a. *Taschenbuch der Mathematik.* 8. Aufl. Frankfurt am Main: Verlag Harri Deutsch, 2012.
- [FB06] Rainer Felderhoff und Udo Busch. *Leistungselektronik*. 4. Aufl. München: Hanser, 2006.
- [FD04] Klaus Fuest und Peter Döring. Elektrische Maschinen und Antriebe: Lehr- und Arbeitsbuch; mit zahlreichen durchgerechneten Beispielen und Übungen sowie Fragen und Aufgaben zur Vertiefung des Lehrstoffes. Wiesbaden: Vieweg, 2004.
- [Fis09] Rolf Fischer. Elektrische Maschinen. 14. Aufl. München: Hanser, 2009.
- [Ger12] Wolfgang Gerke. Elektrische Maschinen und Aktoren: Eine anwendungsorientierte Einführung. 2012. (Besucht am 13.07.2014).
- [Gru12] Rayk Grune. »Verlustoptimaler Betrieb einer elektrisch erregten Synchronmaschine für den Einsatz in Elektrofahrzeugen«. Dissertation. TU Berlin, 2012.
- [Hag08] Gert Hagmann. Grundlagen der Elektrotechnik. 13. Aufl. Ulm: AULA, 2008.
- [Hah07] Ulrich Hahn. *Physik für Ingenieure*. München: Oldenbourg, 2007.
- [Hen11] Heino Henke. Elektromagnetische Felder: Theorie und Anwendung. 4. Aufl. Berlin: Springer, 2011.
- [Hof13] Wilfried Hofmann. Elektrische Maschinen: [Lehr- und Übungsbuch]. München [u.a.]: Pearson, 2013.
- [Kel12] Sven Kellner. »Parameteridentifikation bei permanenterregten Synchronmaschinen«. Dissertation. TU Erlangen-Nürnberg, 2012.

Literatur 32

[KG02] Michael Kofler und Hans-Gert Gräbe. *Mathematica: Einführung, Anwendung, Referenz.* München [u.a.]: Addison-Wesley, 2002.

- [Kno14] Michael Knorrenschild. Mathematik für Ingenieure 2: Angewandte Analysis im Bachelorstudium. München: Hanser, 2014.
- [Kor13] Martin Kornmeier. Wissenschaftliches schreiben leicht gemacht. 6. Aufl. Bern: Haupt UTB, 2013.
- [KR59] K. Kovács und I. Rácz. Transiente Vorgänge in Wechselstrommaschinen. Budapest: Verlag der ungarischen Akademie der Wissenschaften, 1959.
- [Kre04] Andreas Kremser. Elektrische Maschinen und Antriebe: Grundlagen, Motoren und Anwendungen; mit 10 Tabellen. Stuttgart [u.a.]: Teubner, 2004.
- [Lin07] Anselm Lingnau. LaTeX hacks. Köln: O'Reilly, 2007.
- [LW12] Holger Lutz und Wolfgang Wendt. Taschenbuch der Regelungstechnik. 9. Aufl. Frankfurt am Main: Verlag Harri Deutsch, 2012.
- [Mül05] Germar Müller. Elektrische Maschinen. Weinheim: Wiley-VCH, 2005.
- [MVP08] Germar Müller u. a. Berechnung elektrischer Maschinen. Weinheim: Wiley-VCH-Verl., 2008.
- [Nus10] Uwe Nuss. Hochdynamische Regelung elektrischer Antriebe. Berlin; Offenbach: VDE-Verl., 2010.
- [Pap03] Lothar Papula. *Mathematische Formelsammlung*. 8. Aufl. Wiesbaden: Vieweg, 2003.
- [Pap09a] Lothar Papula. Mathematik für Ingenieure und Naturwissenschaftler: Band 1, Ein Lehr- und Arbeitsbuch für das Grundstudium. 12. Aufl. Wiesbaden: Vieweg+Teubner Verlag, 2009.
- [Pap09b] Lothar Papula. Mathematik für Ingenieure und Naturwissenschaftler: Band 2, Ein Lehr- und Arbeitsbuch für das Grundstudium. 12. Aufl. Wiesbaden: Vieweg+Teubner Verlag, 2009.
- [Per06] Hector Perassi. »Feldorientierte Regelung der permanenterregten Synchronmaschine ohne Lagegeber für den gesamten Drehzahlbereich bis zum Stillstand«. Dissertation. TU Ilmenau, 2006.
- [Rie10] Ulrich Riefenstahl. Elektrische Antriebssysteme: Grundlagen, Komponenten, Reqelverfahren, Bewegungssteuerung. 3. Aufl. Vieweg+Teubner Verlag, 2010.

Literatur 33

[Sch00] Dierk Schröder. Elektrische Antriebe: Grundlagen. Berlin [u.a.]: Springer, 2000.

- [Sch01] Dierk Schröder. Regelung von Antriebssystemen. Berlin [u.a.]: Springer, 2001.
- [Sch10] Helmut Scherf. Modellbildung und Simulation dynamischer Systeme eine Sammlung von Simulink-Beispielen. München: Oldenbourg, 2010.
- [Sch14] Joachim Schlosser. Wissenschaftliche Arbeiten schreiben mit LaTeX: Leitfaden für Einsteiger. 5. Aufl. Heidelberg u. a.: mitp, 2014.
- [Stö10] Horst Stöcker. *Taschenbuch der Physik*. 6. Aufl. Frankfurt am Main: Verlag Harri Deutsch, 2010.
- [Ter12] Benjamin Ternes. »Beitrag zur internationalen ANSYS Konferenz in Kassel Simulation des Synchronprozesses«. In: Nutzung des Tools EM-Praktikum und ANSYS in den Lehrveranstaltungen der Elektrischen Maschinen. CADFEM. 2012, S. 108–112.
- [Ter13] Benjamin Ternes. »Softwaregestützte Berechnung von Stator- und Rotoroberströmen in Abhängigkeit der Drehzahl eines asynchronen Käfigläufermotors auf Basis der Oberfeldtheorie«. Bachelorarbeit. FH Dortmund, University of Applied Science und Arts, 2013.
- [The13] M. R. Theisen. Wissenschaftliches Arbeiten. 16. Aufl. München: Vahlen, 2013.
- [Unb08] Heinz Unbehauen. Regelungstechnik I: Klassische Verfahren zur Analyse und Synthese linearer kontinuierlicher Regelsysteme, Fuzzy-Regelsysteme. 15. Aufl. Wiesbaden: Vieweg+Teubner Verlag, 2008.
- [Unb09] Heinz Unbehauen. Regelungstechnik II: Zustandsregelungen, digitale und nichtlineare Regelsysteme. Auflage: 9., durchges. u. korr. Aufl. 2007. 2., korr. Nachdruck 2009. Wiesbaden: Vieweg+Teubner Verlag, 2009. 447 S.
- [Unb11] Heinz Unbehauen. Regelungstechnik III: Identifikation, Adaption, Optimierung. Auflage: 7., korr. Aufl. 2011. Wiesbaden: Vieweg+Teubner Verlag, 2011. 616 S.
- [Wök09] Henning Wökl-Bruhn. »Synchronmaschine mit eingebetteten Magneten und neuartiger variabler Erregung für Hybridantriebe«. Dissertation. TU Carolo-Wilhelmina zu Braunschweig, 2009.