# Univerza v Ljubljani

Fakulteta za elektrotehniko

# Mitja Alič

# Vpliv statične in dinamične ekscentričnosti magnetnega senzorja RM44 na napako v signalu kota

Magistrsko delo

Mentor: doc. dr. Mitja Nemec

# Zahvala

Zahvaljujem se mentorju doc. dr. Mitji Nemcu za pomoč pri izdelavi magistrskega dela. Prav tako se zahvaljujem sodelovcem laboratorija LRTME. Zahvala gre tudi dr. Blažu Šmidu in drugim v podjetju RLS Merilna tehnika. Zahvaljujem se družini in prijateljem, ki so me spodbujali in podpirali tekom celotnega študija.

# Vsebina

1	Uvo	od	5
<b>2</b>	Sen	zor RM44	7
3	Izpe	eljava gibanja sonde relativno na magnet ob nepravilni	
	moi	ntaži	13
	3.1	Definicija koordinatnega sistema	13
	3.2	Izpeljava gibanja lokacije Hallove sonde na magnet pri dinamični ekscentričnosti	15
	3.3	Izpeljava gibanja lokacije Hall-ove sonde na magnet pri statični ekscentričnosti	16
	3.4	Končna enačba za določanje lokacije Hall-ove sonde	17
4	Pot	ek napake funkcije atan2 ob popačenju vhodnih signalov	19
	4.1	Različne amplitude	19
	4.2	Različne enosmerne komponente	22
		4.2.1 Enosmerna komponenta v signalu $B_{sin}$	22
		4.2.2 Enosmerna komponenta signala $B_{cos}$	23
		4.2.3 Enosmerna komponenta pri obeh signalih	26
	4.3	Neorotogonalnost signalov	28

vi Vsebina

	4.4	Napaka zaradi spremembe amplitude in faze zaradi enega parametra	29
5	Line	earni model	31
	5.1	Brez ekscentričnosti	32
	5.2	Simulacija statične ekscentričnosti v smeri x-osi	33
		5.2.1 Sprememba $sin, cos$ ter napake v odvisnosti od $\Delta x_s$	33
	5.3	Simulacija statične ekscentričnosti v smeri y-osi	38
		5.3.1 Sprememba $sin$ , $cos$ ter napake od $\Delta y_s$	40
	5.4	Dinamična ekscentričnost v smeri x osi	42
		5.4.1 Sprememba $sin$ , $cos$ ter napake od $\Delta x_d$	44

# Seznam simbolov

 ${\bf V}$ zaključnem delu so uporabljeni naslednje veličine in simboli:

Veličina / oznaka	Enota		
Ime	Simbol	Ime	Simbol
referenčni kot	Θ	stopinja	0
pomerjeni kot	$\varphi$	stopinja	0
napaka	$\varepsilon$	stopinja	0
z-komponenta gostote magnetnega pretoka	$B_z$	militesla	mT
statična ekscentričnost v x	$\Delta x_s$	milimetri	mm
statična ekscentričnost v y	$\Delta y_s$	milimetri	mm
dinamična ekscentričnost v x	$\Delta x_d$	milimetri	mm
dinamična ekscentričnost v y	$\Delta y_d$	milimetri	mm

Tabela 1: Veličine in simboli

viii Vsebina

#### **Povzetek**

V magistrski nalogi je predstavljen vpliv napačno merjene Z-komponente gostote magnetnega pretoka magnetnega enkoderja, zaradi nepravilne montaže enkoderja ali magnetnega aktuatorja. Predstavljen je simulacijski model enkoderja, ter vpliv nepravilne montaže na spreminjanje lokacije Hallove sonde relativno na magnet. Opisan je vpliv nepravilnih vhodnih signalov na napako izhoda funkcije atan2();. Simulacije so primerjane z meritvami na enkoderju RM44. Opravljene so bile simulacije na linearno aproksimirani Z-komponenti gostote magnetnega pretoka, ter na numerično izračunani Z-komponenti gostote magnetnega pretoka simuliranega realnega magneta. Tehnologija in princip senzorja RM44 je poslovna skrivnost, zato je bil postavljen lasten simulacijski model enkoderja, s pričakovanji, da bo rezultat slabši od končnih meritev.

Ključne besede: dajalnik položaja, Hallova sonda, napačna montaža, predvidevanje napake, arcustangens

Vsebina Vsebina

# Abstract

The thesis addresses ...

**Key words:** position encoders, Hall effect sensor, superficial implementation, anticipating an error, arcustangens

4 Vsebina

## 1 Uvod

Skozi celotno zgodovino so si ljudje želeli olajšati fizična dela na različne načine. Ponavljajoča dela je olajšala uporaba pogonov. Električni pogoni so delovne procese optimizirali. Za točnejše delovanje so se razvili različni načini krmiljenja. Z novimi načini krmiljenja, so se pojavile tudi potrebe po merjenju novih količin. V zadnjih desetletjih, je pri krmiljenuju, potrebna informacija o trenutnem položaju pogona.

Trenutni položaj merijo dajalniki pomika ali zasuka[2]. Pri rotacijskih dajalnikih ločimo dajalnike, ki merijo zasuk na koncu osi (angl.: on axis) in dajalnike, ki merijo zasuk na osi (angl.: through hole). Možna delitev rotacijskih dajalnikov je tudi na eno-obratne (angl.: single-turn) in več-obratne (angl.: multi-turn). Eno-obratni rotacijski dajalniki podajo položaj znotraj enega obrata, medtem ko več-obratni štejejo tudi število polnih obratov. Dajalnike položaja delimo tudi glede na uporabljeni princip zaznavanja fizikalne spremembe, torej glede na uporabljeno tehnologijo. Poznamo magnetne, optične, induktivne in druge[3].

Pri magnetnem principu senzor dajalnika zaznava spremembo jakosti in smeri gostote magnetnega pretoka. Gostoto magnetnega pretoka se povzroči z magnetnim akutuatorjem. Gostoto magnetnega pretoka se nato meri s Hallovimi sondami ali AMR senzorji. Iz zajetega polja sledi izračun dejanskega položaja. Dajalnik položaja, ki pretvarja merjeno količino v informacijo imenujemo enkoder[4].

Kot vsak merilni element, ima tudi magnetni enkoder napako. Napaka se lahko pojavi ob narobe merjenem magnetnem polju[5]. Napako lahko povzroči tudi napačno pomerjeno polje. To se zgodi ob nepravilni montaži enkoderja ali

6 Uvod

magnetnega aktuatorja na pogon. S poznavanjem vplivov nepravilne montaže na napako pomerjenega položaja, se napako lahko predvidi in odpravi.

Cilj naloge je analizirtai kako različne napake pri montaži, vplivajo na napako v signalu kota. Želi se predstaviti čimbolj preprost model, ki bo dovolj točno opisal dogajanje ob prisotnosti napake in to prekontrolirati.

## 2 Senzor RM44

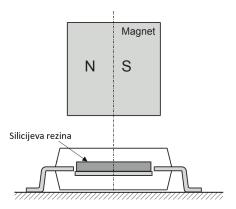
Senzor RM44 je 13 bitni enkoder, primeren za merjenje zasuka rotirajočega pogona[6]. Enkoder se nahaja v robustem ohišju, zato je primeren za delovanje v težkem industrijskem okolju. Oblika izhodnega podatka o zasuku, je prilagodljiva na sistem aplikacije v kateri bo uporabljen[7]. Izhod senzorja je lahko analogni v obliki sinusnega in kosinusnega signala ali linearno spreminjajče se napetosti med potencialoma GND in VDD v odvisnosti od kota zasuka. Izhod je lahko tudi v obliki inkrementalnih signalov A in B s katerih se lahko določi smer in relativni zasuk vrtenja ter signal Ri kateri določa referenčno točko. Izhod je možen tudi preko SSI vodila. Senzor ima možnost nastavljanja resolucije od 5 do 13 bitov na obrat [1][6]. Senzor na katerem so bile opravljene meritve je imel imel 12 bitno resolucijo in na voljo analogna signala sinus in kosinus. Točno ime senzorja je RM44AC0001S20F2E10, v delu bo poimenovan okrajšano RM44.



Slika 2.1: Senzor RM44

Senzor RM44

Ključni element senzorja je čip AM256. Za odčitavnaje zasuka, se mora nahajati nad radialno polariziranim cilindričnim magnetom, ki je pritrjen na os vrtenja(slika 2.2). S strani proizvajalca senzorja je priporočen radialno polariziran magnet s premerom 4 mm in višino 4 mm (slika 2.3).



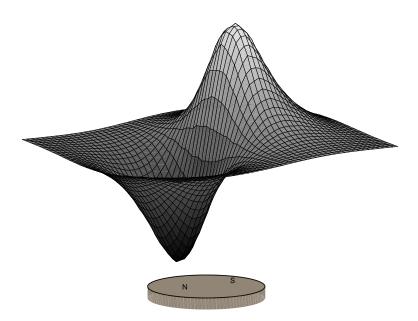
Slika 2.2: Nahajanje radialno polariziranega magneta nad čipom AM256 [1]



Slika 2.3: Primer magneta predlagan s strani proizvajalca RLS

Na siliciju čipa so razporejene Hallove sonde za meritev Z-komponento gostote magnetnega pretoka. Za merjenje Z-komponento gostote magnetnega pretoka je lahko čip obrnjen kot na sliki 2.2, ali obrnjen na glavo. Med silicijevo rezino in magnetom se pri taki montaži nahaja še tiskanina. Tiskanina nima magnetnih lastnosti in ne vpliva na meritve Hallovih sond. Pri montiranju senzorja je potrebno ohraniti predpisano razdaljo med magnetom in silicijevo rezino (1,8mm).

Na sliki 2.4 je prikazana oblika Z komponente vektorja gostote magnetnega pretoka povzročene z radialno polariziranim cilindričnim magnetom. Slika 2.4



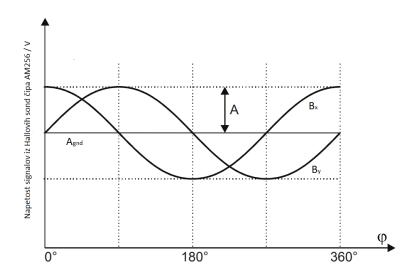
Slika 2.4: Oblika Z komponente gostote magnetnega pretoka nad magnetom

prikazuje rezultat Z-komponente gostote magnetnega pretoka simuliranega magneta, ki ga priporoča proizvajalec senzorja.

S pravilno postavitvijo Hallovih sond in obliki Z-komponente gostote magnetnega pretoka povzročene z magnetom, se ob prostorskem zajemu zajame 2 signala kosinusne oblike, ki sta za 90° prostorsko zamaknjena drug na drugega (slika 2.5). Prvi zajet signal, fazno prehiteva za 90° drugi signal in je v delu poimenovan  $B_{cos}$ , drugi signal, je poimenovan  $B_{sin}$ .

Iz signalov, zajetih s Hallovih sond, se izračuna kot. Metod, za numeričen

Senzor RM44



Slika 2.5: Analogna signala zajeta s Hallovimi sondami [1]

izračun kota iz podatkov kot sta signala  $B_{cos}$  in  $B_{sin}$  je več (CORDIC, SAR, sledilna metoda, itd [8]). Osnovni princip metode je izračun funkcije atan2( $B_{sin}$ ,  $B_{cos}$ ) [9].

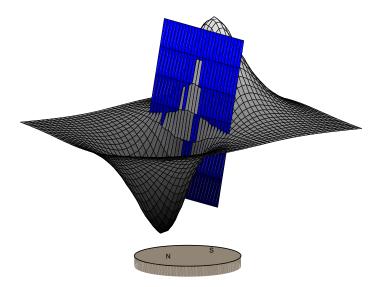
Osnovno delovanje senzorja se lahko ponazori, z dvema Hallovima sondama. Sondi sta postavljeni na krožnico s središčem v osi vrtenja magneta in radijem  $r_0$ .

Sondi sta prostorsko zamaknjeni za  $90^{\circ}$  (slika 2.7). S sondama se zajame signala  $B_{cos}$  in  $B_{sin}$ . Signala sta vhodna parametra v funkcijo atan2(), ki izračuna kot zasuka (slika 2.7). Za oceno napake, se lahko Z komponento gostote magnetnega pretoka v okolici središča magneta, aproksimira z ravnino (slika 2.6).

$$B_z(x,y) = k \cdot x. \tag{2.1}$$

Aproksimacija zadostuje za oceno napake. S poznavanjem lokacije sonde glede na magnet, se lahko izračuna merjena komponenta magnetnega polja. Aprokisimirano polje je linearno odvisno od x komponente (2.1). Za lažje razumevanje bo k enak  $1\frac{\text{mT}}{\text{mm}}$ .

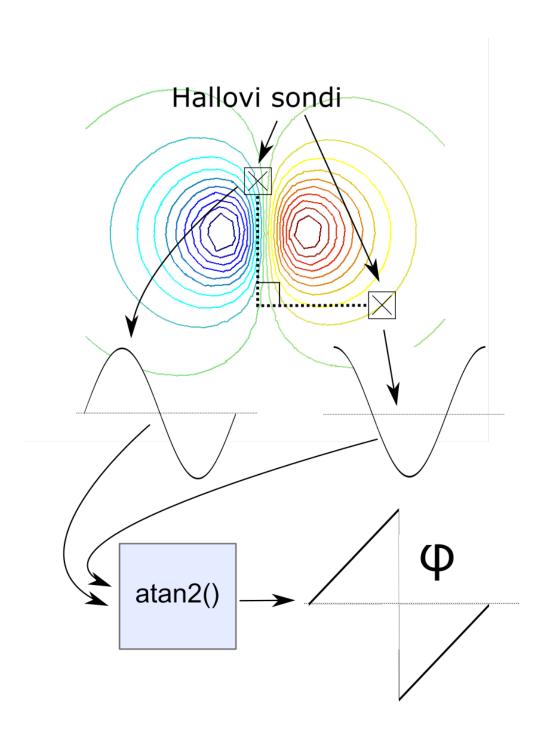
magnetnih poti fluksa med primarnimi in sekundarnimi glavami navitij ter



Slika 2.6: Oblika Z komponente gostote magnetnega pretoka nad magnetom in aproksimirano ravnino v središču magneta

nato induciranih napetosti [?]. Primer takega senzorja je optični senzor zasuka.

Senzor RM44



Slika 2.7: Osnovni model, za izračun kot zasuka

# 3 Izpeljava gibanja sonde relativno na magnet ob nepravilni montaži

Nepravilna montaža bo vplivala na obe Hallovi sondi simulacijskega modela enako. Vpliv izmika senzorja in magneta, na relativno gibnaje sonde nad magnetom bo prikazano na eni sondi. Na koncu poglavja je prikazan rezultat relativnega gibanja obeh sond simulacijskega modela na magnet.

Izmik sredine senzorja iz osi vrtenja bo med spreminjanjem dejanskega kota zasuka statičen, njegova lokacija se nebo spreminjala na os vrtenja. Ta izmik je poimenovan statična ekscentričnost.

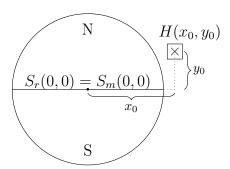
Ob izmiku magneta iz osi vrtenja se pojavi opletanje magneta. Lokacija središča magneta se spreminja glede na določen zasuk magneta. Opletanje magneta je poimenovano dinamična ekscentričnost.

#### 3.1 Definicija koordinatnega sistema

Kartezični koordinatni sistem, ima v izhodišču postavljen radialno polariziran magnet  $(S_m(0,0))$ . V izhodišču se nahaja tudi os vrtenja  $(S_r(0,0))$ . Na poljubno točko  $H(x_0,y_0)$ , vendar ne v izhodišče je postavljena Hall-ova sonda (slika 3.1).

Z zasukom magneta za kot  $\theta$ , se lokacija sonde glede na magnet spremeni. Nova lokacija sonde glede na magnet je enaka, če se namesto magnet, zavrti sondo za kot  $-\theta$ . Nova lokacija sonde glede na magnet je v točki (x,y). Novo lokacijo sonde glede na magnet v odvisnosti od zasuka magneta za kot  $\theta$ , opiše

enačba (3.1).

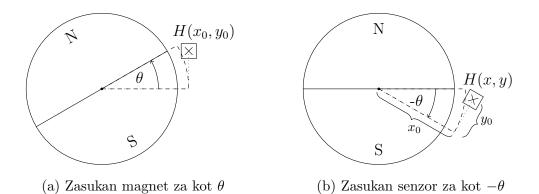


Slika 3.1: Definicija koordinatnega sistema z magnetom in Hall-ovo sondo

$$\begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(-\theta) & -\sin(-\theta) \\ \sin(-\theta) & \cos(-\theta) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_0 \\ y_0 \end{bmatrix}$$
(3.1)

Argument rotacijske matrike je  $-\theta$ . Z upoštevanjem lihosti funkcije sinus in sodosti funkcije kosinus[14], se (3.1) poenostavi v:

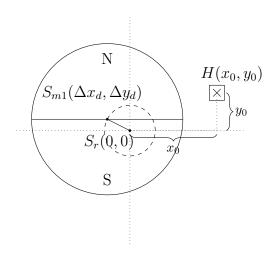
$$\begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_0 \\ y_0 \end{bmatrix}$$
 (3.2)



Slika 3.2: Sprememba položaja glede na magnet ob rotaciji

# 3.2 Izpeljava gibanja lokacije Hallove sonde na magnet pri dinamični ekscentričnosti

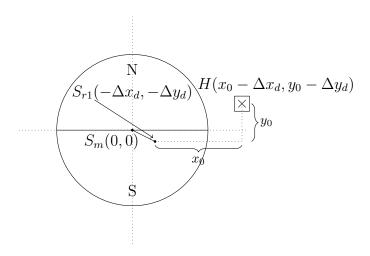
Magnet je postavljen v izhodišce koordinatnega sistema  $S_m(0,0)$ , kjer je tudi os vrtenja  $S_r(0,0)$ . Dinamična ekscentričnost povzroči premik središča magneta v točko  $S_{m1}(\Delta x_d, \Delta y_d)$  (Slika 3.3). Os vrtenja je ostaja v izhodišču koordinatnega sistema. Središce magneta  $S_{m1}(\Delta x_d, \Delta y_d)$  ob rotaciji opiše okoli osi vrtenja krožnico z radijem  $\sqrt{\Delta x_d^2 + \Delta y_d^2}$ .



Slika 3.3: Definicije dinamične ekscentričnosti

Naj ostane magnet v izhodišču  $S_m(0,0)$  in naj se spremeni lokacija Hallove sonde in os vrtnja za  $(-\Delta x_d, -\Delta y_d)$  (Slika 3.4). Sondo se tako kot v prejšnjem poglavju zavrti v nasprotno stran okoli osi vrtenja. Os vrtenja je v točki  $(-\Delta x_d, -\Delta y_d)$ . Sonda se giblje po krožnici s središčem v točki  $(-\Delta x_d, -\Delta y_d)$ . Spreminjanje lokacije sonde glede na magnet opiše (3.3)

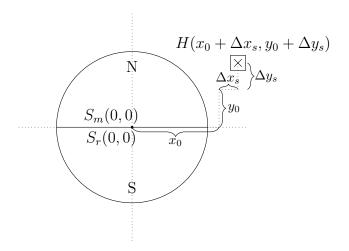
$$\begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_0 \\ y_0 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \Delta x_d \\ \Delta y_d \end{bmatrix}$$
(3.3)



Slika 3.4: Premik osi vrtenja in sonde za velikost dinamične ekscentričnosti

# 3.3 Izpeljava gibanja lokacije Hall-ove sonde na magnet pri statični ekscentričnosti

Statična ekscentričnost se pojavi, ob izmiku Hallove sonde iz njene osnovne lege v $H_1(x_0 + \Delta x_s, y_0 + \Delta y_s)$ . Z zasukom magneta je razdalja med sondo in osjo vrtenja konstantna. Z miselnim obratom vrtenja sonde v nasprotni smeri se gibanje sonde izrazi kot gibanje po krožnici z novim radijem  $\sqrt{(x_0 + \Delta x_s)^2 + (y_0 + \Delta y_s)^2}$  (3.4).



Slika 3.5: Definicije statične ekscentričnosti

Novo lokacijo sonde glede na magnet opiše (3.4). Ob povzročeni statični eks-

centričnosti se sonda giblje po drugem radiju.

$$\begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_0 + \Delta x_s \\ y_0 + \Delta y_s \end{bmatrix}$$
(3.4)

#### 3.4 Končna enačba za določanje lokacije Hall-ove sonde

(3.3) in (3.4) sta med seboj neodvisni zato se ju lahko združi. Z miselnim obratom rotacije sonde v nasprotno smer, kot bi se drugače vrtel magnet, so bili pridobljeni rezultati lokacije sonde relativno na magnet. Dinamična ekscentričnost vpliva na premik krožnice, po kateri se navidezno giblje sonda. Statična ekscentričnost, povzroči spremembo radija, po kateri se navidezno giblje sonda.

$$\begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_0 + \Delta x_s \\ y_0 + \Delta y_s \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \Delta x_d \\ \Delta y_d \end{bmatrix}$$
(3.5)

# 4 Potek napake funkcije atan2 ob popačenju vhodnih signalov

Izhod enkoderja je podatek o zasuku. Iz pomerjene gostote magnetnega pretoka, sledi izračun kota preko inverza funkcije tangens. Funkcija se v MATLAB-u imenuje atan2();. Funkcija atan2(); vrne rezultat v radianih, funkcija atan2d(); vrne rezultat v stopinjah[9][15].

Različne literature [5] [10] [11] [12] opisujejo napake zaradi popačitve signalov  $B_{sin}$   $B_{cos}$ . Napaka je izražena v obliki enosmerne komponente ter prvega oz. drugega harmonika, kateri od primera do primera najbolj izstopa. V nadaljevanju je prikazano, kako popačen signal kot vhod v funkcijo atan2d(); vpliva na napako, ter kako se odraža tudi na višjih harmonikih. Za majhne popačenja signalov, literatura nakazuje linearno naraščanje napake.

## 4.1 Različne amplitude

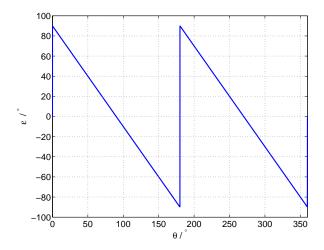
Prvi primer popačenih vhodov v funkcijo atan2d(); je neenakost amplitud vhodnih signalov. Signala imata poljubne amplitude, vendar izhod funkcije atan2d(); se nebo spremenil, če se obe amplitudi deli s poljubnim številom. Če se za poljubno število vzame amplitudo signala  $B_{cos}$ , imata singala novo definirani amplitudi. Razmerje amplitud med  $B_{sin}$  in  $B_{cos}$  je označeno s k.

$$B_{sin} = k\sin(\theta) \tag{4.1}$$

$$B_{cos} = \cos(\theta) \tag{4.2}$$

Funkciji sta vstavljeni v atan2d(); in parameter k je limitiran v neskončnost. Izhod atan2d(); je konstanta, napaka kota  $\varepsilon$  je prikazana na sliki 4.1.

$$\lim_{k \to \infty} \tan 2(k \sin \theta, \cos \theta) \tag{4.3}$$



Slika 4.1:  $\varepsilon$  ob limiti k v neskončnost

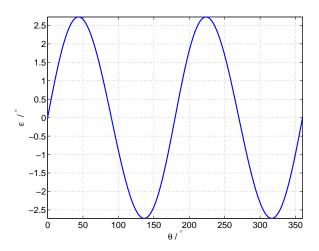
Potek  $\varepsilon$  se lahko zapiše z Fourierovo vrsto [14]:

$$\varepsilon = \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \sin 2n\theta \tag{4.4}$$

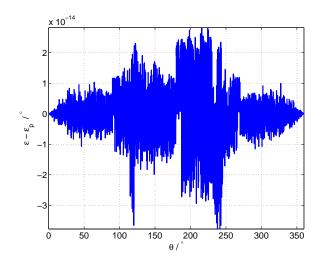
V napaki nastopajo le sodi harmoniki. S opazovanjem sodih harmonikov napake pri različnih k-jih in uporabo Curve Fitting tool [16], je bila določena fukcija poteka napake v odvistnosti od k.

$$\varepsilon_p = \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \left(\frac{k-1}{k+1}\right)^n \sin 2n\theta \tag{4.5}$$

Preostala je le numerična napaka. MATLAB pri funkciji atan2d(); izračuna najprej funkcijo atan2(); in jo nato pomnoži z  $\frac{360}{2\pi}$ . Izhod funkcije je nato v



Slika 4.2: Napaka  $\varepsilon$  pri k=1,1



Slika 4.3: Razlika med napako izračunano s funkcijo atan2d(); in izračnunano napako z vrsto (4.5), pri čemer je bilo uporabljenih prvih 15 členov pri k = 1,1

stopinjah. Če se rezultat s slike 4.3 pomnoži z  $\frac{2\pi}{360}$  je rezultat v rangu numerične napake MATLAB-a.

#### 4.2 Različne enosmerne komponente

Enosmerna komponenta se lahko pojavi v enem ali obeh vhodnih signalih. Vhodna signala v funkcijo atan2d(); sta:

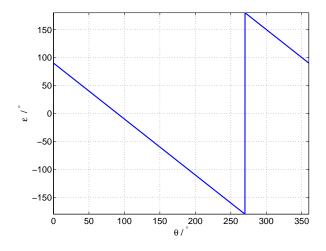
$$B_{sin} = \sin(\theta) + B_0 \tag{4.6}$$

$$B_{cos} = \cos(\theta) + A_0 \tag{4.7}$$

V podpoglavjih so obrvnavani različni primeri enosmernih komponent v vhodnih signalih  $B_{sin}$  in  $B_{cos}$ .

#### 4.2.1 Enosmerna komponenta v signalu $B_{sin}$

Z limito  $B_0$  v neskončnost in  $A_0 = 0$  ter izpeljavi napake v obliko Fourierove vrste, se napaka izrazi kot:



Slika 4.4:  $\varepsilon$  ob limiti  $B_0$  v neskončnost

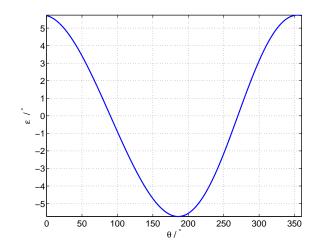
$$\varepsilon = \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{n} \sin(n\theta + 90n)$$
 (4.8)

Največjo amplitudo ima prvi harmonik, nastopajo tako lihe kot sode komponente. Z analizo potekov posameznega harmonika napake in uporabe Curve

Fitting tool je bila najdena funkcija, ki opiše odvisnost napake od enosmerne komponente v signalu  $B_{sin}$ . Definicijsko območje je bilo potrebno razdeliti na 3 dele.

$$\varepsilon_{p} = \begin{cases} \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2 - |B_{0}|^{-n}}{n} \sin(n\theta - 90n), & B_{0} \leq -1\\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_{0}^{n}}{n} \sin(n\theta + 90n), & |B_{0}| \leq 1\\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2 - B_{0}^{-n}}{n} \sin(n\theta + 90n), & B_{0} \geq 1 \end{cases}$$

$$(4.9)$$



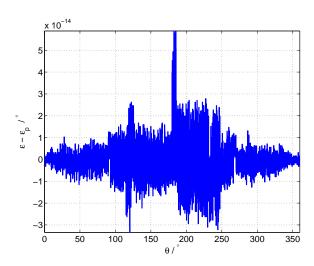
Slika 4.5:  $\varepsilon$  pri  $B_0 = 0.1$ 

#### 4.2.2 Enosmerna komponenta signala $B_{cos}$

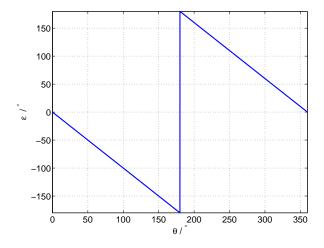
Postopek je ponovljen tudi za enosmerno komponento v signalu  $B_{cos}$ 

$$\lim_{a_0 \to \infty} \operatorname{atan2}(\sin \theta, \cos \theta + A_0) \tag{4.10}$$

Napaka (slika 4.7) je proti napaki na sliki 4.4 le fazno zamaknjena. To se



Slika 4.6: Razlika med napako izračunano s funkcijo atan<br/>2d in napako izračunano z (4.9) pri  $B_0=0,1$  in uporabi prvih 20 členov vrste (4.9)



Slika 4.7:  $\varepsilon$ ob limiti $A_0$ v neskončnost

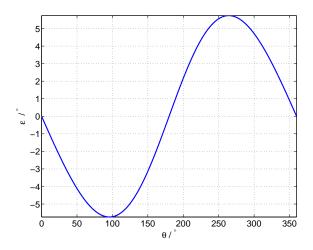
izrazi tudi v Fourierovi vrsti.

$$\varepsilon = \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{n} \sin(n\theta + 90n)$$
 (4.11)

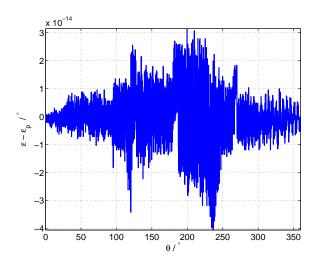
Potek napake v odvisnosti od  $A_0$  je (4.12)

$$\varepsilon_{p} = \begin{cases} \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n} \frac{2 - |A_{0}|^{-n}}{n} \sin(n\theta), & A_{0} \leq -1\\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n} \frac{A_{0}^{n}}{n} \sin(n\theta), & |A_{0}| \leq 1\\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n} \frac{2 - A_{0}^{-n}}{n} \sin(n\theta), & A_{0} \geq 1 \end{cases}$$

$$(4.12)$$



Slika 4.8:  $\varepsilon$  pri  $A_0=0,1$ 

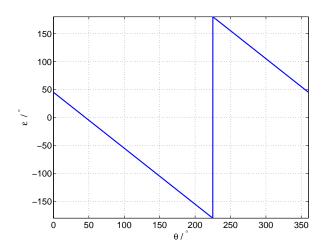


Slika 4.9: Razlika med napako izračunano s funkcijo atan<br/>2d(); in napako izračunano z (4.12) pri  $A_0=0,1$  in uporabi prvih 20 členov vrste (4.12)

#### 4.2.3 Enosmerna komponenta pri obeh signalih

Predstavljeno je tudi vsebnost enakih enosmernih komponent v obeh signalih. Naj bo enosmerna komponenta v obeh signalih označena s  $C_0$ , kjer velja  $C_0 = A_0 = B_0$ .

Limita napake ko gre  $C_0$  proti neskončnosti se v Fourierovi vrsti izrazi kot:



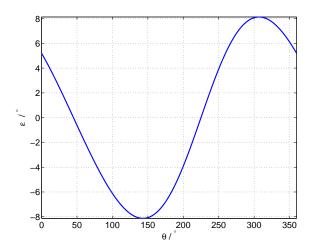
Slika 4.10:  $\varepsilon$  ob limiti  $C_0$  v neskončnost

$$\varepsilon = \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{n} \sin(n\theta - 90n) \tag{4.13}$$

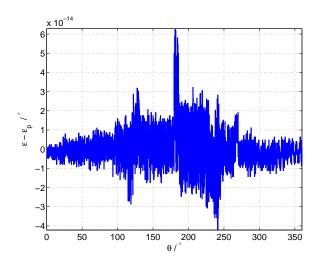
Odvisnost napake ob spreminjanju enosmernih komponent pri obeh signalih se je izrazilo v(4.14).

$$\varepsilon_{p} = \begin{cases} \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2 - |\sqrt{2}C_{0}|^{-n}}{n} \sin(n\theta + 90n), & C_{0} \leq -\frac{\sqrt{2}}{2} \\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(\sqrt{2}C_{0})^{n}}{n} \sin(n\theta - 90n), & |C_{0}| \leq \frac{\sqrt{2}}{2} \\ \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2 - (\sqrt{2}C_{0})^{-n}}{n} \sin(n\theta - 90n), & C_{0} \geq \frac{\sqrt{2}}{2} \end{cases}$$

$$(4.14)$$



Slika 4.11:  $\varepsilon$  pri $C_0=0{,}1$ 



Slika 4.12: Razlika med napako izračunano s funkcijo atan<br/>2d(); in napako izračunano z (4.14) pri  $C_0=0,1$  in uporabi prvih 20 členov vrste (4.14)

#### 4.3 Neorotogonalnost signalov

Napaka se pojavi tudi, če signala  $B_{sin}$  in  $B_{cos}$  nista fazno zamaknjena za točno 90°. Vhodna signala imata obliko:

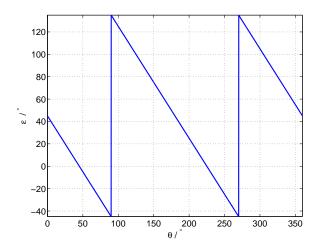
$$Sin = \sin(\theta + \varphi_s) \tag{4.15}$$

$$Cos = \cos(\theta + \varphi_c) \tag{4.16}$$

Napako se določi posamično za vsakega od parametrov. Drugi je takrat enak 0. Na koncu se enačbi združi. Za določanje limite ni potrebno iti proti neskončnosti, ampak le do najslabše možnosti, ki je pri  $\pm 90^{\circ}$ :

$$\varepsilon = \lim_{\varphi_s \to 90^{\circ}} \operatorname{atan2}(Sin, Cos) - \operatorname{atan2d}(\sin(\theta), \cos(\theta))$$
 (4.17)

Potek napake  $\varepsilon$  s slike 4.13 predstavi vrsta (4.18).



Slika 4.13: Napaka  $\varepsilon$  ob limiti  $\varphi_s \to 90^\circ$ 

$$\varepsilon = 45^{\circ} - \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \sin(2n\theta)$$
 (4.18)

Iz izraza je vidno nastopanje enosmerne komponente in sodih harmonikov. Z opazovanjem sodih harmonikov napake pri različnih faznih kotih, je bil dobljen izraz napake v odvistnosti od faznih zamikov  $B_{sin}$  in  $B_{cos}$  na idealna signala.

$$\varepsilon(\varphi_s, \varphi_c) = \frac{\varphi_s + \varphi_c}{2} + \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (\tan \frac{\varphi_s - \varphi_c}{2})^n \sin(2n\theta + n(90^\circ + \varphi_s + \varphi_c)) \quad (4.19)$$

# 4.4 Napaka zaradi spremembe amplitude in faze zaradi enega parametra

Bodita amplitudi signalov  $B_{sin}$  in  $B_{cos}$  enaki  $C_1$ . V obeh vhodnih signalih se lahko pojavi tudi dodaten signal iste frekvence. To se lahko zapiše kot:

$$B_{sin} = C_1 \sin(\theta) + \Delta_c \cos(\theta) \tag{4.20}$$

$$B_{cos} = C_1 \cos(\theta) + \Delta_c \cos(\theta) \tag{4.21}$$

Opravljena je bila limita  $\Delta_c$  v neskončnost. V napaki nastopa enosmerna komponenta in sodi harmoniki. Funkcija ki predstavlja odvisnost napake od  $\Delta_c$  je (4.22).

$$\varepsilon_p = \tan \frac{\Delta_c}{\Delta_c + 2C_1} + \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \left( \frac{\Delta_c}{\sqrt{\Delta_c^2 + 2r_0\Delta_c + 2C_1^2}} \right)^n \sin(2n\theta + n(90 + \tan(\frac{\Delta_c + C_1}{C_1})))$$
(4.22)

Pri čemer velja:

$$\Delta_c > -C_1$$

Izračunan je bil tudi potek napake če se pojavi signal v obliki sinusne oblike. Vhoda v funkcijo sta:

$$B_{sin} = C_1 \sin(\theta) + \Delta_s \sin(\theta) \tag{4.23}$$

$$B_{cos} = C_1 \cos(\theta) + \Delta_s \sin(\theta) \tag{4.24}$$

Pričakovan je podoben potek kot pri dodanem signalu kosinusne oblike.

Izračunana vrsta napake v odvisnosti od  $\Delta_s$ je:

$$\varepsilon_p = \operatorname{atan} \frac{-\Delta_s}{\Delta_s + 2C_1} + \frac{180}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \left( \frac{\Delta_s}{\sqrt{\Delta_s^2 + 2C_1\Delta_s + 2r_0^2}} \right)^n \sin(2n\theta + n(90 + \operatorname{atan}(\frac{\Delta_s + C_1}{C_1})))$$
(4.25)

Pri čemer velja:

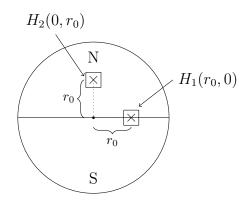
$$\Delta_s > -C_1$$

Za majhne odmike, je dovolj upoštevanje le prvega člena vrste, pri katerih se tudi predpostavi linearno naraščanje napake. V nadaljevanju bodo velikosti harmonikov v odvistnosti od povzročene ekscentričnosti aproksimirani s kubičnim polinomi.

Prve simulacije in predvideni poteki napake so bili opravljeni na Z-komponenti gostote magnetnega pretoka aprokimiranega z ravnino (5.1).

$$B(x,y) = x (5.1)$$

Simulacijski model sestavljati dve Hallovi sondi postavljeni na krožnico z radijem  $r_0$  in sta prostorsko zamaknjeni za 90° (slika 5.1). Lokacija predstavlja začetno lego Hallovih sond. Ob zasuku magneta, se sondi relativno gibljeti na magnet v nasprotni smeri kot se vrti magnet.



Slika 5.1: Shema simulacijskega modela

Z upoštevanjem vplivov ekscentričnosti iz izraza (3.5) in enačbe polja se lahko izrazi potek polja, ki ga meriti sondi ob vrtenju. Sonda  $H_1$  brez upoštevanja ekscentričnosti zajame signal kosinusne oblike, zato je signal v nadaljevanju poimenovan  $B_{cos}$ . Sonda  $H_2$  brez upoštevanja ekscentričnosti zajame signal sinusne

oblike, zato je signal v nadaljevanju poimenovan  $B_{sin}$ .

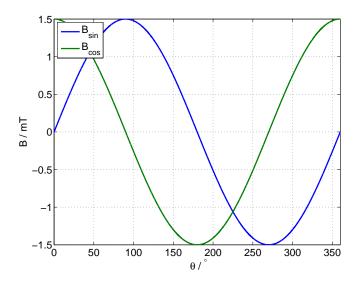
$$B_{H_1} = B_{cos} = r_0 \cos \theta + \Delta x_s \cos \theta + \Delta y_s \sin \theta - \Delta x_d \tag{5.2}$$

$$B_{H_2} = B_{sin} = r_0 \sin \theta + \Delta x_s \cos \theta + \Delta y_s \sin \theta - \Delta x_d$$
 (5.3)

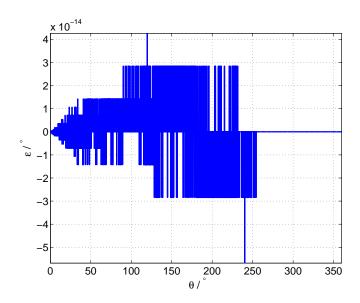
Prikazan je potek napake pri različnih izmikih, ter potek amplitud posameznih haarmonikov napake v odvisnosti od ekscentričnosti. Hall-ovi sondi sta postavljeni na krožnico z radijem 2,4 mm [1].

#### 5.1 Brez ekscentričnosti

Signala sin in cos pomerjena v stanju brez ekscentričnosti imata enaki amplitudi in sta fazno zamaknjena za 90°. Napaka  $\varepsilon$ , ki se pojavi pri izračunu je le numerična napaka funkcije atan2d (Slika 5.3). Numerična napaka je proti pričakovani napaki zaradi ekscnetričnosti zanemarljiva.



Slika 5.2: sin in cos pri simulacijah z linearnim magnetnim poljem brez ekscentričnosti



Slika 5.3: Napaka  $\varepsilon$  pri simulacijah z linearnim magnetnim poljem brez ekscentričnosti

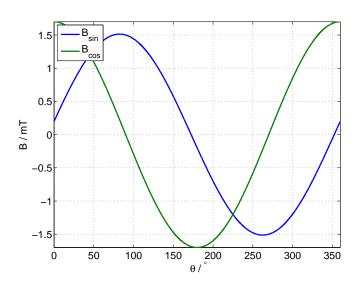
## 5.2 Simulacija statične ekscentričnosti v smeri x-osi

Po pričakovanjih se bo povišala amplituda *sin* in *cos* signala ter zmanjšal njun fazni zamik (??) (??). Po pričakovanjih najbolj izstopata enosmerna komponenta (harmonik 0) in drugi harmonik.

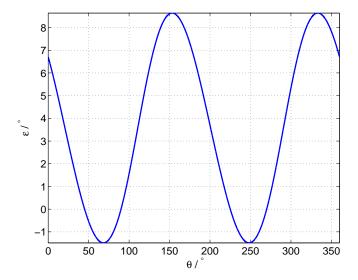
#### 5.2.1 Sprememba sin, cos ter napake v odvisnosti od $\Delta x_s$

Na sliki 5.7 je prikazana sprememba amplitude prvega harmonika signalov sin in cos. Razvidno iz (??) (??) se linearno narašča amplituda cos. Slika 5.8 prikazuje enosmerni komponenti, ki od statične ekscentričnosti nista odvisni. Slika 5.9 prikazuje fazni zamik signalov glede na njuno idealno poravnavo. Po (??) je pričakovano spreminjanje faze sin.

Spreminjanje amplitude prvega harmonika, enosmerne kompoonente in faznega zamika sin in cos signalov je opisano z (??) in (??). Tu so poteki razviti v Taylorjevo vrsto do tretje stopnje.



Slika 5.4: sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri x



Slika 5.5: Napaka  $\varepsilon$  pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri x

$$A_{sin} = 2,08 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^2 + 2,4 \tag{5.4}$$

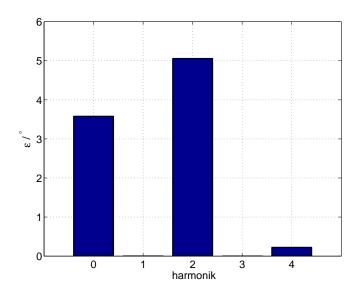
$$Off_{sin} = 0 (5.5)$$

$$\delta_{sin} = -1,38\Delta x_s^3 + 23,9\Delta x_s \tag{5.6}$$

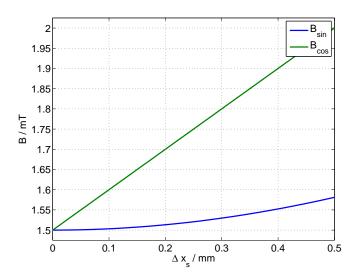
$$A_{\cos} = \Delta x_s + 2,4 \tag{5.7}$$

$$Off_{cos} = 0 (5.8)$$

$$\delta_{cos} = 0 \tag{5.9}$$

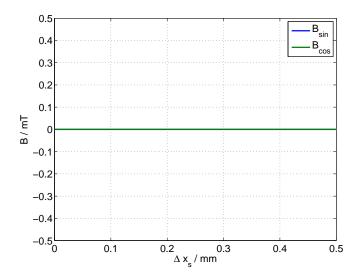


Slika 5.6: Amplitude harmonikov napake  $\varepsilon$  razvite v Fourierovo vrsto pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri x

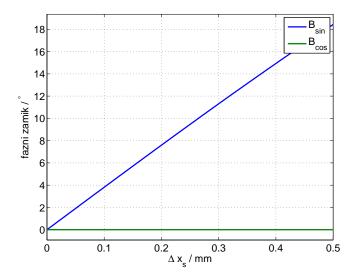


Slika 5.7: Amplituda osnovnega harmonika sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri x

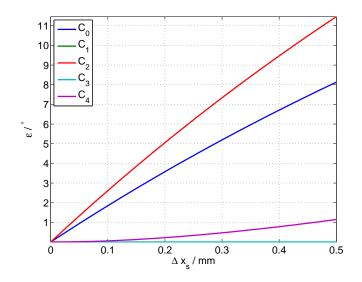
Spremembi signalov sin in cos se odrazita tudi pri izračunu kota  $\varphi$  in napake  $\varepsilon$ . Na sliki 5.10 vidimo odvisnost amplitud posameznega harmonika od spreminjanja statične ekscentričnosti v smeri x. Poteke s slike 5.10 aproksimiramo s polinomi.



Slika 5.8: Enosmerna komponenta  $\sin$  in  $\cos$  pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri x



Slika 5.9: Fazni zamik sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri x glede na idealna signala sin in cos



Slika 5.10: Potek amplitud posameznega harmonika napake  $\varepsilon$  od statične ekscentričnosti v smeri x pri simulacijah z linearnim poljem

$$C_0 = 3,35 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^3 - 2,48 \Delta x_s^2 + 11,9 \Delta x_s + 1,23 \cdot 10^{-5}$$
 (5.10)

$$C_1 = 5,56 \cdot 10^{-4} \Delta x_s^3 - 2,00 \cdot 10^{-3} \Delta x_s^2 + 4,34 \cdot 10^{-3} \Delta x_s + 7,67 \cdot 10^{-8} (5.11)$$

$$C_2 = 4,13 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^3 - 3,53 \Delta x_s^2 + 16,9 \Delta x_s - 2,31 \cdot 10^{-5}$$
 (5.12)

$$C_3 = -2,17 \cdot 10^{-4} \Delta x_s^3 + 2,57 \cdot 10^{-4} \Delta x_s^2 + 0,0042 \Delta x_s + 4,51 \cdot 10^{-8} (5.13)$$

$$C_4 = -8,27 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^3 + 2,42 \Delta x_s^2 + 8,08 \cdot 10^{-3} \Delta x_s - 1,60 \cdot 10^{-4}$$
 (5.14)

Za primerjavo, s dodane tudi enačbe potekov amplitud posameznega harmonika razvitega v Taylorjevo vrsto, katere sledijo iz (4.22):

$$C_0 = 3,45 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^3 - 2,49 \Delta x_s^2 + 11,9 \Delta x_s$$
 (5.15)

$$C_1 = 0 \tag{5.16}$$

$$C_2 = 3,66 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^3 - 3,51 \Delta x_s^2 + 16,9 \Delta x_s$$
 (5.17)

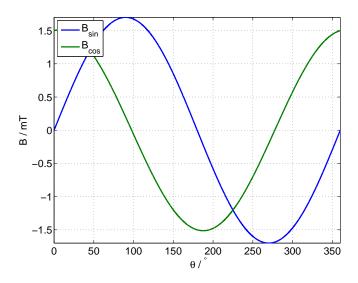
$$C_3 = 0 \tag{5.18}$$

$$C_4 = -1,04\Delta x_s^3 + 2,49\Delta x_s^2 \tag{5.19}$$

Rezultati so pričakovani. Enosmerna komponenta in amplituda prvega harmonika naračšata linearno, četrti harmonik narašča s kvadratom ekscentričnosti, lihi harmoniki, so zanemarljivi.

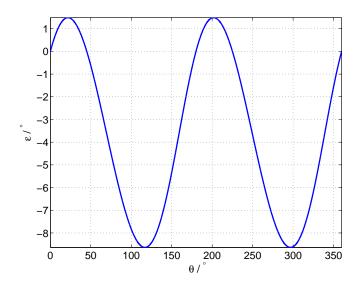
# 5.3 Simulacija statične ekscentričnosti v smeri y-osi

Pričakovani so podobni rezultati kot pri statični ekscentričnosti v smeri x, le da bo tu hitreje naraščala amplituda sin in spreminjal se bo fazni zamik cos.

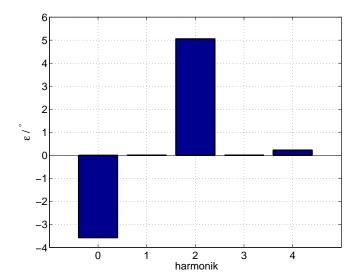


Slika 5.11: sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri y

Napaka je prikazana na sliki 5.12. Sestavlja jo negativna enosmerna komponenta in izrazit drugi harmonik. Iz napake razvite v vrsto (5.13) je vidna enaka amplituda drugega harmonika, kot pri ekscentričnosti v smeri x. Enosmerna komponenta se razlikuje v predznaku.



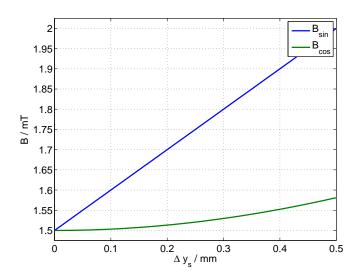
Slika 5.12: Napaka  $\varepsilon$  pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri y



Slika 5.13: Amplitude harmonikov napake  $\varepsilon$  razvite v Fourierovo vrsto pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm statične ekscentričnosti v smeri y

#### 5.3.1 Sprememba sin, cos ter napake od $\Delta y_s$

Potek hitrejšega spreminjanja amplitude sin je pričakovan. Enosmerna komponenta signalov se prav tako ni spremenila. Fazni zamik signala cos se je zmanjševal, posledično tudi fazna razlika med signaloma. Poteki so opisani s kubičnimi polinomi. Na sliki 5.17 so prikazani poteki amplitud posameznih harmonikov v odvisnosti od statične ekscentričnosti v smeri y. Poteki so aproksimirani z kubičnimi polinomi. Potek amplitud harmonikov je enak potekom simuliranih s statično ekscentričnostjo v smeri x, razlikuje se enosmerna komponenta z nasprotnim predznakom.



Slika 5.14: Amplituda osnovnega harmonika signalov sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri y

$$A_{sin} = \Delta x_s + 2,4 \tag{5.20}$$

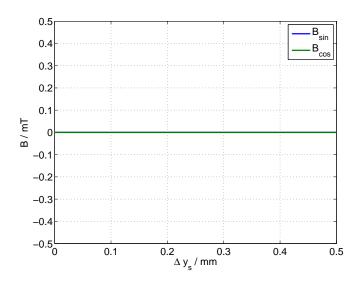
$$Of f_{sin} = 0 (5.21)$$

$$\delta_{sin} = 0 \tag{5.22}$$

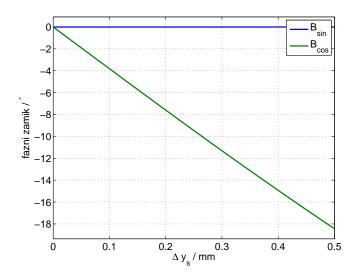
$$A_{cos} = 2,08 \cdot 10^{-1} \Delta x_s^2 + 2,4 \tag{5.23}$$

$$Off_{cos} = 0 (5.24)$$

$$\delta_{cos} = 1,38\Delta x_s^3 - 23,9\Delta x_s \tag{5.25}$$



Slika 5.15: Enosmerna komponenta sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri y



Slika 5.16: Fazni zamik sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem statične ekscentričnosti v smeri y glede na idealna signala sin in cos

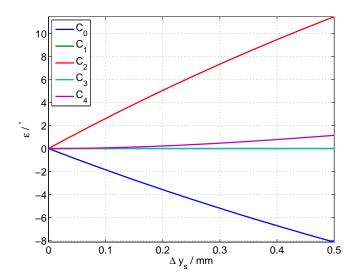
$$C_0 = -3,35 \cdot 10^{-1} \Delta y_s^3 + 2,48 \Delta y_s^2 - 11,9 \Delta y_s - 1,22 \cdot 10^{-5}$$
 (5.26)

$$C_1 = 1,09 \cdot 10^{-4} \Delta y_s^3 - 8,69 \cdot 10^{-4} \Delta y_s^2 + 0,00434 \Delta y_s + 7,62 \cdot 10^{-10}$$
 (5.27)

$$C_2 = 4,12 \cdot 10^{-1} \Delta y_s^3 - 3,53 \Delta y_s^2 + 1,69 \cdot 10 \Delta y_s - 2,31 \cdot 10^{-5}$$
 (5.28)

$$C_3 = 2,43 \cdot 10^{-4} \Delta y_s^3 - 0,00130 \Delta y_s^2 + 0,00420 \Delta y_s + 1,83 \cdot 10^{-8}$$
 (5.29)

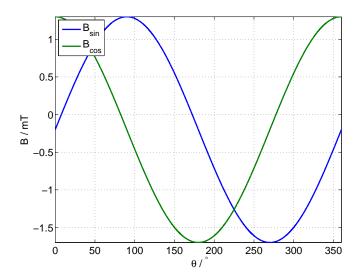
$$C_4 = -8,26 \cdot 10^{-1} \Delta y_s^3 + 2,42 \Delta y_s^2 + 6,13 \cdot 10^{-3} \Delta y_s - 1,60 \cdot 10^{-4} \quad (5.30)$$



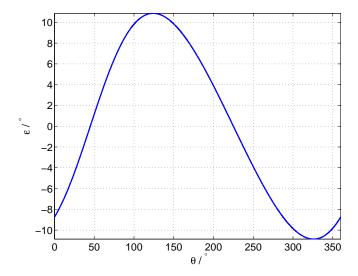
Slika 5.17: Potek amplitud posameznega harmonika napake  $\varepsilon$  od statične ekscentričnosti v smeri y pri simulacijah z linearnim poljem

# 5.4 Dinamična ekscentričnost v smeri x osi

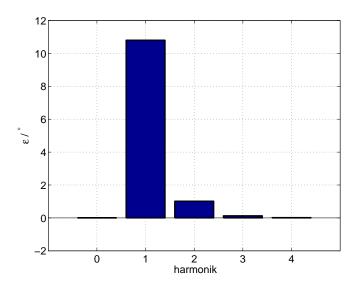
Dinamična ekscentričnost pričakovano povzroči v sin in cos enosmerno komponento (Slika 5.18). Na sliki 5.19 je vidna napaka v obliki prvega harmonika, kar je bilo pričakovati. Z razvojem napake v Fourierovo vrsto je nejizrazitejši prvi harmonik, enosmerna komponenta je nič (slika 5.20).



Slika 5.18: sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm mm dinamične ekscentričnosti v smeri x



Slika 5.19: Napaka  $\varepsilon$  pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm dinamične ekscentričnosti v smeri x



Slika 5.20: Amplitude harmonikov napake  $\varepsilon$  razvite v Fourierovo vrsto pri simulacijah z linearnim poljem pri 0,24 mm dinamične ekscentričnosti v smeri x

#### 5.4.1 Sprememba sin, cos ter napake od $\Delta x_d$

Dinamična ekscentričnost vpliva na enosmerni komponenti sin in cos (slika 5.22).

Z aproksimacijo posameznega parametra *sin* in *cos* s kubičnim polinomom sta od dinamične ekscentričnosti odvisni le enosmerni komponenti.

$$A_{sin} = 2,4$$
 (5.31)

$$Off_{sin} = -\Delta x_d \tag{5.32}$$

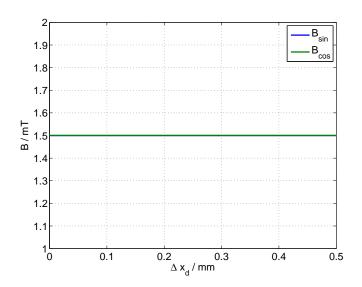
$$\delta_{sin} = 0 \tag{5.33}$$

$$A_{cos} = 2,4$$
 (5.34)

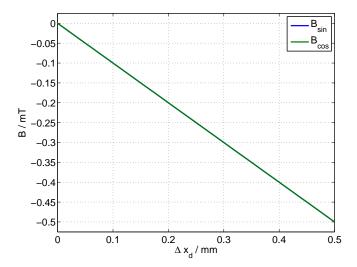
$$Off_{cos} = -\Delta x_d \tag{5.35}$$

$$\delta_{cos} = 0 \tag{5.36}$$

Slika 5.24 prikazuje odvisnost amplitud napake od spreminjanja dinamične ekscentričnosti v smeri x. V napaki, se po pričakovanjih linearno povečuje prvi harmonik (4.14). Poteki opisani s kubičnimi polinomi.



Slika 5.21: Amplituda osnovnega harmonika sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem dinamične ekscentričnosti v smeri x



Slika 5.22: Enosmerna komponenta sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem dinamične ekscentričnosti v smeri x

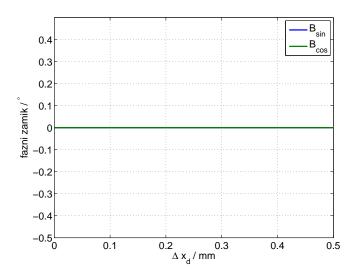
$$C_0 = 2,64 \cdot 10^{-4} \Delta x_d^3 + 0,00125 \Delta x_d^2 + 0,00291 \Delta x_d + 1,02 \cdot 10^{-7} \quad (5.37)$$

$$C_1 = 1,58 \cdot 10^{-4} \Delta x_d^3 + 2,37 \cdot 10^{-3} \Delta x_d^2 + 33,8 \Delta x_d + 2,28 \cdot 10^{-7}$$
 (5.38)

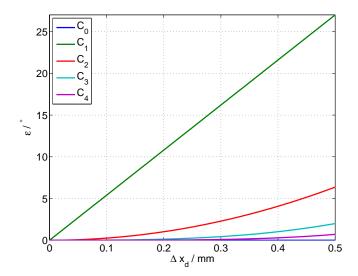
$$C_2 = 1,06 \cdot 10^{-3} \Delta x_d^3 + 9,95 \Delta x_d^2 - 1,95 \cdot 10^{-3} \Delta x_d + 7,96 \cdot 10^{-7}$$
 (5.39)

$$C_3 = 3,91\Delta x_d^3 - 1,41 \cdot 10^{-3} \Delta x_d^2 + 9,91 \cdot 10^{-4} \Delta x_d + 1,06 \cdot 10^{-5}$$
 (5.40)

$$C_4 = 1,73\Delta x_d^3 - 5,52 \cdot 10^{-1}\Delta x_d^2 + 6,15 \cdot 10^{-2}\Delta x_d - 1,36 \cdot 10^{-3}$$
 (5.41)



Slika 5.23: Fazni zamik sin in cos pri simulacijah z linearnim poljem dinamične ekscentričnosti v smeri x glede na idealna signala sin in cos



Slika 5.24: Potek amplitud posameznega harmonika napake  $\varepsilon$  od dinamične ekscentričnosti v smeri x pri simulacijah z linearnim poljem

Poteki (??) razviti v Taylorjevo vrsto, so podali enake rezultate.

$$C_0 = 0 \tag{5.42}$$

$$C_1 = 33,8\Delta x_d \tag{5.43}$$

$$C_2 = 9,95\Delta x_d^2 (5.44)$$

$$C_3 = 3,91\Delta x_d^3 (5.45)$$

$$C_4 = 0 (5.46)$$

47

Predstavljen je bil potek spreminjanja sin in cos in napake v odvistnosti od ekscentričnosti. Napaka zaradi dinamične ekscentričnosti je bila 0, zato rezultati tudi niso podani. Dinamična ekscentričnost v smeri y nima vpliva na enosmerno komponento, niti na osnovni harmonik sin in cos.

## Literatura

- [1] J. Gachter, M. Hirz in R. Seebacher, "Impact of rotor position sensor errors on speed controlled permanent magnetized synchronous machines," v *IEEE 12th International Conference on Power Electronics and Drive Systems (PEDS)*, str. pp.822–830, Dec. 2017.
- [2] B. Killer, "Diplomsko delo absolutni magnetni dajalnik zasuka z uporabo principa nonij," Master's thesis, Univerza v Ljubljani.
- [3] Z. Zhang, F. Ni, H. Liu in M. Jin, "Theory analysis of a new absolute position sensor based on electromagnetism," v *International Conference on Automatic Control and Artificial Intelligence*.
- [4] M. Demierre, Improvements of CMOS Hall Microsystems and Application for Absolute Angular Position Measurements. PhD thesis, Federal Polytechnic School of Lausanne, Switzerland.
- [5] RLS Merilna tehnika d.o.o., "Rm44 magnetic encoder base unit." Dose-gljivo: https://www.rls.si/en/fileuploader/download/download/?d= 0&file=custom%2Fupload%2FRM44D01\_10.pdf.
- [6] V. Ambrožič in P. Zajec, *Električni servo pogoni*. Slovensko Združenje elektroenergetikov CIGRÉ-CIRED.
- [7] RLS Merilna tehnika d.o.o., "Am256 angular magnetic encoder ic." Dose-gljivo: https://www.rls.si/en/fileuploader/download/download/?d= 0&file=custom%2Fupload%2FAM256D01\_13\_bookmark.pdf.

50 Literatura

[8] iC Haus, "High-precision sine/cosine interpolation / white paper." Dosegljivo: http://www.ichaus.de/upload/pdf/WP7en\_High-Precision\_ Interpolation\_140124.pdf.

- [9] MathWorks. Dosegljivo: https://www.mathworks.com/help/matlab/ref/atan2d.html.
- [10] L. Uršič, "Seminar: Analitičen pogled na statično in dinamično ekscentričnost vr resolverja." ?????
- [11] G. Dolinar, Matematika 1. Založba FE in FRI.
- [12] MathWorks. Dosegljivo: https://www.mathworks.com/help/matlab/ref/atan2d.html.
- [13] J. Lara, "Position error compensation in quadrature analog magnetic encoders through an iterative optimization algorithm," v *IECON 2014 40th Annual Conference of the IEEE Industrial Electronics Society*.
- [14] Q. Lin, T. Li in Z. Zhou, "Error analysis and compensation of the orthogonal magnetic encoder," v *IEEE ICMCC Conference*.
- [15] D. Hanselman, "Resolver signal requirements for high accuracy resolver-to-digital conversion," 37.
- [16] MathWorks. Dosegljivo: https://www.mathworks.com/products/curvefitting.html.