Masterarbeit

Quasi-Newton Methoden in der Formoptimierung

Daniel Luft

Universität Trier

Inhaltsverzeichnis

1.	Grundlagen zu Differentialgleichungen	3
2.	Einführung in die Formoptimierung	9
3.	BFGS-Algorithmus in der Formoptimierung 3.1. Shape Spaces und Formgradienten	
4.	Implementierung in Python mit FEniCS 4.1. ????	35 35
5.	Resultate 5.1. ????	53
Α.	Eidesstattliche Erklärung	67

Zusammenfassung

Abstract

abstract / Einleitung

1. Grundlagen zu Differentialgleichungen

schau nochmal drüber: zu redundant, zu ausführlich, Übergang zum nächsten Kapitel, etc.. richtige Quelle zu Seminarpaper aus Slobodeckij, dortige Quellen z.b.

In diesem Abschnitt möchten wir eine kurze Einführung in die für diese Arbeit nötigen Grundlagen zur Theorie und Numerik partieller Differentialgleichungen geben. Im Folgenden werden wir uns an die Werke [?], [?] und [?] halten, und verweisen für weitere Details und Beweise auch auf diese.

Da wir in dieser Arbeit Formoptimierung bei Differentialgleichungen betreiben möchten, stellen wir hier die von uns ausgewählte Modellgleichung, später im Kontext der Formoptimierung auch Zustandsgleichung (engl. state equation) genannt, vor. Es handelt sich dabei um das bekannte Poisson-Problem

$$-\Delta y = f \text{ in } \Omega$$

 $y = 0 \text{ auf } \partial \Omega,$ (1.1)

wobei Δ den Laplace-Operator meint, und Ω ein offenes, beschränktes, zusammenhängendes Gebiet des \mathbb{R}^n ist. Funktionen $y \in C^2(\Omega)$, welche die obigen Gleichungen erfüllen, werden klassische oder auch starke Lösungen des Poissonproblems genannt. Betrachtet man das Poisson-Problem für kompliziertere Gebiete Ω und Funktionen f auf Ω , so ist im Allgemeinen nicht klar, ob eine Lösung existiert und welche Regularität diese besitzt. Aus diesem Grund führen wir die bekannten Sobolev-Räume und exemplarische Elemente der schwachen Lösungstheorie des Poisson-Problems ein. Wir beginnen mit der Definition von Sobolev-Räumen.

Definition 1 (Sobolev-Räume). Sei $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ ein offenes, beschränktes, zusammenhängendes Gebiet, weiterhin sei $1 \leq p < \infty, m \in \mathbb{N}$. Wir definieren eine Norm durch

$$||\cdot||_{W^{m,p}(\Omega)}: C^{\infty}(\Omega) \to \mathbb{R}, \ y \to \sum_{|\alpha| \le m} \left(\int_{\Omega} |D^{\alpha}y(x)|^p dx\right)^{1/p},$$

genannt m,p-Sobolev-Norm, wobei α ein Multiindex ist. Dann heißt die Vervollständigung von $C^{\infty}(\Omega)$ bezüglich $||\cdot||_{W^{m,p}(\Omega)}$ Sobolev-Raum der Ordnung m, bezeichnet mit $W^{m,p}(\Omega)$. Die Vervollständigung von $C_0^{\infty}(\Omega)$ bezüglich $||\cdot||_{W^{m,p}(\Omega)}$ bezeichnen wir mit $W_0^{m,p}(\Omega)$. Im Falle p=2 nennen wir diese Sobolev-Räume $H^m(\Omega)$, beziehungsweise $H_0^m(\Omega)$.

Beweise zu der in der obigen Definition getroffene Behauptung, die Abbildung $||\cdot||_{W^{m,p}(\Omega)}$ definiere eine Norm, finden sich in den Eingang dieses Abschnittes genannten Werken. Die so definierten Sobolev-Räume enthalten per Konstruktion die C^{∞} - beziehungsweise C_0^{∞} -Funktionen als dichte Teilmenge, was als Satz von Meyers-Serrin bekannt ist. Ein alternativer Zugang zu den Sobolev-Räumen bietet die Definition über Abbildungen mit existierenden m-ten schwachen Ableitungen. In der Tat sind diese Definitionen äquivalent, weshalb wir uns im Hinblick auf die weiteren Sätze hier eine kurze Definition geben. Bei Interesse verweisen wir auf [?].

Definition 2 (schwache Ableitung). Sei ein $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ beschränktes, offenes, zusammenhängendes Gebiet. Sei $f \in \mathcal{L}^1(\Omega)$ und $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n) \in \mathbb{N}^n$ ein Multiindex. Dann heißt eine Funktion $u \in \mathbb{L}^1(\Omega)$ α -te schwache Ableitung von f, falls gilt

$$\int_{\Omega} u(x)\varphi(x)dx = (-1)^{|\alpha|} \int_{\Omega} f(x)D^{\alpha}\varphi(x)dx \qquad \forall \varphi \in C_c^{\infty}(\Omega),$$

wobei $C_c^{\infty}(\Omega)$ der Raum aller unendlich oft differenzierbaren Funktionen mit kompaktem Träger ist.

In Anlehnung an das Fundementallemma der Variationsrechnung verwenden wir nun, ausgehend von 1.1, die Green'schen Formeln und Testfunktionen $v \in C_0^{\infty}(\Omega)$, um die sogenannte schwache Formulierung des Poisson-Problems herzuleiten. Es sei n das äußere Normalenvektorfeld von Ω .

$$\int_{\Omega} (-\Delta y(x))v(x)dx$$

$$\stackrel{\text{Green}}{=} \int_{\Omega} \nabla y(x)\nabla v(x)dx + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial y(s)}{\partial n(s)}v(s)ds$$

$$\stackrel{v_{|\partial\Omega}=0}{=} \int_{\Omega} \nabla y(x)\nabla v(x)dx$$

Somit lässt sich Problem 1.1 im schwachen Sinne wie folgt definieren, vgl. [?]:

Definition 3 (schwache Formulierung des Poisson-Problems). Sei Ω ein offenes, beschränktes Gebiet des \mathbb{R}^n . Sei $f \in \mathcal{L}^2(\Omega)$. Dann heißt $y \in H_0^1(\Omega)$ schwache Lösung des Poisson-Problems, falls gilt:

$$\int_{\Omega} \nabla y(x) \nabla v(x) dx = \int_{\Omega} f(x) v(x) dx \qquad \forall v \in H_0^1(\Omega).$$
 (1.2)

Aus theoretischer Sicht ist es wichtig zu klären, unter welchen Bedingungen an das Gebiet Ω und die Funktion f Lösungen und Eindeutigkeit dieser gegeben sind. Das klassische Theorem, welches Auskunft hierüber gibt, ist das Lemma von Lax-Milgram, vgl. [?], welchen wir hier nicht in vollster Allgemeinheit und ohne Beweis angeben.

Theorem 4 (Lemma von Lax-Milgram). Seien H ein Hilbertraum, H^* der zugehörige Dualraum und $a(\cdot, \cdot)$ eine stetige, koerzive Bilinearform, d.h. es existiert eine Konstante c > 0, so dass gilt

$$|a(y,y)| \ge c||y||^2 \quad \forall y \in V.$$

Weiterhin sei $b \in H^*$. Dann gibt es genau ein $\tilde{y} \in V$, so dass gilt

$$a(\tilde{y}, v) = b(v) \qquad \forall v \in V.$$

Betrachtet man die linke Seite von 1.2, so sieht man, dass das Integral eine Bilinearform auf dem zugehörigen Sobolevraum definiert. Die Koerzivität dieser Bilinearform ist gesichert durch eine Anwendung der sogenannten Poincaré-Ungleichung, siehe [?] Theorem 6.6. Das Lemma von Lax-Milgram sichert somit für das Poisson-Problem in schwacher Formulierung die Existenz und Eindeutigkeit der Lösung, und wir können im Laufe dieser Arbeit Wohlgestelltheit

dieser Modellgleichung voraussetzen. Die Koerzivität als Bedingung an die Bilinearform $a(\cdot, \cdot)$ wird in diesem Kontext oft auch V-Elliptizität genannt, da die Bilinearform Koerzivität bezüglich der Funktionen $y \in V$ erfüllt.

Offensichtlich ist jede starke Lösung des Problems 1.1 auch eine schwache Lösung in dem obigen Sinne. Andersherum gilt diese Aussage im Allgemeinen nicht, denn nicht alle schwach differenzierbaren Funktionen besitzen Ableitungen im herkömmlichen/ starken Sinne. Um sich Klarheit über die Regularität bestimmter Lösungen zu verschaffen führen wir hier die sogenannten Sobolev-Einbettungssätze zusammengefasst, und ohne Beweise, auf, vgl. [?], sowie [?].

Theorem 5 (Einbettungssätze für Sobolevräume). Sei Ω ein offenes, beschränktes Gebiet des \mathbb{R}^n mit Lipschitz-Rand $\partial\Omega$. Seien $k,l,m\in\mathbb{N}$ und $\alpha\in(0,1]$, sowie $p,q\in[1,\infty)$. Bezeichne mit $C^{k,\alpha}(\Omega)$ den Hölderraum der Funktionen mit α -hölderstetigen m-ten Ableitungen. Dann gilt:

(i) (Morrey)

Falls p < n und $m - \frac{n}{p} \ge k + \alpha$, so existiert eine Einbettung

$$W^{m,p}(\Omega) \hookrightarrow C^{k,\alpha}(\Omega).$$

Falls $m - \frac{n}{p} > k + \alpha$, so ist die Einbettung kompakt.

(ii) (Rellich-Kondrachov)

Falls gilt k > l und $m - \frac{n}{p} > l - \frac{n}{q}$, so existiert eine kompakte Einbettung

$$W^{l,q}(\Omega) \hookrightarrow W^{m,p}(\Omega).$$

Diese Theoreme bieten uns die Möglichkeit, Regularität der Lösung einer PDE zu erhalten. Durch den Satz von Morrey wird auch klar, in welchen Fällen glatte, und somit starke Lösungen für das Poisson-Problem zu erhalten sind, d.h. schwache Lösungen auch starke Lösungen darstellen. Weiterhin möchten wir bemerken, dass die hier genannten Einbettungssätze auch für die sogenannten Sobolev-Slobodeckij-Räume, welche eine Verallgemeinerung der Sobolevräume auf gebrochene Ordnungen $m \in (0, \infty \text{ sind, im selben Wortlaut gelten. Diese werden im Laufe dieser Arbeit bei der Einführung in l-BFGS-Methoden für die Formoptimierung benötigen, weshalb wir diese im Folgenden definieren, vgl [?] und dort angegebene Quellen.$

Definition 6 (Sobolev-Slobodeckij-Räume). Sei $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, $m \in \mathbb{N}$, sowie $p \in [1, \infty)$ und $\sigma \in (0, 1)$. Wir für messbare Funktionen $u : \Omega \to \mathbb{R}$ die sogenannte Slobodeckij-Halbnorm durch

$$|u|_{\sigma,p} := \left(\int_{\Omega} \int_{\Omega} \frac{|u(x) - u(y)|^p}{|x - y|^{n + \sigma p}} dx dy \right)^{1/p}.$$

Für $s = m + \sigma$ definieren wir den Sobolev-Slobodeckij-Raum $W^{s,p}(\Omega)$ durch

$$W^{s,p}(\Omega) := \{ u \in W^{m,p}(\Omega) : |D^{\alpha}u|_{\sigma,p} < \infty \quad \forall \ |\alpha| = m \},$$

wobei α ein Muliindex, $W^{m,p}(\Omega)$ ein gewöhnlicher Sobolev-Raum und $D^{\alpha}u$ die α -te schwache Ableitung von u ist. Weiterhin definieren wir eine Norm auf diesem Raum durch

$$||u||_{W^{s,p}(\Omega)} := (||u||_{W^{m,p}(\Omega)}^p + \sum_{|\alpha|=m} |D^{\alpha}u|_{\sigma,p}^p)^{1/p}.$$

Mit dieser Norm ist $W^{s,p}$ ein separabler Banachraum.

Man sieht, dass in dieser Definition Räume für $s \in \mathbb{N}$ nicht definiert wurden. Aus diesem Grund verwenden wir im Falle $s \in \mathbb{N}$ die klassische Definition der Sobolevräume aus 1, womit die Sobolev-Slobodeckij-Räume für alle $s \in [0,\infty)$ definiert sind. Die Intuition hinter der definierten Halbnorm ist eine Quantifizierung der Regularität der Ableitungen der Ordnung m. In gewisser Hinsicht sind die Sobolev-Slobodeckij-Räume somit eine Analogie der Hölderräume $C^{m,\alpha}(\Omega)$ für schwach differenzierbare Funktionen, für Details siehe etwa [?]. Da die Einbettungssätze 5 wie erwähnt auch für beliebige Ordnungen $s \in [0,\infty)$ gültig sind, rechtfertigt sich auch die Bezeichnung Interpolationsraum für diese Art von Räumen. Zum Abschluss sei zu bemerken, dass die Sobolev-Slobodeckij-Räume nicht mit den Bessel'schen Potentialräumen zu verwechseln sind, welche auch oft die Bezeichnung $W^{s,p}(\Omega)$ tragen und die klassichen Sobolevräume für gebrochene Ordnungen mittels Fourriermethoden verallgemeinern.

Wir kommen nun abschließend zu dem Spursatz, welcher die Auswertung von schwach differenzierbaren Funktionen auf einem Rand betrachtet. Dieser ist für uns deshalb von Interesse, da im Rahmen der Formoptimierung Auswertungen auf dem Rand, einer Form, natürlich auftreten. Er beschreibt, wieviel Regularität bei Auswertung auf dem Rand verloren geht. Die hier aufgeführt Variante betrachtet allgemeine $C^{m,1}$ -Ränder, d.h. Ränder die sich als Graph einer Funktion mit Lipschitz-stetiger m-ten Ableitung darstellen lassen, vgl. [?]. Wir beschränken uns auf den für unsere Zwecke ausreichenden Hilbertraumfall p=2, für allgemeinere Varianten und Bedingungen hierzu, siehe etwa [?] oder [?].

Theorem 7 (Spursatz). Sei $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ offen und zusammenhängend mit $C^{m,1}$ -Rand $\partial \Omega$. Zudem sei $s=m+\sigma>\frac{1}{2}$ mit $m\in\mathbb{N},\,\sigma\in[0,1)$. Dann gilt

- (i) Es existiert ein eindeutiger, stetiger Spuroperator $S: W^{s,2}(\Omega) \to W^{s-\frac{1}{2}}(\partial\Omega)$, mit $S(u) = u_{|\partial\Omega}$ für alle $u \in C^{\infty}(\bar{\Omega})$.
- (ii) Es existiert ein eindeutiger, stetiger Fortsetzungsoperator $F: W^{s-\frac{1}{2}}(\partial\Omega) \to W^{s,2}(\Omega)$ mit $S \circ F = \mathrm{id}_{W^{s-\frac{1}{2},2}(\Omega)}$.

Der Spursatz (engl. trace theorem) besagt also unter anderem, dass bei Auswertung einer $W^{1,2}(\Omega)$ -Funktion auf dem Rand eine halbe Ordnung verloren geht. Aus diesem Grunde werden in folgenden Kapiteln die Räume $W^{\frac{1}{2},2}(\partial\Omega)$ als die natürlichen Räume für die meisten auf Formen definierten Funktionen auftauchen.

Zuletzt werden wir im Laufe der Arbeit noch hinreichend starke Regularität für Lösungen des Poisson-Problems benötigen. Aus diesem Grund führen wir hier noch den Satz über Regularität von schwachen Lösungen auf, vgl. [?], 2.13., wobei wir hier den Satz auf den Fall unseres Poisson-Problems spezialisieren.

Theorem 8 (höhere Regularität schwacher Lösungen). Betrachte das Poisson-Problem 1.1 in schwacher Formulierung. Sei $m \in \mathbb{N}$, $f \in H^m(\Omega)$ und der Rand $\partial \Omega$ sei von der Ordnung C^{m+2} . Sei $y \in H_0^1(\Omega)$ die schwache Lösung des Poisson-Problems. Dann gilt $y \in H^{m+2}(\Omega)$.

Im allgemeineren Fall elliptischer Probleme gilt der Satz weiterhin, falls die Koeffizientenfunktionen $a^{i,j}, b^j, c \in C^{m+1}(\bar{\Omega})$ sind, vgl. die oben genannte Quelle, wobei $\bar{\Omega}$ wie üblich der Abschluss von Ω bezüglich der euklidischen Metrik ist. Fordert man keine Regularität des Randes $\partial\Omega$, so gilt die obige Aussage zwar nicht bis zum Rand, jedoch lokal im Sinne $y \in H^{m+2}_{loc}(\Omega)$.

zuerst pde kapitel! überlege, ob man vllt grundgebiet anders nennt, und dann formen partial sollte man Zieltfktnl J als Abbildung der formen partial Omega oder der Inneren der Former

In diesem Kapitel möchten wir eine Einführung in die Theorie der Formoptimierung geben. Die Formoptimierung ist der Bereich des Optimal Control, welcher sich mit der Wahl einer, in gewisser Hinsicht, optimalen Form beschäftigt. Anders als in der klassischen PDE-constrained Optimization ist hier die Steuerung somit keine Funktion, sondern eine Form. Zu dem Umgang mit Optimierungsproblemen von Formen gibt es in der Literatur verschiedene Ansätze.

Ein möglicher Ansatz zur Lösung ist die direkte Parametrisierung. Das zugrunde liegende Gebiet wird mit Hilfe von Kurven erzeugt, wobei diese von Parametern abhängig sind. Dadurch wird die Form mit Hilfe der endlich vielen Parameter gesteuert, nach denen im Anschluss optimiert werden kann. Der Vorteil dieser Methode ist, dass man sich in die Situation des Optimierens in endlichdimensionalen Vektorräumen zurückziehen kann, was erhebliche theoretische und numerische Erleichterungen mit sich bringt. Beispielhaft sei hier [?] genannt, wo die Autoren sogenannte B-Splines verwenden, um mit Hilfe eines adaptiv knotenerzeugenden Algorithmus in Kombination mit dem BFGS-Verfahren verbesserte Konvergenz zu erzielen. Ein großer Nachteil dieses Ansatzes ist, dass nicht beliebige Geometrien erreicht werden können, da diese wesentlich von der Wahl der parametrisierenden Kurven abhängt.

Ein weiterer Ansatz, den wir in dieser Arbeit weiter verfolgen werden, ist die Verwendung des sogenannten Formkalküls (engl. shape calculus), siehe beispielsweise [?] und [?]. Hierbei wird die Form nicht endlich parametrisiert, stattdessen findet die Optimierung im Raum aller Formen (engl. shape space) statt. Dies bietet den Vorteil, dass sich dieser Ansatz nicht künstlich restriktiv auf die Auswahl möglicher Geometrien auswirkt. Als Hindernisse bei diesem Ansatz treten eine Vielzahl von Phänomenen auf. Beispielsweise weist der Raum aller Formen keine natürliche Vektorraumstruktur auf, weshalb die Optimierung in diesem Raum sich nicht auf Optimierung in Banach- oder Hilberträumen zurückführen lässt. Somit stellt sich die Frage nach einer sinnvollen Wahl der Metrik auf diesem Raum, sowie dem Umgang mit den so erzeugten Strukturen und deren numerische Ausnutzung. Um nicht den Rahmen dieser Arbeit zu sprengen, verweisen für dieses Gebiet auf [?], [?] und [?], sowie der Vorlesung ..., und bedienen uns stattdessen lediglich der grundlegenden Begrifflichkeiten und einiger ausgewählter Konzepte. In diese möchten wir, wei-

testgehend bei den Grundlagen beginnend, einführen und beginnen mit den Begriffen zur Definition von Formoptimierungsproblemen.

Bei der numerischen Optimierung werden Objekte hinsichtlich durch Zielfunktionale definierter Kriterien bewertet. Die Güte einer Form ist dabei, siehe [?], gegeben durch den skalaren Wert bei Auswertung eines sogenannten Formfunktionals.

Definition 9 (Formfunktional). Sei $\mathcal{O} \subset \mathbb{R}^d$ nicht leer und offen mit $d \in \mathbb{N}_+$. Weiterhin sei $\mathcal{D} \subseteq 2^{\mathcal{O}}$ die Menge aller abgeschlossenen Teilmengen von \mathcal{O} . Dann heißt die Abbildung

$$\mathcal{J}: \mathcal{D} \to \mathbb{R}, \ \Omega \to \mathcal{J}(\Omega)$$

Formfunktional und $\Omega \in \mathcal{D}$ zulässiges Gebiet.

In der Literatur wird die Menge \mathcal{O} oft hold-all-domain genannt. Alle Formen, die zur Optimierung in Betracht gezogen werden, lassen sich in die hold-all-domain einbetten. Abgeschlossenheit wird gefordert, um bei jeder Form Ω die Existenz eines sinnvollen Randes $\partial\Omega$ zu sichern.

Ziel der Formoptimierung ist es nun, ein Optimierungsproblem eines Formfunktionals mit Nebenbedingungen zu lösen.

 (\ldots)

Da die Menge aller zur Optimierung verwendeten Formen \mathcal{D} aus Perspektive der Praxis zu groß ist, fordern wir einige Regularitätseigenschaften, in Anlehnung an [?] und schulz vorlesung:

Definition 10 (reguläre Formen). Sei $\Omega \in \mathcal{D}$ ein zulässiges Gebiet. Falls gilt:

- i) $\partial\Omega$ ist eine (d-1)-dimensionale Untermannigfaltigket des \mathbb{R}^d , und in jedem Punkt $p\in\partial\Omega$ offene Umgebungen $U\subseteq\mathbb{R}^{d-1}, V\subseteq\mathbb{R}^d$ mit einer zugehörigen Parametrisierung $\varphi:U\to\mathbb{R}^d$ und einer hinreichend differenzierbaren Erweiterung $h:V\to\mathbb{R}^d$ existieren, so dass lokal gilt: $h(x,0)=\varphi(x)$ und $h(x,x_d)\in int(\Omega)$ falls $-\varepsilon< x_d<0$, wobei $\varepsilon>0$ und $int(\Omega)$ das Innere von Ω ist.
- i) Ω ist zusammenhängend, beschränkt und besitzt einen Lipschitzrand.

Dann heißt Ω reguläres Gebiet.

Anschaulich bedeutet die erste Forderung an Regularität, dass sich $\partial\Omega$ lokal so parametrisieren lässt, dass durch hinzufügen einer weiteren Koordinate x_d

der umgebende Raum mit parametrisiert wird und anhand des Vorzeichens von x_d erkennbar ist, ob sich der zugehörige Punkt $h(x, x_d)$ im Inneren oder außerhalb von Ω befindet.

Nun möchten wir die Problemstellung der Formoptimierung im Rahmen dieser Arbeit definieren, in Analogie zu [?].

sollte ich das so nennen? in Banachräumen

Definition 11 (Abstraktes Formoptimierungsproblem). Sei \mathcal{D} die Menge aller zulässigen Gebiete einer hold-all-domain $\mathcal{O} \subseteq \mathbb{R}^d$ und \mathcal{J} ein auf dieser Menge beschränktes, wohldefiniertes Formfunktional. Weiterhin seien Y, Z Banachräume und $c: Y \times \mathcal{D} \to Z$ eine hinreichend glatte Abbildung. Dann heißt das Problem

$$\min_{(y,\Omega)\in Y\times\mathcal{D}} \mathcal{J}(y,\Omega)$$

s.t. $c(y,\Omega) = 0$

Problem der Formoptimierung.

Die Nebenbedingung $c(y,\Omega) = 0$ wird in dieser Arbeit eine Partielle Differentialgleichung auf dem Gebiet Ω mit Lösung y sein. Da \mathcal{D} wie zuvor erwähnt keine Vektorraumstruktur besitzt, lässt sich \mathcal{D} im Allgemeinen nicht als Hilbert- oder Banachraum auffassen, wodurch Formoptimierungsprobleme in dieser Formulierung aus strukureller Sicht im Allgemeinen deutlich komplexer sind als Optimierungsprobleme in Hilbert- oder Banachräumen. Für die Grundlagen dieser Theorie der Formoptimierung verweisen wir auf [?].

Der in Definition 10 geforderte Lipschitzrand ist nun sowohl aus theoretischer, als aus praktischer Sicht zu rechtfertigen, da Existenz und Eindeutigkeit der im Anschluss betrachteten PDE auf Gebieten mit Lipschitzrand gesichert sind, und diese somit für die Wohlgestelltheit des Optimierungsproblems notwendig sind.

Die Verfahren zur Optimierung von Formen bei partiellen Differentialgleichungen, die wir in dieser Arbeit betrachten, basieren auf der Differenzierbarkeit der obigen Ausdrücke, unter anderem bezüglich der Form Ω . Im Folgenden führen wir die hierzu gehörigen Begriffe ein. Zunächst betrachten wir Deformationen von Gebieten in Analogie zu [?].

Definition 12 (Deformiertes Gebiet). Sei $\Omega \in \mathcal{D}$ ein zulässiges Gebiet, $\tau > 0$, sei $\{T_t\}_{t \in [0,\tau]}$ eine Familie von bijektiven Abbildungen $T_t : \Omega \to \mathbb{R}^d$ mit $T_0 = id$. Dann heißt $\Omega_t := \{T_t(x) | x \in \Omega\}$ deformiertes Gebiet.

Zwei häufig Verwendung findende Arten solcher Familien von Deformationen $\{T_t\}_{t\in[0,\tau]}$ sind die *Pertubation of Identity* und die *Velocity method*, siehe [?]. Die *Pertubation of Identity* ist definiert über ein hinreichend differenzierbares Vektorfeld $V \in C^2(\mathbb{R}^d, \mathbb{R}^d)$ durch

$$T_t: \Omega \to \mathbb{R}^d, x \mapsto x + tV(x).$$

Die Deformationen der Velocity method sind definiert durch den Fluss $T_t(x) := \xi(t,x)$, welcher gegeben ist durch das Anfangswertproblem

$$\frac{d\xi(t,x)}{dt} = V(\xi(t,x))$$

$$\xi(0,x) = x.$$

Für den Rest dieser Arbeit werden wir die Pertubation of Identity verwenden. Mit Hilfe der eingeführten Deformationen können wir nun die Formableitung nach [?] definieren.

nach [?] definieren. Eigenschaften der Formableitung? z.b. linearität etc, oder bei materialableitung? falls überha

Definition 13 (Formableitung). Sei $\Omega \in \mathcal{D}$ eine zulässige Form, $V \in C^2(\mathbb{R}^d, \mathbb{R}^d)$ ein differenzierbares Vektorfeld, und $\mathcal{J} : \mathcal{D} \to \mathbb{R}$ ein Formfunktional. Falls der Grenzwert

$$d\mathcal{J}(\Omega)[V] := \lim_{t \to 0^+} \frac{\mathcal{J}(\Omega_t) - \mathcal{J}(\Omega)}{t}$$

existiert, und die Abbildung

$$d\mathcal{J}(\Omega)[\cdot]: C^2(\mathbb{R}^d, \mathbb{R}^d) \to \mathbb{R}, V \mapsto d\mathcal{J}(\Omega)[V]$$

stetig und linear für alle $V \in C^2(\mathbb{R}^d, \mathbb{R}^d)$ ist, so heißt $d\mathcal{J}(\Omega)[V]$ Formableitung von \mathcal{J} in Ω in Richtung V.

Die Formableitung besitzt zwei äquivalente Formulierungen, die sogenannte Volumenformulierung, gekennzeichnet durch Ω , und die Randformulierung, gekennzeichnet durch $\Gamma := \partial \Omega$, siehe [?]:

$$dJ_{\Omega}(\Omega)[V] = \int_{\Omega} F(x)V(x)dx$$
$$dJ_{\Gamma}(\Omega)[V] = \int_{\Gamma} f(s)\langle V(s), n(s)\rangle ds,$$

wobei F(x) ein (differential) Operator ist, welcher linear auf das Richtungsvektorfeld V wirkt, sowie einer Funktion $f: \Gamma \to \mathbb{R}$. Die Existenz einer zur Volumenform äquivalenten Randformulierung ist gesichert durch den Hadamard'schen Darstellungssatz. Dieser liefert im Allgemeinen die Existenz einer Distribution f, so dass Volumen- und Randformulierung der Formableitung äquivalent sind, für die genaue Aussage, siehe [?], Theorem 4.7. Wir werden in dieser Arbeit stets voraussetzen, dass genügend Regularität vorhanden ist, so dass dJ in der Tat mittels einer Funktion f auf dem Rand darstellbar ist.

dJ oder dmathcal J??? konsistenz checken

Die hier definierte Formableitung ist im Englischen auch bekannt als Eulerian Semiderivative oder Lie Semiderivative. Es gibt weitere äquivalente Varianten die Formableitung zu definieren, hierzu siehe [?]. Oft von zentraler Schwierigkeit in der theoretischen Behandlung von Formoptimierungsproblemen ist der Nachweis der Formdifferenzierbarkeit eines Formfunktionals. Hierzu gibt es eine Vielzahl von verschiedenen Techniken, beispielsweise der Min-Max Formulierung von Correa und Seeger, Céa's klassischer Lagrange-Methode oder der Methoden mittels Materialableitung. Erneut verweisen wir auf [?], wo diese Methoden in einheitlicher Notation geordnet zusammengetragen sind.

Rechenregeln? Materialableitung?

Wir kommen nun zu einer, zwar immernoch abstrakt gehaltenen, jedoch konkreter anwendungsbezogenen Formulierung von Formoptimierungsproblemen.

mit Bündeldefinition oder ohne? siehe paper lagrange-newton, außerdem im widerspruch zur

Definition 14 (PDE beschränktes Formoptimierungsproblem). Sei \mathcal{J} ein Formfunktional, sei $\Omega_2 \in \mathcal{D}$ eine zulässige Fläche einer Hold-all-Domain \mathcal{D} . Weiterhin sei $y \in H(\Omega_2)$ eine Funktion aus dem von Ω_2 abhängigen Hilbertraum (oder Banachraum) $H(\Omega_2)$. Betrachte eine von Ω_2 abhängige Bilinearform $a_{\Omega_2} : H(\Omega_2) \times H(\Omega_2) \to \mathbb{R}$ und eine ebenso von Ω_2 abhängige Linearform $b_{\Omega_2} : H(\Omega_2) \to \mathbb{R}$. Dann heißt das beschränkte Minimierungsproblem

$$\min_{y,\Omega_2} \mathcal{J}(y,\Omega_2)$$
s.t. $a_{\Omega_2}(y,p) = b_{\Omega_2}(p) \quad \forall p \in H(\Omega_2)$

$$(2.1)$$

PDE beschränktes Formoptimierungsproblem (engl. PDE-constrained shape-optimization).

Wir haben hier direkt die partielle Differentialgleichung in Variationsformulierung als Gleichungsnebenbedingung formuliert. Das wird uns bequemer ermöglichen, weitere Definitionen und Techniken entsprechend anzugeben, womit wir direkt beginnen.

Definition 15 (Lagrangefunktion). Betrachte ein PDE beschränktes Formoptimierungsproblem. Sei $\partial\Omega_2$ eine reguläre Form, $H(\Omega_2)$ ein von dieser Form abhängiger Hilbertraum / Banachraum. Weiterhin seien $y, p \in H(\Omega_2)$. Dann

heißt die Funktion ich unterschlage hier mutwillig die bündelgeschichte, soll ich die noch auffü

$$\mathcal{L}(y,\Omega_2,p) := \mathcal{J}(y,\Omega_2) + a_{\Omega_2}(y,p) - b_{\Omega_2}(p)$$

Lagrangefunktion für das gegebene PDE beschränkte Formoptimierungsproblem.

Diese Lagrangefunktion ermöglicht es uns, aus formaler Sicht Optimalitätskriterien für das PDE beschränkte Formoptimierungsproblem aufzustellen. Ein problematischer Aspekt des rein formalen Lagrangeansatzes ist, dass die Regularität der Funktionen, für welche die Lagrangefunktion definiert ist, im Vorfeld nicht bekannt sein muss. Aus diesem Grunde ist eine ex-post Analyse der zur konsistenten Beschreibung nötigen Funktionenräume wichtig. villt eine Quelle? Wir fahren fort mit notwendigen Optimalitätskriterien für Lösungen, welche gegeben werden in Form von Variationsformulierungen, siehe [?]

Definition 16 (Adjungierte und Design-Gleichung). Betrachte ein PDE beschränktes Formoptimierungsproblem mit differenzierbarem Zielfunktional \mathcal{J} . Verwende die Notation von 15 und bezeichne mit $D\mathcal{J}$ die zu \mathcal{J} gehörige Formableitung. Seien $\tilde{y} \in H(\tilde{\Omega}_2)$ und $\tilde{\Omega}_2 \in \mathcal{D}$ optimale Lösungen des Problems 2.1. Dann gilt die Variationsgleichung

$$a_{\tilde{\Omega}_2}(\tilde{y}, z) = -\frac{\partial}{\partial y} \mathcal{J}(\tilde{y}, \tilde{\Omega}_2)(z) \quad \forall z \in H(\tilde{\Omega}_2),$$
 (2.2)

welche wir als adjungierte Gleichung bezeichnen. Sei $\tilde{p} \in H(\tilde{\Omega}_2)$ die Lösung der adjungierten Gleichung 2.2. Dann gilt weiterhin die Variationsgleichung relativ frei definiert, kriege ich das abgesegnet? Vielleicht lieber Lagrangefunktion?

$$D\left(\mathcal{J}(\tilde{y},\tilde{\Omega}_2) + a_{\tilde{\Omega}_2}(\tilde{y},\tilde{p}) + b_{\tilde{\Omega}_2}(\tilde{p})\right)(\tilde{\Omega}_2)[V] = 0 \quad \forall C^{\infty}(\tilde{\Omega}_2,\tilde{\Omega}_2), \tag{2.3}$$

welche wir als *Design Gleichung* bezeichnen werden. *Design Gleichung*. Außerdem gilt

$$a_{\tilde{\Omega}_2}(\tilde{y}, p) = b_{\tilde{\Omega}_2}(p) \quad \forall p \in H(\tilde{\Omega}_2),$$
 (2.4)

wobei die Gleichungsnebenbedingung aus 2.1 Zustandsgleichung genannt wird.

Wie man unschwer erkennt, entstehen die notwendigen Bedingungen aus den Ableitungen der Lagrangefunktion 15 nach dem Zustand y, der Form $\partial\Omega_2$ und dem adjungierten Zustand p. Fasst man diese Bedingung in einer Gleichung zusammen, so erhält man das KKT-System

$$D\mathcal{L}(\tilde{y}, \tilde{\Omega}_2, \tilde{p}) \begin{pmatrix} h_y \\ h_{\Omega} \\ h_p \end{pmatrix} = 0 \quad \forall h_{\Omega} \in C^{\infty}(\tilde{\Omega}_2, \tilde{\Omega}_2) \forall h_y, h_p \in H(\tilde{\Omega}_2)$$

als notwenige Bedingung zur Lösung von 2.1, siehe [?], wobei wir die dortige Formulierung mit Hilfe von Vektorbündeln auf die hier angepasste Notation übersetzt haben, was aufgrund der Definition des Tangentialbündels mittels von Formen abhängiger Kreuzprodukte von Hilberträumen möglich ist. An dieser Stelle wäre es möglich einen Lagrange-Newton Ansatz durchzuführen, und ein Verfahren zur Lösung des Problems 2.1 mit quadratischer Konvergenz zu gewinnen, was die Autoren von [?] getan haben. Wir sparen uns an dieser Stelle weitere Ausführungen hierzu, da wir uns auf Quasi-Newton Methoden konzentrieren wollen.

Wir führen jetzt noch eine technische Notation zur Beschreibung von Sprüngen auf Rändern ein, vgl. [?], woraufhin wir unser Modellproblem definieren.

auf Rändern ein, vgl. [?], woraufhin wir unser Modellproblem definieren. ist das technisch überhaupt korrekt?? kann ja beides nicht auf dem Rand definiert sein wenn

Definition 17. Sei $\Omega_2 \subset \Omega$ ein reguläres Gebiet. Dann definieren wir das Sprungsymbol [[·]], für eine auf Ω definierte Funktion f, auf dem Rand $\partial\Omega_2$ durch

$$[[f]] = f_{|\Omega \setminus \Omega_2} - f_{|\Omega_2}.$$

Wir besitzen nun den Apparat zur Formulierung unseres Modellproblems und zugehöriger Optimalitätsbedingungen und Ableitungen. Hierzu wählen wir das klassische Poissonproblem, Referenz im anderen Kapitel, für welches wir ausreichende Theorie in xxx eingeführt haben. Das Problem findet sich in ähnlicher Art in [?], 4.2., sowie in [?], unter Remark 2.

sollte ich von irgendwo zitieren? sollte ich (0.1)2 Omega nenne? wichtig: brauche ich Stetigk

Definition 18 (Modellproblem). Sei $(0,1)^2 \subset \mathbb{R}^2$ das Einheitsquadrat im \mathbb{R}^2 . Weiterhin sei $\Omega_2 \subset (0,1)^2$ ein reguläres Gebiet mit zugehöriger Form $\partial \Omega_2$ aus einer Hold-all-Domain \mathcal{D} , und eine stückweise konstante Funktion $f \in \mathcal{L}^2((0,1)^2)$ von der Form

$$f(x) = f_1 \in \mathbb{R} \quad \forall x \in (0,1)^2 \setminus \Omega_2$$

 $f(x) = f_2 \in \mathbb{R} \quad \forall x \in \Omega_2.$

Sei $\hat{y} \in \mathcal{L}^2((0,1)^2)$ und $\mu > 0$. Dann heißt das nun folgende Problem *Modell-problem*:

$$\min_{\Omega_2 \in \mathcal{D}} \mathcal{J}(\Omega_2) := \frac{1}{2} \int_{\Omega_2} (y - \hat{y})^2 dx + \mu \int_{\partial \Omega_2} 1 ds$$
s.t. $-\Delta y = f$ in Ω_2

$$y = 0 \text{ auf } \partial \Omega_2.$$
(2.5)

Zudem definieren wir für 2.5 explizit eine sogenannte Interface condition auf $\partial\Omega_2$

$$[[y]] = 0 \quad \left[\left[\frac{\partial y}{\partial n} \right] \right] = 0 \quad \text{auf } \partial \Omega_2,$$
 (2.6)

wobei n das äußere Normalenvektorfeld auf $\partial\Omega_2$ ist. Zusammen erhalten wir die schwache Formulierung der Zustandsgleichung

$$\int_{\Omega_2} \nabla y^T \nabla p \ dx - \int_{\partial \Omega_2} \left[\left[\frac{\partial y}{\partial n} p \right] \right] ds = \int_{\Omega_2} f p \ dx \quad \forall p \in H_0^1(\Omega_2). \tag{2.7}$$

Weiterhin besitzt das Modellproblem die, nach ?? definierte, adjungierte Gleichung formatierung ändern damit gut aussieht

$$\begin{split} -\Delta p &= -(y - \hat{y}) \quad \text{in } \Omega_2 \\ p &= 0 \\ [[p]] &= 0 \quad \text{auf } \partial \Omega_2 \\ \left[\left[\frac{\partial p}{\partial n} p \right] \right] &= 0. \end{split}$$

eventuell auch mit notation aOmega bOmega?

Wie wir sehen, besteht das Zielfunktional \mathcal{J} aus zwei Komponenten. Der erste Summand bildet das eigentliche Funktional von Interesse, welches wir von nun an mit \mathcal{J}_{target} bezeichnen werden, wobei die optimale Form $\partial \tilde{\Omega}_2$ möglichst einen Zustand \tilde{y} erzeugen soll, welcher einem gegebenen Sollzustand \hat{y} entspricht. Beispiele hierzu wären etwa, nötig? zitat? die Temperatursteuerung bei gegebener konstanter Solltemperaturverteilung. Der zweite Summand

$$\mu \int_{\partial \Omega_2} 1 ds =: \mathcal{J}_{reg}(\Omega_2)$$

wird gemeinhin als *Perimeter-Regularisierung* bezeichnet, wobei $\mu > 0$. Diese hat den Nutzen, Regularität und somit Existenz und Eindeutigkeit des Modellproblems 2.5 zu gewährleisten. Ohne die Regularisierung wären beispielsweise

entartete Formen, deren Rand als Funktion unendlicher Variation darstellbar sind, zugelassen, siehe zum Beispiel die angegebene Quelle bei [?], Remark 2. Quelle, zb aus Modellproblem kapitel bei shapespace?

Die Zustandsgleichung ist ein gewöhnliches Poisson-Problem mit Dirichlet-Randwerten, welches wir hier symbolisch in starker Form notiert haben. Die starke Notation repräsentiert hier also die Variationsformulierung des Poisson-Problems mit Dirichlet Randwerten, wobei gleiches für die adjungierte Gleichung gilt. Für die Herleitung der adjungierten Gleichung, welche nach ?? erfolgt, verweisen wir auf [?], 4.2.1. Die Existenz einer Lösung Zustands- als auch adjungierte Gleichung sind gesichert durch Lax-milgram ref.

Die Interface condition 2.6 sorgt bei uns dafür, dass der Zustand y stetig vom inneren Gebiet Ω_2 zum äußeren Gebiet $\Omega \setminus \Omega_2$ verläuft, sowie, dass der Fluss $\frac{\partial y}{\partial n}$ auch stetig ist. Ohne die Interface condition wäre dies im Allgemeinen nicht der Fall, da Funktion f der rechten Seite der Zustandsgleichung auf genau diesen Gebieten jeweils konstant ist, und auf $\partial \Omega_2$ springt.

Damit wir Wohldefiniertheit von im späteren Kapitel cite, vllt sogar direkt die Metrik? definierten Metriken für Formen sicherstellen können, benötigen wir, dass $\frac{\partial y}{\partial n} \in H^{1/2}(\partial\Omega_2)$ ist. Mit unseren Voraussetzungen $f, \bar{y} \in \mathcal{L}^2((0,1)^2)$, sowie einem hinreichend glatten Rand $\partial\Omega_2$, erhalten wir $y \in H^2((0,1)^2)$ nach ref Regularität für Lösunge Kombiniert man dies mit den auf Sobolev-Slobodeckij-Räumen verallgemeinerten Spursatz REFERENZ, so erhalten wir wie gewünscht $\frac{\partial y}{\partial n} \in H^{1/2}(\partial\Omega_2)$.

fraglich, ob Ränder glatt?? und nicht sobolev?

Wir können nun für unser Modellproblem 2.5 die Formableitung angeben. Die genaue Herleitung, die das Theorem von Correa-Seger verwendet und auf Materialableitungen aufbaut, findet sich in [?], die alternative Randformulierung für die Formableitung der Perimeter-Regularisierung in [?].

Theorem 19 (Formableitung für das Modellproblem). Betrachte das Modellproblem 2.5 mit Interface condition. Sei $y \in H_0^1((0,1)^2)$ Lösung der Zustandsgleichung aus 2.5 und $p \in H_0^1((0,1)^2)$ Lösung der adjungierten Gleichung ??. Dann hat das Zielfunktional aus 2.5 ohne Perimeter-Regularisierung \mathcal{J}_{target} folgende Volumen-Formulierung für alle Formen $\partial \Omega_2 \in \mathcal{D}$ und Richtungen $V \in C^{\infty}(\Omega_2)$:

$$D\mathcal{J}_{target}(\Omega_2)[V] = \int_{\Omega_2} -\nabla y^T (\nabla V + \nabla V^T) \nabla p - p V^T \nabla f$$

+div $(V)(\frac{1}{2}(y - \bar{y})^2 + \nabla y^T \nabla p - fp) dx.$ (2.8)

Falls sogar genügend Regularität vorhanden ist, so dass $y \in H^2((0,1)^2)$ und $p \in H^2((0,1)^2)$, so besitzt die Formableitung die Randformulierung

$$D\mathcal{J}_{target}(\Omega_2)[V] = -\int_{\partial\Omega_2} [[f]] p\langle V, n\rangle ds.$$
 (2.9)

Zusammen mit der Perimeter-Regularisierung erhält man

$$D\mathcal{J}_{target}(\Omega_2)[V] = \int_{\partial\Omega_2} (-[[f]]p + \mu\kappa)\langle V, n\rangle ds$$
 (2.10)

wobei $\kappa := \operatorname{div}_{\partial\Omega_2}(n)$ die mittlere Krümmung von $\partial\Omega_2$ ist. Außerdem besitzt die Perimeter-Regularisierung alternative Randformulierung

$$D\mathcal{J}_{reg}(\Omega_2)[V] = \mu \int_{\partial \Omega_2} \operatorname{div}(V) - \langle \frac{\partial V}{\partial n}, n \rangle ds, \qquad (2.11)$$

kappa so lassen? wobei n erneut das äußere Normalenvektorfeld von $\partial\Omega_2$ ist.

Diese Formableitungen lassen sich nun in ableitungsbasierten Optimierungsmethoden verwenden. Wie man sieht, muss man zum Auswerten der Formableitung in einer bestimmten Form $\partial\Omega_2$ die zugehörige Zustandsgleichung bei 2.5, und die entsprechende adjungierte Gleichung?? lösen. Weiter ließe sich dann aus der Ableitungsinformation ein Gradient erzeugen, mit dessen Hilfe man beispielsweise ein Verfahren des steilsten Abstiegs einsetzen kann. Um einen solchen Gradienten zu definieren, werden wir uns im folgenden Kapitel Gedanken machen, welche zugrundeliegende Metrik wir auf dem Raum aller Formen annehmen, um mit dieser einen Gradienten in Anlehnung an den Riesz'schen Darstellungssatzes zu definieren. An dieser Stelle sei erwähnt, dass wir hier Gebrauch von der geschlossenen Darstellung der Formableitung machen, welche wir in späteren Kapiteln implementieren werden. Die Formulierung der Formableitung der Perimeter-Regularisierung, welche ohne Krümmungsterm κ auskommt, wird von uns bevorzugt implementiert, da dies die Berechnung der Krümmung vermeidet, und somit eine Verallgemeinerung unseres Programms auf 3 Dimensionen erleichtert.

Ist die Formableitung bei einem gegebenen Problem nicht geschlossen angegeben, so lässt sich diese häufig numerisch mittels Techniken des automatischen Differenzierens gewinnen. Diese Methoden, die eher aus der Numerik für Differentialgleichungen bekannt sind, lassen sich auch auf Formableitungen verallgemeinern. Dies tut beispielsweise der Autor von [?], um auf diesem

Wege Hesse-Matrizen zu erzeugen. Hierzu wird die sogenannte *Unified Form Language (UFL)* in der Programmiersprache Python verwendet, welche auch wesentlicher Bestandteil des Programmpackets FEniCS ist, für Details, siehe etwa die Quellen bei [?], S.25. muss ich volumenform mit perimeter coden?

Übergang

3. BFGS-Algorithmus in der Formoptimierung

3.1. Shape Spaces und Formgradienten

habe ich sicher das Kapitel zu Rn BFGS? falls nicht korrigiere text soll ich 2 dimensional od statt jedes mal die voraussetzunge zu überprüfen, also zsmhgd, beschr,... nutze lieber vllt ein Notation: einmal Gradient H, dann später U... mache das einheitlich! erkläre, dass broyden s

line search: amijo und backtracking Nachdem wir in die Grundlagen der Formoptimierung und des BFGS-Algorithmus im endlich-dimensionalen eingeführt haben, möchten wir nun in diesem Abschnitt beide Bereiche zusammenführen und die endlich-dimensionalen BFGS-Updates in den Kontext von Formen abstrahieren. Dies ist nicht ohne weiteres möglich, da a priori nicht klar ist, wie Gradienten von Formen definiert werden sollen, insbesondere deshalb, weil wir uns in unendlich-dimensionalen Shape-space befinden. Erschwert wird dies weiter dadurch, dass, wie eingangs bemerkt, keine natürliche Vektorraumstruktur auf dem betrachteten Shape-space vorhanden ist. Ziel dieses Abschnittes wird es sein zunächst die Wahl eine geeigneten Metrik im Sinne der Riemannschen Geometrie zu wählen, wodurch die Definition eines Gradienten überhaupt erst möglich wird. Im Abschnitt über BFGS-Methoden im \mathbb{R}^n haben wir zur Darstellung solcher Gradienten stets stillschweigend die euklidische Metrik vorausgesetzt. Diese lässt sich offensichtlich nicht einfach im Shapesetting verwenden. Anschließend übertragen wir den BFGS-Algorithmus in das Shape-setting. In diesem Abschnitt halten wir uns vorallem an [?], sowie an [?] und [?].

Zunächst definieren wir, was wir unter dem Raum aller Formen verstehen, vgl. [?]. Hierzu bleiben wir in zwei Dimensionen, da hier schon die wesentlichen Elemente und Zusammenhänge klar werden. Prinzipiell ist ein betrachten von höherdimensionalen Objekten auch möglich, sofern die zugrundeliegende Topologie der Formen beachtet wird.

Definition 20 (Shape-space für den \mathbb{R}^2). Bezeichne mit $\mathrm{Emb}(S^1,\mathbb{R}^2)$ die Menge aller C^{∞} Einbettungen von S^1 in den \mathbb{R}^2 , und mit $\mathrm{Diff}(S^1)$ die Menge aller

Diffeomorphismen von S^1 in sich selber. Dann heißt der Quotientenraum

$$B_e(S^1, \mathbb{R}^2) := \operatorname{Emb}(S^1, \mathbb{R}^2) / \operatorname{Diff}(S^1)$$

Shape-space für den \mathbb{R}^2 .

Man sieht, dass die Elemente von $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ Äquivalenzklassen sind. In ihnen sind jeweils unter anderem Umparametrisierungen der selben geschlossenen C^{∞} -Kurven $c: \mathbb{R} \to \mathbb{R}^2$ enthalten. Das bedeutet, dass ein Punkt in $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ als eine geschlossene, geometrische Kurve im \mathbb{R}^2 interpretiert werden kann. Betrachtet man nun eine über eine beschränkte Menge $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ mit Lipschitz-Rand definierte Hold-all-Domain, so lassen sich Ränder $\partial \Omega_2$ von kompakten, beschränkten, zusammenhängenden Mengen $\Omega_2 \subset \Omega$ mit C^{∞} -Rand genau mit solchen geschlossenen Kurven identifizieren. Zudem gilt außerdem, dass $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ eine Mannigfaltigkeit bildet, siehe [?], was wesentlich von der Glattheit der Einbettungen abhängt.

Wir fahren fort mit unserer Konstruktion, und geben hier eine Darstellung des Tangentialbündels auf $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$. Da wir hier explizit die Strukturen des \mathbb{R}^2 und $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ für die Darstellung der Tangentialräume verwenden, handelt es sich bei unserer Definition um zu den üblichen Tangentialräumen der Differentialgeometrie isomorphe Objekte. Für eine Definition der klassischen Tangentialräume, sowie eine tiefgreifende Einführung in die Differentialgeometrie, empfehlen wir [?], Kapitel 3.

Definition 21 (Tangentialbündel). Sei $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ der Shape-space für den \mathbb{R}^2 . Betrachte einen Repräsentant $c: S^1 \to \mathbb{R}^2$ eines Punktes in $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$, sowie das zugehörige äußere Normalenvektorfeld n der mit c identifizierten Form $\partial \Omega_2$. Dann gilt für den Tangentialraum T_cB_e

$$T_c B_e \cong \{h : h = \alpha n \text{ für } \alpha \in C^{\infty}(\Omega_2, \mathbb{R})\}.$$

Diese Darstellung gilt, da die Quotientenstruktur von B_e die Isomorphie der Immersionen von S^1 nach \mathbb{R}^2 mit den C^{∞} -Funktionen von S^1 nach \mathbb{R}^2 vererbt, für Details siehe [?], Kapitel 3. Somit ermöglicht diese isomorphe Darstellung es uns, Tangentialvektoren $v \in T_cB_e$ mit Hilfe von $C^{\infty}(\Omega_2, \mathbb{R})$ -Funktionen zu beschreiben. Das nutzen wir aus, um auf B_e eine geeignete riemannsche Metrik zu definieren.

Diagramm??

Es gibt verschieden Möglichkeiten riemannsche Metriken auf dem Raum B_e zu definieren, je nachdem auf welche künftige Anwendung man abziehlt. Laut [?]

scheint eine Sobolev-Metrik, definiert mittels des Laplace-Beltrami-Operators, natürlich zu erscheinen. Der Nachteil ist, das erheblicher Rechenaufwand beim Ermitteln des Gradienten aus einer Formableitung entsteht. Aus diesem Grund führen die Autoren von [?] eine riemannsche Metrik auf Grundlage der sogenannten Dirichlet-zu-Neumann Abbildung ein, weshalb wir uns Ausführungen zu Sobolev-Metriken an dieser Stelle sparen, und verweisen für diese auf [?] und [?]. Im Folgenden führen wir eine sogenannte Stekolov-Poincaré-Metrik ein, und verweisen für die hierzu nötigen Grundlagen bei Differentialgleichungen und Sobolev-Slobodeckij-Räumen auf REF SLOBODECKIJ UND PDE. Zunächst definieren wir die nötigen Abbildungen, vgl. [?].

Definition 22 (Verallgemeinerte Spurabbildung). Sei $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ eine beschränktes, offenes Gebiet. Sei $\Omega_2 \subset \Omega$ zusammenhängend, offen und habe einen Lipschitzrand, und $\partial \Omega_2$ sei eine Form in diesem Gebiet. Dann heißt die Abbildung

$$\begin{split} \gamma: H^1_0(\Omega,\mathbb{R}^n) &\to H^{1/2}(\Omega,\mathbb{R}^n) \times H^{-1/2}(\Omega,\mathbb{R}^n) \\ U &\mapsto \begin{pmatrix} \gamma_0 U \\ \gamma_1 U \end{pmatrix} := \begin{pmatrix} U_{|\partial\Omega_2} \\ \partial_n U_{|\partial\Omega_2} \end{pmatrix}, \end{split}$$

verallgemeinerte Spurabbildung, wobei $\partial_n U_{|\partial\Omega_2}$ die Ableitung von U auf der Form $\partial\Omega_2$ in Richtung des äußeren Normalenvektorfeldes n ist. vielleicht einfach

die Standard r

Wir erinnern an dieser Stelle, das diese Abbildung wohldefiniert ist, siehe REFERENZ SPURSÄTZE. Nun geben wir uns eine symmetrische, koerzive Bilinearform $a: H^1(\Omega, \mathbb{R}^n) \times H^1(\Omega, \mathbb{R}^n) \to \mathbb{R}$ vor. Diese werden wir später gemeinsam mit der zu definierenden Riemannschen Metrik verwenden, um aus gegebenen Formableitungen Gradienten zu konstruieren. Gegeben einer solchen Bilinearform a definieren wir die zugehörigen Lösungsoperatoren zu folgendem Variationsproblem.

Notation: alpha oder u ???!!! n den folgenden Definitionen

Definition 23 (Lösungsoperatoren). Sei $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ offen, zusammenhängend, beschränkt, und sei $\Omega_2 \subset \Omega$ offen, zusammenhängend und habe einen C^{∞} -Rand $\partial \Omega_2$. Weiterhin sei $a: H^1(\Omega, \mathbb{R}^n) \times H^1(\Omega, \mathbb{R}^n) \to \mathbb{R}$ eine koerzive, symmetrische und stetige Bilinearform. Dann heißt der Operator

$$E_N: H^{-1/2}(\partial\Omega_2, \mathbb{R}^n) \to H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^n)$$

 $u \mapsto U,$

 $Neumann-L\"{o}sungsoperator$, wobei U die L\"{o}sung des Problems

$$a(U, V) = \int_{\partial \Omega_2} u^T(\gamma_0 V) ds \quad \forall V \in H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^n)$$

ist, wobei $u^T(\gamma_0 V)$ eine duale Paarung meint. Außerdem heißt der Operator

$$E_D: H^{1/2}(\partial\Omega_2, \mathbb{R}^n) \to H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^n)$$

 $u \mapsto U.$

Dirichlet-Lösungsoperator, wobei U die Lösung des Problems

$$\begin{array}{ll} a(U,V)=0 \\ \text{unter } U_{|\partial\Omega_2}=u \end{array} \quad \forall V \in H^1_0(\Omega,\mathbb{R}^n), \label{eq:definition}$$

ist.

Wir fahren fort und definieren die projezierten Neumann-zu-Dirichlet und Dirichlet-zu-Neumann-Operatoren, welche wir zur konstruktion der Riemann'schen Metrik benötigen, siehe [?].

sind die Namen richtig?, soll ich den unnötigen Operator nicht definieren?

Definition 24 (projezierte Randwertoperatoren). Seien die Voraussetzungen von 22 und 23 gegeben. Dann heißt der Operator

$$S^{p}: H^{-1/2}(\partial\Omega_{2}) \to H^{-1/2}(\partial\Omega_{2}, \mathbb{R}^{n}) \to H^{1/2}(\Omega, \mathbb{R}^{n}) \to H^{1/2}(\partial\Omega_{2}, \mathbb{R}^{n}) \to H^{1/2}(\partial\Omega_{2})$$
$$\alpha \mapsto n^{T}[\gamma_{0} \circ E_{N}(\alpha \cdot n)]$$

 $projezierter\ Neumann-zu-Dirichlet-Operator$, wobei n^T eine duale Paarung meint.

ist es richtig, wie linearformen und normale abbildungen miteinander verkettet werden. gibt ϵ Der Operator

$$T^{p}: H^{1/2}(\partial\Omega_{2}) \to H^{1/2}(\partial\Omega_{2}, \mathbb{R}^{n}) \to H^{1}(\Omega, \mathbb{R}^{n}) \to H^{-1/2}(\partial\Omega_{2}, \mathbb{R}^{n}) \to H^{-1/2}(\partial\Omega_{2})$$

$$\alpha \mapsto n^{T}[\gamma_{1} \circ E_{D}(\alpha \cdot n)]$$

heißt projezierter Dirichlet-zu-Neumann-Operator.

Die hier definierten Operatoren sind nicht die klassischen Dirichlet-zu-Neumann-Operatoren, welche auch Stekolov-Poincaré-Operatoren genannt werden, da diese nicht in projezierter Variante definiert werden. Wir haben diese so definiert, da wir die Identifikation der Tangentialvektoren, für welche die Riemann'sche Metrik definiert wird, mit Skalarfeldern α auf dem Rand $\partial\Omega_2$ nach

Auswertung über äußere Normalenvektorfelder ausnutzen. Zur Erinnerung, siehe 21. Was die Operatoren im wesentlichen tun, ist für gegebene Dirichletbzw. Neumann-Bedingungen die Lösung des durch die Bilinearform a definierten Problems zu finden, und die entsprechenden anderen, automatisch konsistenten, Neumann- bzw. Dirichlet-Bedingungen zurückzugeben. Das heißt, für gegebene Dirichlet-Bedingungen liefert der projezierte Dirichlet-zu-Neumann-Operator die Neumann-Bedingungen, welche die selbe Lösung erzeugt, und vice versa.

Die klassischen Stekolov-Poincaré-Operatoren sind zueinander invers und vererben die Koerzivität, Stetigkeit und Symmetrie in dualer Paarung, aufgrund der siehe die Quellen bei [?], Def. 3.1. Die projezierten Operatoren besitzen weiterhin alle genannten Eigenschaften, bis auf die des Inversen. Um Rechenaufwand einzusparen, und Glättungseigenschaften auszunutzen, fällt die Wahl des Operators zur Definition des Skalarproduktes auf den Tangentialräumen auf $(S^p)^{-1}$, für Details, unter anderem zu spektraler Äquivalenz der Kanditaten, siehe [?] und die dort genannten Quellen. Wir kommen nun zu unserem Ziel, eine Riemann'sche Metrik auf dem Shape-space für den \mathbb{R}^2 zu definieren, vgl. [?].

Koerzivität u

Zitat Schulz und Jahr, for the credit:)

Definition 25 (Stekolov-Poincaré-Metrik). Seien die Voraussetzungen wie in 24. Dann heißt das Skalarprodukt

$$g^{S}: H^{1/2}(\partial\Omega_{2}) \times H^{1/2}(\partial\Omega_{2}) \to \mathbb{R}$$
$$(\alpha, \beta) \mapsto \langle \alpha, (S^{p})^{-1}\beta \rangle = \int_{\partial\Omega_{2}} \alpha(s) \cdot ((S^{p})^{-1}\beta)(s) ds,$$

Stekolov-Poincaré-Metrik, wobei die Produkte auf der rechten Seite als duale Paarungen zu verstehen sind.

Das so definierte Skalarprodukt ist auf allgemeinen Sobolev-Slobodeckij-Räumen definiert, da Lösungen der Zustandsgleichung bei Auswertung auf dem Rand in der Regel Ordnung 1/2 besitzen, siehe Referenz auf PDE kapitel. Diese Räume enthalten, wie wir in der Einführung zu Differentialgleichungen gezeigt haben, die C^{∞} -Funktionen auf dem Rand. Somit ist das Skalarprodukt für Tangentialvektoren aller Formen aus $B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ wohldefiniert, da wir erneut Tangentialvektoren mit den Koeffizientenfeldern der äußeren Normalenvektorfelder identifizieren. Für den Beweis, dass g^S eine Riemann'sche Metrik bildet, und $(B_e(S^1, \mathbb{R}^2), g^S)$ somit eine Riemann'sche Mannigfaltigkeit ist, siehe zitiere Welker.

Wir kommen nun zu dem Zusammenhang des in zitiere shape calc definierten Formkalküls und der soeben konstruierten Riemann'schen Mannigfaltigkeit $(B_e(S^1, \mathbb{R}^2), g^S)$. Für die in dieser Arbeit genutzten Algorithmen ist die Gewinnung von Gradienten, welche wir Generierung von Deformationen nutzen wollen, aus der Formableitung eines Zielfunktionals von zentraler Bedeutung. Das Skalarprodukt g^S bietet genau hierzu das geeignete Mittel.

Definition von Formen mit Omega im shape kapitel, hier mit partialOmega2, irgendwie komi

Definition 26 (Formgradient). Seien die Voraussetzungen wie in 22 und 23. Sei \mathcal{J} ein formdifferenzierbares Formfunktional und die zugehörige Formableitung $D\mathcal{J}$. Betrachte die zu $c \in B_e(S^1, \mathbb{R}^2)$ gehörige Form $\partial \Omega_2$, mit Tangentialraum T_cB_e . Dann heißt der Tangentialvektor $h \in T_cB_e$ Formgradient von \mathcal{J} in c, falls seine Darstellung α_h als Skalarvektorfeld, gemäß 21,

stimmt hier für alle Cinfty V? eigentlich H10, aber das ersteres dicht liegt und gS bzw a stet

$$g^{S}(\alpha_{h}, \alpha_{V}) = D\mathcal{J}(\partial \Omega_{2})[V] \quad \forall V \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^{2})$$
(3.1)

erfüllt, wobei $\alpha_V = \langle V_{|\partial\Omega_2}, n \rangle$ das Koeffizientenfeld des äußeren Normalenanteils n von V auf dem Rand $\partial\Omega_2$ ist.

Die hier gemachte Definition ist als eine duale Repräsentation der Formableitung $D\mathcal{J}$ in dem Skalarprodukt g^S zu sehen. Damit folgen wir nicht der typischen Definition eines gewöhnlichen Gradienten, wie diese oft in der elementaren Analysis stattfindet, sondern betrachten diese in Anlehnung an den Riesz'schen Darstellungssatzes. Der Aufwand bis zur Definition des Formgradienten macht auch deutlich, wie wesentlich die Art des Gradienten vom zugrunde liegenden Skalarprodukt abhängt, ganz im Gegenteil zur Formableitung, für welche kein zugrunde liegendes Skalarprodukt benötigt wird. Somit ergeben sich für die selbe Formableitung, je nachdem welche Metrik man für den Shape-space verwendet, andere Gradienten und somit andere numerische Verfahren. Für eine Auswahl weiterer Alternativen, siehe [?], Kapitel 3.2. Es fällt weiterhin auf, dass die hier geforderte Gleichung 3.1 nicht in dualer

den:

$$D\mathcal{J}(\partial\Omega_2)[V] = \int_{\partial\Omega_2} f(s)\langle V(s), n(s)\rangle ds$$
$$= \int_{\partial\Omega_2} f(s)\alpha_V(s)\langle n(s), n(s)\rangle ds$$
$$= \int_{\partial\Omega_2} f(s)\alpha_V(s) ds$$
$$= (f, \alpha_V)_{\mathcal{L}^2(\partial\Omega_2)}$$

Damit wird klar, dass Vektorfelder $V \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^2)$ mit gleichen Werten in äußerer Normalenrichtung n auf $\partial \Omega_2$ auch den selben Wert bei Ableitung erhalten, und somit lediglich die Koeffizientenfelder α relevant sind. Die Identifikation mit diesen ist auch nötig, da wir das Skalarprodukt g^S für gerade diese Funktionen definiert haben, und nicht bezüglich der echten Tangentialvektoren, welche Vektorfelder sind.

Erklärung, warum das alles ok ist mit dem Koeffizientenfeld, und das Cinfty Mit diesem Zusammenhang lässt sich auch leicht der Bezug zu auf ganz Ω definierten Vektorfeldern U, V, und der Bilinearform a, welche g^S zu Grunde liegt, beschreiben. Wir formulieren die Zusammenhänge aus [?] für unsere Situation und Notation als Satz um, und geben einen Beweis.

vielleicht h = grad J nenne?

Theorem 27 (Formgradienten und Deformationsfelder). Seien die Voraussetzungen wie in 26. Sei a eine koerzive, beschränkte, symmetrische Bilinearform, und g^S die zugehörige Stekolov-Poincaré-Metrik. Weiterhin sei h der zu einer Form $\partial\Omega_2$ und Formfunktional \mathcal{J} gehörige Formgradient. Dann existiert ein zu h gehöriges Vektorfeld $H \in H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^n)$, so dass gilt

$$g^{S}(\alpha_{h}, \alpha_{V}) = D\mathcal{J}(\partial\Omega_{2})[V] = a(H, V) \quad \forall C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^{2})$$
 (3.2)

R2 nicht so star

und, mit Notation aus 22,

$$(\gamma_0 \circ H)^T n = \alpha_h.$$

sicher das hier Omega = R2 sein kann?? muss ich nicht zuerst eine Hold-all-domain definiere

Beweis. Seien die Voraussetzungen wie oben. Nach der zuvor geführten Rechnung gilt

$$g^S(\alpha_h, \alpha_V) = (f, \alpha_V)_{\mathcal{L}^2(\partial \Omega_2)},$$

wobei f aus der Randdarstellung von $D\mathcal{J}$ mittels Hadamard'schem Darstellungssatz stammt. Verwendet man die Definition 25 von g^S , so erhält man

$$\int_{\partial\Omega_2} \alpha_h(S^p)^{-1}(\alpha_V)ds = \int_{\partial\Omega_2} f\alpha_V ds$$

für beliebige Vektorfelder $V \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^2)$. Wegen der Invertierbarkeit von S^P , welche wegen Stetigkeit und Koerzivität der Bilinearform a und Regularität des Randes mit dem Lemma von Lax-Milgram, sicher auch für neumann??, REFERNZ gilt, sowie der Symmetrie von g^S , folgt mit dem Fundamentallemma der Variationsrechnung

$$S^p(f) = \alpha_h.$$

Nun folgt mit der Definition von S^p , siehe 23, und mit der Stetigkeit und Symmetrie von a, dass ein $H \in H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^2)$ checke ob wirklich auf Omega, oder nur Omega2 existiert, so dass gilt

$$a(H, V) = \int_{\partial \Omega_2} f \alpha_V ds \quad \forall V \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^2),$$

woraus insgesamt die erste Gleichung vllt ref? label? folgt. Die zweite Gleichung folgt direkt aus der Definition des projezierten Operators S^p , siehe 24, und des Neumann-Lösungsoperators E_N , denn

$$\alpha_h = S^p(f) = n^T(\gamma_0 \circ E_N(f \cdot n)) = n^T(\gamma_0 \circ H)$$

Mit diesem Resultat haben wir nun mehrere Möglichkeiten, aus gegebener Formableitung $D\mathcal{J}$ eine Deformation einer Form $\partial\Omega_2$ zu erzeugen. Zum einen besteht die Möglichkeit, auf dem Rand $\partial\Omega_2$ zu agieren, indem man ein Normalenvektorfeld $h=\alpha_h\cdot n$ auf diesem mittels des Variationsproblems 3.2 auf Basis der linken Gleichheit erzeugt. Zu beachten ist, dass die so erzeugte Deformation lediglich auf dem Rand definiert ist, womit dann in der Anwendung das Gitter im Inneren und Äußeren nicht bewegt wird. Aus diesem Grund bezeichnen wir diese Art der Deformationsgewinnung Randformulierung. Die andere Variante ist, eine Deformation auf dem gesamten Gebiet Ω zu gewinnen, indem man das Variationsproblem 3.2 auf Basis der rechten Gleichung mittels der Bilinearform a zu erzeugen. Im Gegensatz zur ersten

Variante können hier potentiell alle Punkte des Gitters verschoben werden, trotz dessen, dass lediglich die Randpunkte zur Änderung des Zielfunktionals beitragen. Diese Variante bezeichnen wir als Volumenformulierung, angelehnt an die Arten der Darstellung der Formableitung REFERENZ Kapitel. Beide Varianten verwenden als zur Erzeugung des Gradienten die Ableitungsinformation, welche physikalische als Kraft interpretierbar ist. Wählt man als Beispiel für die Bilinearform a die lineare Elastizitätsgleichung, so wird diese Interpretation noch deutlicher. Genau diese Bilinearform werden wir in der später

wirklich später oder wann? lage anschauen, wo Definiere ich mal diese lineare folgenden praktischen Implementierung wählen, um in Volumenformulierung Formgradienten zu erzeugen.

Elastizität? vllt

Wir erwähnen an dieser Stelle noch, dass die durch das Variationsproblem 3.2 erzeugte Deformationen h im Allgemeinen nicht in $C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^2)$ sind, siehe [?]. Dies liegt daran, dass im Allgemeinen je nach Wahl der Bilinearform a, welche den Operator S^p und somit das Skalarprodukt g^S erzeugt, sowie der rechten Seite der Gleichung und der Regularität des Gebietes auf der diese definiert sind, lediglich eine Lösung in $H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^2)$ existiert. Aus diesem Grunde ist nach unserer Definition 21 h nicht immer Element des Tangentialraums T_cB_e , was Probleme theoretischer Natur macht. Unter anderem deshalb besteht an dieser Stelle der Bedarf eines allgemeineren Formraumes. Beispielsweise wäre eine Möglichkeit, Formen mit $H^{1/2}$ -Rändern zuzulassen, was in [?], Kapitel 7, kurz erläutert wird. Hierbei entstehen allerdings neue Schwierigkeiten theoretischer Natur, welche noch nicht völlig erforscht sind. Für eine Einführung in diese Thematik und zugehörige Konzepte verweisen wir auf [?].

Da wir nun mit 3.2 verstanden haben, wie Formgradienten mit Hilfe von Metriken g^S und Bilinearformen a erzeugt werden können, möchten wir für dieses ein Beispiel angeben. Die Wahl einer solchen Bilinearform a, und damit die einer Metrik g^S , ist in der Tat nicht trivial, und mehrere Möglichkeiten mit unterschiedlichen Eigenschaften bestehen hier. Die Wahl hängt unter anderem davon ab, welche Ordnung der Hesse-Operator des betrachteten Problems hat. Eine mögliche Wahl hierzu, wäre die zur schwachen Formulierung der biharmonischen Gleichung gehörende Bilinearform soll ich die konkret angeben? vllt mit Quelle? Wir werden für die Gewinnung von Formgradienten im Nachfolgenden die lineare Elastizitätsgleichung verwenden, welche wir nun einführen, wobei wir uns

an [?] und [?] halten. auf beliebigem gebiet Omega oder auf (0,1)2? und Form dazu definieren?

Definition 28 (Lineare Elastizitätsgleichung). Betrachte das Gebiet $(0,1)^2 \subset$

 $\mathbb{R}^2.$ Sei $f_{elas}:(0,1)^2\to\mathbb{R}$ eine Funktion. Dann heißt die Differentialgleichung

$$\operatorname{div}(\sigma) = f_{elas} \quad \text{in } (0,1)^2$$

$$U = 0 \quad \text{auf } \partial([0,1]^2)$$
(3.3)

mit,

$$\sigma := \lambda_{elas} \operatorname{Tr}(\epsilon) I + 2\mu_{elas} \epsilon$$
$$\epsilon := \frac{1}{2} (\nabla U + \nabla U^T),$$

lineare Elastizitätsgleichung in starker Formulierung, wobei $\text{Tr}(\epsilon)$ die Spur der Matrix ϵ ist, und $\lambda_{elas} \in \mathbb{R}$, sowie $\mu_{elas} \in [0, \infty)$, die sogenannten Lamé-Parameter sind. σ wird als Dehnungs-, ϵ als Spannungstensor bezeichnet.

brauche ich das mit dem young modul und poisson zahl unbedingt? oder sollte ich vollständig

Die Lösung $U:\Omega\to\mathbb{R}^2$ in dieser Differentialgleichung lässt sich als physikalische

Deformation auf dem Gebiet Ω auffassen, wobei f_{elas} sich als physikalische Kraft interpretiert

LOKAL VARIIERENDE LAME-PARAMETER SIND IMPLEMENTIERT. SOLL ICH DIE

Die Lamé-Parameter λ_{elas} , ϵ_{elas} besitzen hier keine physikalische Bedeutung, jedoch lassen haben diese Einfluss auf die Gitterdeformation, indem sie indirekt die Schrittweite steuern. Sie sind mit Hilfe des sogenannten Young'schen Elastizitätsmoduls E und der Poissonzahl ν durch

$$\lambda_{elas} = \frac{\nu E}{(1+\nu)(1-2\nu)}, \ \epsilon_{elas} = \frac{E}{2(1+\nu)}$$

darstellbar. Das Elastizitätsmodul E lässt sich als Steifigkeit des Materials interpretieren. Die Poissonzahl ν gibt an, in welchem Verhältniss sich das einen Gitterpunkt umgebende Gitter ausdehnt, falls dieser Gitterpunkt in eine Richtung verschoben wird. Insgesamt lassen also die Lamé-Parameter durch ihre Wahl die Möglichkeit einer Art Schrittweitensteuerung zu. Im weiteren Verlauf dieser Arbeit wählen wir $\lambda_{elas} = 0$.

Möchte man nun mit Hilfe der linearen Elastizitätsgleichung auf Basis von Theorem 3.2 einen Formgradienten bestimmen, so besitzt man zwei Möglichkeiten. Zum einen lässt sich der Gradient mittels der Randformulierung der Formableitung $D\mathcal{J}$ bilden. Hierzu wird eine weitere Dirichlet-Randbedinungung bei der lineare Elastizitätsgleichung 3.2, welche den Formgradienten bezüglich einer Sobolevmetrik auf der Form $\partial\Omega_2$ repräsentiert gebildet, und f_{elas} wird auch 0 gesetzt. Für Details hierzu, siehe [?]. Als andere Variante lässt sich

die Volumenformulierung der Formableitung $D\mathcal{J}$ verwenden. Hierzu assembliert man bei der linearen Elastizitätsgleichung 3.3 die rechte Seite f_{elas} als den Volumenanteil $D\mathcal{J}_{target}$ referenz auf Volumenform anderes Kapitel. Die Perimeter-Regularisierung, welche nur von der Form $\partial\Omega_2$ abhängt, wird mit Hilfe einer zusätzlichen von-Neumann-Randbedingung der Form

$$\frac{\partial U}{\partial n} = f^{surf} \quad \text{auf } \partial \Omega_2$$

berücksichtigt. Formuliert man nun die so erhaltene lineare Elastizitätsgleichung in schwacher Formulierung um und verwendet als rechte Seite <mark>zitiere anders Kapitel Forr</mark> so erhält man

$$a_{elas}(U,V) := \int_{(0,1)^2} \sigma(U) : \epsilon(V) \ dx = D\mathcal{J}(\Omega_2)[V] \quad \forall V \in H_0^1((0,1)^2, \mathbb{R}^2).$$
(3.4)

3.4 ermöglicht nun bei relativ leichter Assemblierung die Berechnung eines Formgradienten durch lösen einer aus der linearen Elastizitätsgleichung erzeugten Variationsproblems, wobei wir die Rechtfertigung hierfür wie bei der Herleitung erwähnt in 3.2 finden. Wir werden für die praktische Implementierung 3.4 verwenden, wobei die Randformulierung prinzipiell Alternative zur Verfügung stände.

vllt. Bereiche trennen, evlt unterabschnitte?

3.2. Quasi-Newton-Verfahren

definiere ineare, quad, und superlineare konvergenz, dazu noch bilder von typischen konvergenzen. Nun besitzen wir alle theoretischen Hintergründe aus dem Bereich der Formoptimierung, um auf Ableitungen basierte Optimierungsverfahren einzuführen. Im Rahmen dieser Arbeit konzentrieren wir uns auf das sogenannte Limited-Memory-Broyden-Fletcher-Goldfarb-Shanno-Verfahren (L-BFGS-Verfahren). Dieses Verfahren ist ein sogenanntes Quasi-Newton-Verfahren, welche wir im Folgenden nach [?] erläutern möchten. Bevor wir dies tun, geben wir noch Definitionen von Konvergenzgeschwindigkeiten numerischer Optimierungsmethoden an, vgl. [?], Appendix A2. schaue, ob nicht problem mit formuliert werden muss, denke so ist einem der von Konvergenzgeschwindigkeiten numerischer Optimierungsmethoden

Definition 29 (Konvergenzraten). Betrachte ein Minimierungsproblem, wobei x^* eine optimale Lösung ist. Sei $\{x_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ eine Folge mit $x_n\to x^*$ in geeignetem Sinne. Dann heißt die Folge

i) linear konvergent, falls ein $c \in (0,1)$ existiert, mit

$$\frac{||x_{n+1} - x^*||}{||x_n - x^*||} \le c \quad \text{für n hinreichend groß},\tag{3.5}$$

ii) superlinear konvergent, falls gilt

$$\lim_{n \to \infty} \frac{||x_{n+1} - x^*||}{||x_n - x^*||} = 0, \tag{3.6}$$

iii) quadratisch konvergent, falls ein $c \in (0,1)$ existiert, mit

$$\frac{||x_{n+1} - x^*||}{||x_n - x^*||^2} \le c \quad \text{für n hinreichend groß.}$$
(3.7)

erklärung + evtl diagramme, damit man weiß, was typisch ist Übergang besser, auch zu new Bevor wir die Quasi-Newton- und Newton-Verfahren in Shape spaces diskutieren, beginnen wir mit der theoretisch gesicherten Betrachtung der Verfahren in endlich dimensionalen Vektorräumen. Das klassische Newton-Verfahren versucht, im Gegensatz zu einem Gradientenverfahren, auch Informationen zweiter Ordnung des Zielfunktionals in Form eines Hesseoperators Hess $\mathcal J$ bei der Bildung eines Schrittes miteinzubeziehen. Verwendet die übliche Notation im endlich-dimensionalen Fall, so geschieht dies über das Lösen des Problems

$$\operatorname{Hess} \mathcal{J}(x_k) \Delta x = -\nabla \mathcal{J}(x_k). \tag{3.8}$$

gefällt noch nicht ganz Verwendet man dieses Verfahren zur Lösung eines endlich-dimensionalen Optimierungsproblems mit geeigneter Schrittweitensteuerung, so besitzt das volle Newton-Verfahren bei geeigneten Voraussetzungen quadratische Konvergenz, siehe [?]. Quasi-Newton-Verfahren ergeben sich nun aus dem Newton-Ansatz, indem man statt der Hessematrix Hess $\mathcal{J}(x_k)$ eine Approximation B_k für diese verwendet. Hierzu gibt es eine Vielzahl von Möglichkeiten. Genannt seien hier unter anderem die Symmetric Rank 1 (SR1) Updateformel und das DFP-Verfahren, siehe etwa [?]. Die BFGS-Update-Formeln für die Hessematrix und ihre Inverse, falls existent, sind im endlich-dimensionalen Fall wie folgt definiert, vgl. [?], 6.1.

Definition 30 (BFGS-Updates (endl. Dim.)). soll ich vllt noch dein endl. dim. Optimierungs Sei B_k die Approximation der Hessematrix Hess $\mathcal{J}(x_k)$, weiterhin seien

$$s_k := x_{k+1} - x_k$$

$$y_k := \nabla \mathcal{J}(x_{k+1}) - \nabla \mathcal{J}(x_k)$$

$$\rho_k := \frac{1}{y_k^T s_k}.$$

Dann ist der BFGS-Update definiert durch

$$B_{k+1} := B_k - \frac{B_k(s_k s_k^T) B_k}{s_k^T B_k s_k} + \frac{y_k y_k^T}{y_k^T s_k}.$$
 (3.9)

Das Inverse der Matrix B_{k+1} besitzt die Updateformel

$$B_{k+1}^{-1} := (I - \rho_k s_k y_k^T) B_k^{-1} (I - \rho_k y_k s_k^T) + \rho_k s_k s_k^T.$$
 (3.10)

In der Definition ist nicht klar, was die natürliche Wahl für ein B_0 , beziehungsweise B_0^{-1} ist. Hier gibt es mehrere Möglichkeiten, beispielsweise kann man eine mittels automatischem Differenzieren gewonnene Hesseapproximation als Start B_0 wählen. Alternativ kann man die skalierte Identität αI mit $\alpha \in [0, \infty)$ wählen, um eine positiv definite Startmatrix zu erhalten.

Diese Formeln sind sogenannte symmetric rank 2 Updates, da diese eine symmetrische Approximation der Hessematrix mit Updates vom Rang 2 sind. Leitet man die Updates auf abstraktem Wege her, so bietet sich die Möglichkeit an, zuerst B_{k+1}^{-1} zu definieren, und mit Hilfe der sogenanten Sherman- Morrison-Woodbury Formel den Update für B_{k+1} aus B_{k+1}^{-1} herzuleiten. Wir geben an dieser Stelle genau diese abstrakte definierende Eigenschaft der BFGS-Approximation B_{k+1}^{-1} an, vgl. [?], da wir in dieser eine mögliche Chance zur Verallgemeinerung einer Hesseapproximation im Shape Space sehen.

Theorem 31 (Definierende Eigenschaft des BFGS-Updates). Es gelte die Notation aus 30. Betrachte das Optimierungsproblem

$$\min_{H} ||H - B_k^{-1}||_{WFrob}$$
s.t. $H^T = H \text{ und } Hy_k = s_k,$ (3.11)

wobei B_k^{-1} die in 30 definierte Inverse des k'ten BFGS-Updates ist, und $||\cdot||_{WFrob}$ die gewichtete Frobeniusnorm ist, siehe [?], 6.1. Dann ist der BFGS-Update der Inversen B_{k+1}^{-1} die eindeutige Lösung des Problems 3.11.

Wie man sieht, lässt sich die Inverse der BFGS-Approximation der Hessematrix als Lösung eines beschränktes Optimierungsproblems für Matrizen definieren. Die einschränkenden Bedingungen entstehen hierbei auf natürliche Weise. Zum einen beschreibt die erste Nebenbedingung lediglich die Forderung einer symmetrichen Approximation, die zweite Nebenbedingung lässt sich, unter Verwendung der eingeführten Notation aus 30, äquivalent umformen zu

$$B_k(x_{k+1} - x_k) = \nabla \mathcal{J}(x_{k+1}) - \nabla \mathcal{J}(x_k), \tag{3.12}$$

was bekannt ist als Sekantengleichung. Diese ergibt sich als natürliche Forderung, was man direkt sieht, wenn man B_k durch die eigentliche Hessematrix $Hess \mathcal{J}(x_k)$ ersetzt. rly? :D Um Existenz einer Inversen zu gewährleisten ist als Bedingung hinreichend, dass die Matrix B_k positiv definit ist. Setzt man dies voraus, so ergibt sich aus der Sekantengleichung als notwendige Bedingung

$$s_k^T y_k = s_k^T B_k s_k > 0. (3.13)$$

Diese sogenannte curvature condition muss also notwendigerweise erfüllt sein, wenn man positive Definitheit von B_k erhofft. Andererseits führt diese auch dazu, dass ein BFGS-Update-Schritt, angewandt auf eine positiv definite Matrix B_k oder ihr Inverses B_k^{-1} , erneut eine positiv definite Matrix erzeugt. Trivialerweise ist die bei konvexen Problemen die curvature condition immer erfüllt. Im nicht-konvexen Fall ist es trotzdem möglich mit Hilfe von Linesearch-Techniken, etwa der Wolfe oder starken Wolfe-Bedingungen, vgl. [?], die curvature condition zu erfüllen. Zu der Konvergenzgeschwindigkeit des BFGS-Verfahens in endlicher Dimension lässt sich sagen, dass unter Voraussetzungen, wie etwa Liptschitz-stetige Hessematrizen, superlineare Konvergenz vorhanden ist, siehe [?], Theorem 6.6. Sind die genannten Bedingungen nicht erfüllt, so ist die Konvergenz des BFGS-Verfahrens nicht gewährleistet. Es fällt auf, dass man zur Berechnung eines BFGS-Updates die volle nxn-Matrix B_k speichern muss, da diese in der Regel keine dünn-besetztheit aufweisen, siehe [?], 7.2. Da dies vor allem im Fall großer n, etwa bei feinen, höherdimensionalen Gittern in der Formoptimierung, beträchliche Kosten verursacht, bedient man sich der sogenannten Limited Memory Variante der Verfahren. Hierzu wird eine Approximation an B_k erzeugt, indem man eine vorgegebene Anzahl l der letzten Vektoren, welche bei Erzeugung der letzten Updates verwendet wurden, benutzt und speichert. Dies spart Speicherkapazität auf dem Rechner. Die formale Definition der approximativen Update-Schritte findet sich in [?], 7.(19), welche wir hier nicht angeben, da wir diese, ohne die BFGS-Approximationen

 B_k zuvor auf Shape spaces verallgemeinert zu haben, sowieso nicht verallgemeinern können. Stattdessen verwenden wir die sogenannte [?], welche wir später, siehe cite später, auf den Formfall unter Vermeidung der Operatoren B_k verallgemeinern können.

Wir führen nun in analoger Weise zu dem klassischen Newton Verfahren von zuvor ein Lagrange-Newton-Verfahren in Falle der Formoptimierung ein, um anschließend mögliche Verallgemeinerungen des BFGS-Verfahrens auf den Formfall zu diskutieren. Da wir in Formräumen keine kanonische Vektorraumstruktur besitzen, benötigt man zur Verallgemeinerung des Newton-Verfahrens auf diese zusätzliche Techniken. Die Autoren von [?] liefern dafür einen Zugang unter Ausnutzung der Mannigfaltigkeitsstruktur, welche wir bereits zuvor in dieser Arbeit zur Konstruktion eines Formgradienten eingeführt haben. Hierzu konstruieren die Autoren auf Grundlage des Raums aller Formen eine neue Mannigfaltigkeit, welche im wesentlichen ein Produkt aus Bündeln von den Formen $\partial\Omega_2$ abhängiger Hilberträume, wie in referenz als Beispiel wie in Kapitel zu Formableit und dem Shape space selber sind, siehe [?], unter Remark 1. Nun verwenden die Autoren Tangentialvektoren auf eben dieser Mannigfaltigkeit, um Richtungen zu gewinnen, mit derer Hilfe mittels der Exponentialabbildung auf dem Raum der Formen ein Optimierungsschritt definiert werden kann. Formal lässt sich dies wie folgt notieren, wobei $\zeta = (h_y, h_{\Omega_2}, h_p)$ ein Tangentialvektor der oben genannten Mannigfaltigkeit, von der Form analog zu zitiere Lagrangefunktion. ist:

i) Löse das Newton-Problem

$$\operatorname{Hess}\mathcal{L}(\zeta_k)\Delta\zeta = -\nabla\mathcal{L}(\zeta_k) \tag{3.14}$$

ii) Berechne den Schritt mit einer Schrittlänge α_k

$$\zeta_{k+1} := \exp_{\zeta_k}(\alpha_k \Delta \zeta). \tag{3.15}$$

Wir haben das Lagrange-Newton-Verfahren im Shape-space ausformuliert, um auf die offenen Schwierigkeiten und Fragestellungen der Übertragung des Quasi-Newton-Ansatzes aus aufmerksam zu machen. Da es sich bei 3.14 um eine Operatorgleichung handelt, anders als bei 3.8, welches ein LGS darstellt, ist nicht klar, welche Arten von Updates eine sinnvolle Verallgemeinerung der Updates referenz bfgs updates im endlich-dimensionalen Fall für die Approxima-

tion des Hesseoperators im Shape Space sind. dies müsste ja auch von der Metrik abhängen, od

man könnte versuchen in analogie zu der Konstruktion von bfgs und dfp aus nocedal vorgeher man muss auch die curvature Bedingung für bfgs in shape metriken übersetzen richtig? da in

Aufgrund der genannten Schwierigkeiten werden wir uns vorest mit der Übertragung der 2-Schleifen-L-BFGS Rekursion auf den Formfall begnügen. Hierzu haben die Autoren von [?] den Algorithmus aus [?], 7.4, unter Verwendung des Zusammenhangs 3.2 und der dort vorkommenden Metrik g^S , sowie der Bilinearform a, angepasst. Zu beachten ist, dass hier die Tangentialvektoren Elemente verschiedener Tangentialräumen sind, weshalb diese noch zuerst in die richtigen Räume transportiert werden müssen. Für die differentialgeometrische Definition der Transporte \mathcal{T} , siehe etwa [?] oder [?], 2.3.1. Der klassische Algorithmus entsteht, wenn man statt der Metrik g^S im endlich-dimensionalen Fall das euklidische Skalarprodukt verwendet, wobei keine Transporte von Tangentialvektoren anfallen. Es folgt die Definition nach [?], Kapitel 4.

notation hj lieber zu grad (partial omega j) ??? achtung: länge l oder länge m oder was gen referenz zu den verwendeten Randauswertungen gamma aus vorigem Kapitel

Definition 32 (2-Schleifen-L-BFGS Rekursion im Formfall). Seien die Voraussetzungen wie aus 3.2. Seien $h_i \in T_{partial\Omega_i}B_e$ Formgradienten der Formen $\partial\Omega_i$ mit ihren Darstellungen als Koeffizientenvektorfelder $\alpha_{h_i} \in H^{1/2}(\partial\Omega_i)$ nach 21, sowie den zugehörigen Darstellungen $H_i \in H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^2)$ auf dem ganzen Gebiet, nach 3.2. Weiterhin seien $S_i \in H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^2)$ Deformationsvektorfelder und $Y_i := H_{i+1} - \mathcal{T}_{S_i}H_i \in H^1_0(\Omega, \mathbb{R}^2)$ die entlang der Deformation \mathcal{J}_{S_i} transportierte Differenz der Gradienten. Sei $m \in \mathbb{N}$ die Anzahl der gespeicherten Gradienten und Deformationen. Dann ist die 2-Schleifen-L-BFGS Rekursion im Formfall im Schritt j gegeben durch

hier lieber alphas statt gamma verwenden?? also die definition wie wir sie zuvor gemacht hab format: einrücken bei code wie in python stimmt das mit den Vorzeichen hier: hatt ja den Fo 4. Implementierung in Python mit FEniCS

$$\rho_{j} \leftarrow g^{S}((\gamma_{0}Y_{j})^{T}n, (\gamma_{0}S_{j})^{T}n)^{-1} = a(Y_{j}, S_{j})^{-1}$$

$$q \leftarrow H_{j}$$

$$\mathbf{for} \ i = j - 1, \dots, j - m \ \mathbf{do}$$

$$S_{i} \leftarrow \mathcal{T}_{q}S_{i}$$

$$Y_{i} \leftarrow \mathcal{T}_{q}Y_{i}$$

$$\alpha_{i} \leftarrow \rho_{i}g^{S}((\gamma_{0}S_{i})^{T}n, (\gamma_{0}q)^{T}n) = \rho_{i}a(S_{i}, q)$$

$$q \leftarrow q - \alpha_{i}Y_{i}$$

$$\mathbf{end} \ \mathbf{for}$$

$$q \leftarrow \frac{g^{S}((\gamma_{0}Y_{j-1})^{T}n, (\gamma_{0}S_{j-1})^{T}n)}{g^{S}((\gamma_{0}Y_{j-1})^{T}n, (\gamma_{0}Y_{j-1})^{T}n)}q = \frac{a(Y_{j-1}, S_{j-1})}{a(Y_{j-1}, Y_{j-1})}q$$

$$\mathbf{for} \ i = j - m, \dots, j - 1 \ \mathbf{do}$$

$$\beta_{i} \leftarrow \rho_{i}g^{S}((\gamma_{0}Y_{i})^{T}n, (\gamma_{0}q)^{T}n) = \rho_{i}a(Y_{i}, q)$$

$$q \leftarrow q + (\alpha_{i} - \beta_{i})S_{i}$$

$$\mathbf{end} \ \mathbf{do}.$$

Dann lässt sich das erzeugte Vektorfeld als Deformation $S_j := q$ verwenden. vorzeichen!

mache noch die hier benutzte vereinfachung der Transporte, rede kurz über transportgleichung Erklärung

mache 2 große sections bib und main, dann bei bib untersections gitter, lösen von pdes und b

4. Implementierung in Python mit FEniCS

4.1. ???

InitialData ordner anlegen?? Hadamard abstand abwandlung erklären erwähne die Impleme Nachdem wir in vorigen Kapiteln den theoretischen Hintergrund der Formoptimierung und gradientenbasierte Verfahren, wie dem L-BFGS-Verfahren, gelegt haben, möchten wir in diesem Abschnitt die Implementierung des Algorithmus cite in Python 3.5 Versicherung, dass es nur unter dieser Version läuft mit Hilfe des Moduls FEniCS vorstellen. Im Folgenden werden wir die in den Dateien enthaltenen Kommentare nicht oder nicht in voller Länge in den Codeausschnitten aufführen, da wir Redundanz bei den Erklärungen vermeiden

4. Implementierung in Python mit FEniCS

möchten. Selbstverständlich sind in den Quellcodes selber ausführliche Kommentierungen vorhanden. Die Implementierung in Python besteht im wesentlichen aus den beiden Dateien

```
shape_main.py shape_bib.py.
```

Die Datei shape_main.py enthält hierbei den zusammenhängenden Hauptcode. Die Datei shape_bib.py ist eine Bibliothek, in welcher Funktionen zum Umgang mit Gittern, Berechnungen auf Formen, Löser für PDEs und der L-BFGS-Algorithmus mit den damit verbundenen Objekten gebündelt sind. Die Berechnungen auf den Formen und das Lösen der PDEs wird mittels FEniCS geschehen. FEniCS ist eine https://fenicsproject.org/ frei zugängliche Programmierung, welche ermöglicht, partielle Differentialgleichungen mit relativ geringem Aufwand zu lösen. Dabei bedient sich FEniCS der sogenannten Unified Form Language (UFL), was die Grundlage zur Implementierung der PDE's in schwacher Formulierung darstellt, mehr hierzu bei [?]. Diese nutzen wir, um Bevor wir uns der Lösung von PDE's und der Implementierung des L-BFGS-Algorithmus zuwenden, müssen wir zunächst klären, wie wir die notwendigen Gitter erzeugen und mit diesen umgehen.

subsection gitter?

Gitterdateien erzeugen wir mit Hilfe des offen zugänglichen Programms Gmsh 3.0.6 http://gmsh.info/. Hierbei muss man zunächst eine .geo Datei geschrieben werden. Wir zeigen dies am Beispiel eines kleinen Kreises. Zunächst setzen wir die für unser Gitter relevanten Punkte in ein 3-dimensionales Koordinatensystem

```
Point (1) = \{0.0, 0.0, 0.0, 1.0\};
Point (2) = \{1.0, 0.0, 0.0, 1.0\};
Point (3) = \{0.0, 1.0, 0.0, 1.0\};
Point (4) = \{1.0, 1.0, 0.0, 1.0\};
Point (5) = \{0.5, 0.35, 0.0, 1.0\};
Point (6) = \{0.5, 0.5, 0.0, 1.0\};
Point (7) = \{0.5, 0.65, 0.0, 1.0\};
```

Hierbei beschreiben die ersten 3 Einträge des Tupels die x-, y- und z-Koordinaten der Punkte, der vierte Eintrag gibt die sogenannte *characteristic length* der Punkte an, was lediglich die Elementgröße des Punktes ist. Punkte 1 bis 4 werden dazu dienen das Einheitsquadrat im \mathbb{R}^2 zu definieren, Punkte 5 bis 7 werden einen Kreis mit Mittelpunkt (0.5, 0.5) definieren. Dies geschieht mittels der Befehle

```
Line(1) = \{1, 2\};
```

```
Line (2) = \{2, 4\};

Line (3) = \{4, 3\};

Line (4) = \{3, 1\};

Circle (5) = \{5, 6, 7\};

Circle (6) = \{7, 6, 5\};
```

Da diese Befehle lediglich Linien und Halbkreise aus den eingegebenen Punkten definieren, ist es nötig mittels eines Loop-Befehls diese zu einer gemeinsamen Form zu verbinden.

```
Line Loop(1) = \{1, 2, 3, 4\};
Line Loop(2) = \{5, 6\};
```

Um innere und äußere Gebiete, welche durch Abgrenzung mittels des Kreises definiert sind, zu markieren, setzen wir diese als Plane Line fest. Die erste Zahl gibt jeweils die Nummer des Line Loops des äußeren Randes, die zweite die des inneren Randes an.

```
Plane Surface(1) = \{1, 2\};
Plane Surface(2) = \{2\};
```

Weil wir später in der Implementierung auf die Ränder bzw. Formen zugreifen möchten, ist es abschließend noch nötig diese als sogenannte Physical Lines und Physical Surfaces zu definieren.

```
Physical Line(1) = {1};
Physical Line(2) = {2};
Physical Line(3) = {3};
Physical Line(4) = {4};
Physical Line(5) = {5};
Physical Line(6) = {6};

Physical Surface(1) = {1};
Physical Surface(2) = {2};
```

Die so geschriebene .geo-Datei wird nun mit Hilfe des Programms Gmsh mit dem Kommando

```
gmsh mesh_smallercircle.geo -2 -clscale 0.025
```

in eine .msh Datei konvertiert. Dabei ist mesh_smallercircle.geo der Name der gespeicherten .geo-Datei, -2 die Dimension des erzeugten Gitters und 0.025 die Feinheit des Gitters. Um diese Datei für FEniCS nutzbar zu machen, konvertieren wir diese mit Hilfe des Dolfin-Befehls

dolfin-convert mesh_smallercircle.msh mesh_smallercircle.xml

wobei der erste Eingabewert der Name der .msh-Datei ist, und der zweite der Name der erzeugten .xml-Datei. Hierbei werden außerdem neben dem bloßen Mesh auch eine facet_region.xml-Datei erstellt, mit welcher man die Ränder initialisieren kann, sowie eine physical_region.xml-Datei, welche zur Initialisierung der Gebiete des Inneren und Äußeren der Form dient.

neuer Abschnitt?

Nun besitzen wir die nötigen Gitterdateien, um auf diesen Formoptimierung zu betreiben. Wir stellen kurz vor, mit welchen Objekten und Funktionen wir mit diesen umgehen. Eines der beiden zentralen Objekte des Optimierungsprogramms ist die sogenannte *MeshData-Klasse*.

```
class MeshData:
      # Objekt mit allen Daten des Gitters
3
      def __init__(self, mesh, subdomains, boundaries, ind):
4
          # FEniCS Mesh
6
          self.mesh = mesh
          # FEniCS Subdomains
9
          self.subdomains = subdomains
11
          # FEniCS Boundaries
12
          self.boundaries = boundaries
13
14
          # Indizes der Knotenpunkte mit Traeger nicht
          # am inneren Rand
16
          self.indNotIntBoundary = ind
```

In einem Objekt dieser Klasse werden sowohl das Gitter, als auch die Gebiete und Ränder bzw. Formen gespeichert. Weiterhin benötigen wir für spätere folgende Berechnungen auch die Indizes der Knotenpunkte (engl. *Vertices*), welche keinen Träger am inneren Rand haben, gespeichert. Die Initialisierung erfolgt mit der von uns implementierten Funktion

load_mesh(Name),

wobei Name der Name der Mesh-Datei ohne .xml-Endung ist. Die subdomains und boundaries werden als sogenannte MeshFunction initialisiert. Dies sind Objekte einer in FEniCS implementierten Klasse, welche als Array im i-ten Eintrag die Nummer der subdomain bzw. der boundary zurückgibt, welche den Nummern der Physical Surface bzw. Physical Line in der .geo-Datei entsprechen. Diese Initialierungen geschehen über die Befehle

wobei Mesh als Eingabe den Pfad zur .xml-Datei enthält. Die Meshfunktionen erhalten neben dem mesh-Objekt den Typ der Funktion, in diesem Fall size_t, und die Pfade zu den jeweiligen Dateien _physical_region.xml und _facet_region.xml. Es bleibt noch, die Indexliste der Indizes mit Träger nicht am Inneren Rand zu initialisieren. Um diese Indexliste zu erzeugen haben wir die Funktion

___get_index_not_interior_boundary(mesh, subdomains, boundaries, interior = True)

implementiert. Als Input erhält sie die oben gezeigten Objekte, falls interior = True eingestellt ist, so gibt die Funktion die Liste mit Indizes ohne Träger am Inneren Rand wieder. Wir möchten an dieser Stelle anmerken, dass Indizes auch mehrfach vorkommen, was für unser Programm kein Problem darstellt und bei Bedarf verbessert werden kann. Ist der Parameter interior = False, so gibt die Funktion eine Liste mit den Indizes der Knotenpunkte genau des inneren Randes wieder. Dies spart uns die Implementierung einer weiteren Funktion. Das erzeugen der Liste basiert auf Iterationen durch Facetten des Randes, deren Knoten und den benachbarten Knoten. Diese aufwändige Iteration ist nötig, da die Indizierung der Facetten in der Meshfunktion des Randes in FEniCS nicht mit den Indizes der Mesh's übereinstimmen. Für die genaue Implementierung verweisen wir auf den von uns beigefügten Code.

neuer Abschnitt lösen von PDE und berechnungen, falls oben noch irgendwas dazugehören kannen. Der Hauptanteil der Berechnungen besteht in dem Lösen von partiellen Differentialgleichungen. Die Gleichungen, welche wir für die Formoptimierung lösen müssen, haben wir in zitat kapitel vorher eingeführt. Dabei handelt es sich um die Poisson-Zustandsgleichung ref, die zugehörige adjungierte Gleichung ref, und die lineare Elastizitätsgleichung ref, welche uns einen Formgradienten liefern wird. Wir möchten exemplarisch an der implementierten Funktion zur Lösung der linearen Elastizitätsgleichung zeigen, wie dies in FEniCS praktisch passiert. Für die beiden anderen Gleichungen wird im wesentlichen analog vorgegangen, hierbei verweisen wir auf unseren Quellcode zitat? Die Lösung der Gleichungen wird über die Funktionen

```
solve_state(meshData, fValues)
solve_adjoint(meshData, y, z)
solve_linelas(meshData, p, y, z, fValues,
mu_elas, nu, zeroed = True)
```

zurückgegeben, wobei jede Funktion ein Objekt der MeshData-Klasse erhält, sowie die nötigen Funktionen aus den oben genannten Gleichungen, welche als sogenannte FEniCS-Funktionen initialisiert sind. Der Löser der linearen Elastizitätsgleichung benötigt weiterhin die aus ref lame param bekannten Lamé-Parameter, sowie den Parameter der Perimeter-Regularisierung nu. Zusätzlich gibt dieser die Norm des Objekts, welches die Formableitung als Operator auf dem Raum der Testfunktionen repräsentiert als zweiten Return wieder, mehr hierzu im weiteren Verlauf, unter 4.1. Die Einstellung zeroed = True bewirkt, dass bei Lösen der Gleichung die Werte der Punkte ohne Träger am inneren Rand auf 0 gesetzt werden, was eine Instabilität des Verfahrens vermeidet. Wir vermuten, dass es sich bei den Instabilitäten um Rundungs- und/ oder Diskretisierungsfehler handelt, siehe [?], Abschnitt 5. Die genaue Ursache der Fehler ist jedoch nicht sicher geklärt.

Wie oben schon erwähnt, sind die Funktionen p, y, z FEniCS-Funktionen. Skalarwertige FEniCS-Funktionen f auf dem Gitter meshData.mesh werden beispeilsweise mit

```
V = FunctionSpace(meshData.mesh, "P", 1)
f = Function(V)
```

initialisiert. Um die lineare Elastizitätsgleichung zu lösen, müssen wir zunächst den dazugehörigen Funktionenraum angeben, was durch

```
V = VectorFunctionSpace (meshData.mesh, "P", 1, dim=2)
```

geschieht. Da die Lösung eine vektorwertige Funktion ist, ist es für FEniCS notwendig die Dimension explizit anzugeben. Die Parameter "P" und 1 geben an, dass die Werte zwischen den Gitterpunkten mittels einer Polynominterpolation vom Grad 1 erzeugt werden. Hier sind weitere Möglichkeiten zur Interpolation gegeben, siehe etwa [?]. Um die Gleichung aufzustellen, müssen wir Randwerte festlegen. Für die Dirichlet-Nullrandwerte geschieht dies über den Befehl

wobei i über die Nummern der äußeren Ränder läuft. FEniCS unterscheidet beim Lösen von Differentialgleichungen zwischen Testfunktionen und der Lösungsfunktion. Wir initialisieren diese mittels

```
\begin{array}{ll} 1 & U = TrialFunction(V) \\ 2 & v = TestFunction(V) \end{array}
```

sage, dass damit nicht so einfach gearbeitet werden kann, vielleicht das vorweg nehmen, oder wobei U die Lösung, also das Gradientenvektorfeld in Domaindarstellung, und v stellvertretend für die zum Raum V gehörenden Testfunktionen steht. Nun wird die linke und rechte Seite der Gleichung aufgestellt:

```
LHS = bilin_a (meshData, U, v, mu_elas)
F_elas = shape_deriv (meshData, p, y, z, fValues, nu, v)
```

Hierbei ist bilin_a die aus ref bilinform bekannte Bilinearform, und shape_deriv die in ref shape deriv angegebene Formableitung. Beides wird in der für FEniCS typischen Weise assembliert, wobei wir dies exemplarisch an der Bilinearform bilin_a aufzeigen:

Input sind ein Objekt der MeshData-Klasse, sowie zwei FEniCS Funktionen U, V und die Lamé-Parameter mu_elas. eigentlich lame oder? passt eig. Hier kommt die stärke von FEniCS zur Geltung, nähmlich die Verwendung der eingangs erwähnten Unified Form Language. Die hier Initialisierten Objekte sind exakt die Objekte, welche in der schwachen Formulierung der Gleichung ref lin elas auftauchen, was der mathematischen Schreibweise sehr nahe steht, und somit die Lesbarkeit deutlich erhöht. Es ist lediglich notwendig die Objekte abschließend zu assemblieren um einen Wert zu erhalten. Dies geschieht mit dem Befehl assemble. Genau auf selbige Weise wird die Formableitung shape_deriv aufgebaut, weshalb wir hier auf den Quellcode verweisen. Da die Angabe der programmiertechnischen Details der Objekte der UFL den Rahmen dieser Arbeit sprengen würde, verweisen wir für den interessierten Leser auf [?] und [?].

Es bedarf nur noch dem Initialisieren der Randbedingungen für die assemblierten Objekte, bevor wir die lineare Elastizitätsgleichung lösen. Zuvor bauen wir

noch die Option ein, die Werte, welche nicht am Träger des inneren Randes sind, auf Null zu setzen.

```
if(zeroed): F_elas[meshData.indNotIntBoundary] = 0.0

for bc in bcs:
    bc.apply(LHS)
    bc.apply(F_elas)
```

Das lösen der nun aufgebauten Gleichung erfolgt mit dem Befehl.

Zu beachten ist, dass wir U als .vector() Objekt übergeben. Diese Objekte lassen Arithmetik, wie beispielsweise das Initialisieren einzelner Werte an Knoten des Gitters für die FEniCS-Funktion, zu. Dies werden wir bei der Implementierung des BFGS-Schrittes maßgeblich verwenden. Das Objekt F_elas ist bereits von diesem Typ, da wir nicht mit einer bestimmten Richtung, sondern mit einer TestFunction initialisiert haben, weshalb wir hier keinen Befehl benötigen. Das so entstandene Objekt ist also keine skalare Größe, sondern lässt sich als

$$D\mathcal{J}(\Omega_2)[\varphi_i] \triangleq \mathsf{F_elas.get_local()[i]}$$
 (4.1)

interpretieren, wobei φ_i polynomielle Basisfunktionen vom Grad 1 auf dem Gitter sind, welches Ω_2 repräsentiert. Auf diese Weise lässt sich $D\mathcal{J}(\Omega_2)[\cdot]$ über F_elas als skalarwertige Funktion auf dem initialisierten Gitter auffassen, wobei die jeweiligen Werte des Knoten mit Index i genau den Ableitungen $D\mathcal{J}(\Omega_2)[\varphi_i]$ entsprechen. Dies ermöglicht es uns, die \mathcal{L}^2 -Norm des so zur Formableitung assozierten Objekts zu bilden, welche genau der zweite Return nrm f elas ist. Die Größe dieser Norm wird bei uns als Ausstiegskriterium sowohl bei dem Gradienten-, als auch bei dem L-BFGS-Verfahren Verwendung finden. Wir warnen den Leser an dieser Stelle, dass die obige Indizierung der Gitterpunkte i und somit der Basisfunktionen φ_i im Allgemeinen nicht mit der Indizierung der Werte FEniCS-Funktionen auf dem Gitter, welche Degrees of freedom (DOF) genannt werden, und somit nicht mit F_elas.get_local()[i] übereinstimmen. Dennoch lässt sich eine entsprechende Bijektion finden, welche in Dolfin mit dem Befehl Dolfin.vertex_to_dof_map(V) erzeugt wird. Diese wird bei uns zum berechnen eines nötigen Formabstandes verwendet, auf welchen wir nun zu sprechen kommen.

Die Distanz zweier Formen werden wir mit sieht scheisse aus

$$d_{shp}(\partial\Omega_1, \partial\Omega_2) := \int_{\partial\Omega_2} \min_{y \in \partial\Omega_1} ||x - y|| dx$$
 (4.2)

messen werden. Diese Distanzfunktion wird bei uns lediglich als Ersatz für den Abstand zweier Formen im Shape-space verwendet, welchen man mittels Geodätischer definieren kann. Um jedoch Geodätische zu bestimmen wäre es nötig eine weitere Differentialgleichung zu lösen, was wir vom Aufwand für nicht vertretbar halten, obwohl dies die korrektere Variante zur Abstandsmessung wäre. Wir bemerken außerdem, dass die oben definierte Abstandfunktion d_{shp} nicht symmetrisch ist, was sich auch anhand der von uns implementierten Beispielformen leicht vorführen lässt. Die Auswertung dieser Distanzfunktion passiert über die von uns implementierte Funktion

mesh_distance(mesh1, mesh2)

wobei mesh1, mesh2 Objekte der MeshData-Klasse sein müssen. Die eigentliche Berechnung der Minima geschieht über Iteration aller sich auf den jeweiligen Boundaries befindlichen Punkte, deren Vertex-Indizes wir aus den Facettenindizes beispielsweise mittels

erhalten. Wie bei der linearen Elastizitätsgleichung erwähnt, lässt sich die List der Minima der einzelnen Punkte x nicht ohne weiteres als FEniCS-Funktion initialisieren, da der angesprochene Unterschied der Indizierung der Gitterpunkte und DOFs Probleme bereitet. An dieser Stelle kommt die vertex_to_dof_map zum tragen. Abschließend findet eine zu 4.1 ähnliche Assemblierung des Integrals statt, welche uns den Abstandwert als Return liefert.

vllt noch ein bild mit dem Abstandswerten als Fenics funktion mit Wert drunter vllt noch restliche auf gitter rechnende Funktionen nennen neuer abschnitt

Die von uns bisher eingeführten Objekte würde schon ausreichen, um ein Verfahren auf Basis des Gradientenabstiegs zu programieren. Wir möchten jedoch einen Schritt weiter gehen, und den L-BFGS-Algorithmus implementieren. Das Hauptproblem bei dem Verfahren besteht darin, sich eine Möglichkeit zu überlegen, mit dessen Hilfe man die Gradienten- und Deformationsfelder speichern und updaten kann, da wir ja nur eine *limited memory* besitzen. Hierzu entwerfen wir die zweite wichtige Klasse in unserem Program, die sogenannte

bfgs_memory-Klasse. Diese ist wie folgt aufgebaut, wobei wir im Program selber noch Initialisierungsfehler mit Warnungen an künftige weitere Verwender eingebaut haben, siehe den Quellcode:

```
def __init___(self , gradient , deformation , length , step__nr):

# Liste von Gradientenvektorfeldern
self .gradient = gradient

# Liste von Deformationsvektorfeldern
self .deformation = deformation

# Anzahl der gespeicherten letzten Schritte
self .length = length

# Anzahl der bereits ausgefuehrten 1-BFGS-Schritte
self .step__nr = step__nr
```

Diese Klasse besteht aus zwei Listen von Arrays gradient und deformation, und zwei Zahlen length und step_nr. length ist der Parameter, welche die Anzahl der gespeicherten vorherigen Schritte im L-BFGS-Verfahren angibt, und somit die Länge der Liste der Arrays bestimmt. step_nr ist ein Counter, welcher den Schritt des L-BFGS-Verfahrens zählt.

Die Gradienten und Deformationen werden als Arrays, welche jeweils die DOF-Werte der FEniCS-Funktionen der Gradienten- und Deformationsvektorfelder enthalten, dem Alter her aufsteigend gespeichert. Das bedeutet beispielsweise, dass mit

bfgs_memory.gradient[1]

die Liste der DOF-Werte des vorletzten Gradientenvektorfeldes abgerufen werden. Die Speicherung als Array, und nicht als FEniCS-Funktion, ist nötig, da wir damit den Transport der Vektorfelder umgehen. FEniCS-Funktionen sind unweigerlich an das Gitter, auf dem sie initialisiert wurden, gebunden, und eine Änderung des zugrunde liegenden Gitters macht die Funktionen unbrauchbar. Da wir die Indizierung der Knoten, und damit die der DOFs, nicht durch Deformationen verändern, entkoppeln wir die Funktionswerte von dem Gitter, indem wir ausschließlich diese nach der DOF Indizierung speichern. Damit erreichen wir den vereinfachten Transport nach [?], Abschnitt 4. Anschließend lässt sich bei Bedarf mit diesen Daten eine neue FEniCS-Funktion auf einem neuen Gitter initialisieren.

wobei es wichtig ist, ein Objekt des MeshData-Klasse zu übergeben. Es ist wichtig zu beachten, dass die Initialisierung von Werten in die FEniCS-Funktion ausschließlich durch einen kompletten Slice-Befehl auf allen Gitterpunkten erfolgen sollte, da FEniCS sonst eine automatische Konvertierung der Funktion durchführt und diese für einige spätere Berechnungen unbrauchbar macht. Da wie angesprochen die Indizierung invariant bei Verschiebung ist, ist dies kein Problem.

Um die Memory zu updaten, haben wir eine update-Funktion implementiert, welche den ältesten Werte, sobald die Anzahl length an gespeicherten Einträgen überschritten wird, löscht, und alle anderen dem Index nach um 1 aufrückt.

vllt ein einfaches Diagram

Wir wollen anmerken, dass sich diese Klasse natürlich auch direkt für die Implementierung von anderen Limited-Memory-Verfahren weiterverwenden ließe. Mit Hilfe dieser Klasse lässt sich nun ein L-BFGS-Schritt nach dem 2-Schleifen-Algorithmus ref 2 loop implementieren. Dies haben wir mit der Funktion

```
bfgs_step(meshData, memory, mu_elas, q_target)
```

getan. Diese Funktion benötigt als Input zum einen ein Objekt der Mesh-Data-Klasse, auf der die FEniCS-Funktionen initialisiert, und die Bilinearform bilin_a ausgewertet werden. Für die Bilinearform wird zudem der Lamé-Parameter mu_elas benötigt. Weiterhin wird eine bfgs_memory verlangt, mit deren Daten die genannten Funktionen erzeugt werden. Die von uns in vorigen Beispielen erläuterte Arithmetik mit FEniCS-Funktionen kommt hierbei zum

tragen. Da dies zu lange Codesequenzen sind, verweisen wir für die genaue Implementierung auf den beiliegenden Quellcode. q_target ist hier ein Array mit den DOF-Werten einer FEniCS-Funktion, in welcher der in dem Schritt berechnete approximierte Hesseoperator ausgewertet wird. So gibt die Funktion bfgs_step eine vektorwertige FEniCS-Funktion zurück, welche als Deformationsvektorfeld dienen kann, und mit

$$B_k^{-1}q_{target} \triangleq \mathsf{bfgs_step} \big(\mathsf{meshData}, \ \mathsf{memory}, \ \mathsf{mu_elas}, \ \mathsf{q_target}\big)$$

identifiziert werden kann, falls k>0. Im Falle, dass die Memory noch leer ist, und kein Schritt zuvor durchgeführt wurde, gibt die Funktion das negative Gradientenfeld -memory.gradient[0] wieder. Wir möchten den Leser darauf aufmerksam machen, dass die Position der in der Memory gespeicherten Gradienten und Deformationen für die korrekte Berechnung des Schrittes essentiell sind. Befindet man sich in Schritt k, so muss der Eintrag memory.gradient[0] der k'te Gradient sein, und memory.deformation[0] die zuvor im Schritt k-1 berechnete Deformation. D.h. die Memory muss auf dem aktuellst möglichen Stand sein. Jetzt besitzen wir das gesamte Rüstzeug, um in der Hauptdatei die Bausteine miteinander zu vernetzen.

neues großes Kapitel; Maindatei; zuerst Einstellbarkeit und Parameter; dann Verfahren und an Die von uns eingeführten Funktionen und Objekte lassen sich nun auf bequeme Weise miteinander in Verbindung bringen. Die Hauptdatei führt, je nach Einstellung der Parameter, eine Formoptimierung mit in der Datei verstellbarem Verfahren und Gittern durch. Zunächst zur Auswahl der Gitter; diese müssen in der Konsole bei Aufruf des Programs als integer-Parameter mit dem Befehl

übergeben werden, wobei wir hier das Beispielgitterpaar 9, welches für die Gitterkombination

steht, verwendet wird. Das Startgitter wäre in diesem Fall das eines fein aufgelösten kleinen Kreises, der zweite Eintrag das Zielgitter eines fein aufgelösten, nierenartigen Form. Bild einfügen?

Wir haben bei der Wahl des Gitters außerdem die Option eingebaut, bei der man als Startgitter mit einer in jedem Punkt am Rand unabhängig normalverteilt gestörten Version des ersten Eintrags der Gitterpaare startet, und als Zielgitter das ungestörte Startgitter verwendet. Diese Option lässt sich mit den Parametern Pertubation und sigma steuern, wobei der erste Parameter diesen

Optimierungsfall bei True einschaltet, und der zweite Parameter die Standardabweichung der Normalverteilung angibt. Wir wollen darauf hinweisen, dass bei großem sigma aufgrund der Unabhängigkeit der Verteilungen auch entartete Gitter entstehen können, so dass das Verfahren direkt abbricht.

Abgebrochen wird die Optimierung, sobald der bei 4.1 eingeführte Wert der Norm nrm_f_elas die einstellbare Toleranz tol_shopt unterschreitet.

Als Parameter des Ausgangsproblems lassen sich außerdem noch die Werte der Zustandsgleichung referenz innerhalb und außerhalb der Form, f_1 und f_2 einstellen, sowie auch der Werte des Parameters der Périmeter-Regularisierung nu. Letzterer sollte problemabhängig nicht zu groß gewählt werden, um eine Optimalität des Zielgitters nicht stark zu verfälschen. Hinzu kommen zudem die minimalen und maximalen Werte der Lamé-Parameter mu_min und mu_max.

Weiterhin besitzt das Programm die Möglichkeit auszuwählen, ob ein L-BFGS-Verfahren oder ein Gradientenabstieg zur Optimierung verwendet werden soll. Dies lässt sich mit dem Parameter L_BFGS steuern, wobei L_BFGS = True das L-BFGS-Verfahren einschaltet. Wird dieses Verfahren verwendet, so muss man mit memory_length die Anzahl der gespeicherten und zur Berechnung verwendeten Gradienten und Deformationen einstellen. Weiterhin stellt curv_break, falls auf False eingstellt, die Möglichkeit zur Verfügung, bei Verletzung der Curvature Condition das Updaten auszulassen, jedoch einen Schritt mit den bisherigen Daten durchzuführen. Bei True wird bei selbiger Verletzung die Optimierung mit einer Fehlermeldung abgebrochen.

Zu den beiden möglichen Optimierungsverfahren lässt sich jeweils eine Line-Search durch Backtracking einschalten, indem man den Parameter Linesearch auf True setzt. Die weiteren Parameter und die Implementierung der Line-Search werden weiter unten bei Referenz, und in der folgenden alle Parameter und Einstellungen umfassenden Tabelle näher erklärt

mache hier eine Tabelle wie in einem Nutzerhandbuch zu allen Parameten in der Auswahl jetzt abschnitt zur genauen implementierung; Schema des programs; line-search; output Im Folgenden möchten wir den genauen Ablauf des Programs in Python er-

läutern. Das Program läuft nach dem Schema

mit ktikz ein Flussdiagram wie bei bayesian inference machen ab.

Das Program beginnt mit der in subchapter meshes erklärten Initialisierung der Meshes. Je nach Einstellung findet die oben erklärte Pertubation des Startgitters statt. Weiterhin werden die lokal variierenden Lamé-Parameter, sowie die Zustandsfunktion im Zielgitter berechnet. Dies findet im Program unter

der Überschrift Targetdata Calculation statt. Es folgt der Einstieg in den Formoptimierungsalgorithmus, wobei unter Interplation die Daten auf das derzeitige Gitter zu einer FEniCS-Funktion interpoliert werden, für welche wir eine polynomielle Interpolation vom Grad 1 ausgewählt haben. Es werden anschließend die Zustands- und adjungierte Gleichung gelöst, sowie der Formgradient des derzeitigen Schrittes berechnet, was im Program unter dem gleichnamigen Schritt zu finden ist. Falls das Gradientenverfahren ausgewählt ist, wird zusätzlich als Deformation der negative Gradient initialisiert.

Nun findet im Program die Unterscheidung zwischen dem L-BFGS- und dem Gradientenverfahren statt; der folgende Abschnitt ist lediglich für das L-BFGS- Verfahren relevant, im Gradientenverfahren springt der Algorithmus direkt zu referenz von Linesearch

Ein programiertechnisch etwas aufwendiger Punkt ist die Berechnung der Curvature Condition. In unserem Setting ist diese errechnet durch transporte richig? Vllt noch die

$$a(S_k, \mathcal{T}_k(\nabla U_{k+1}) - \nabla U_k) = D\mathcal{J}(\Omega_{k+1})[\mathcal{T}_{k+1}(S_k)] - D\mathcal{J}(\Omega_k)[S_k] > 0.$$

Dies vermeidet die Lösung einer weiteren linearen Elastizitätsgleichung. Nichts desto trotz rechtschreibung? müssen wir zur Berechnung von $D\mathcal{J}(\Omega_{k+1})[\mathcal{T}_{k+1}(S_k)]$ eine Gitterverschiebung durchführen. Wir berechnen deshalb die Curvature Condition des k'ten Schrittes in Schritt Nummer k+1, da wir zuvor sowieso die passende Gitterverschiebung durchführen mussten. Die Deformation S_k aus dem Schritt k wird im Program unter last_defo mitgeschleppt, der Wert der Ableitung $D\mathcal{J}(\Omega_k)[S_k]$ als Eintrag curv_cond[1] gespeichert. Wir wählen diese kompliziert wirkende Iteration, um zu häufiges verschieben der Meshes zu vermeiden, denn FEniCS verschiebt auch das Ausgangsgitter, wenn ein anderes Gitter unter selber Initialisierung verschoben wird. Dies könnte man vermeiden, indem man eine Deep Copy anlegt, was bei großen Gittern speicherintensiv sein kann. Hinzu kommen Rundungsfehler, deren Ausmaß wir jedoch nicht einschätzen können. Als Folge der um einen Schritt verschobenen Berechnung printen wir im L-BFGS-Verfahren die Werte der Schleife k in Schleife k+1, außerdem wird die Memory aus selbigen Gründen erst dann geupdatet. Bei Einhaltung der Curvature Condition findet der Update unter dem Abschnitt Update Step statt, das Printen und die Berechnung der Curvature Condition unter dem Abschnitt Curvature Condition & Printing.

Im Falle, dass die Curvature Condition ref nicht erfüllt ist, verwenden wir das Verfahren, die Memory nicht einem Update zu unterziehen, d.h. es wurde lediglich ein Schritt mit schon vorhandenen Daten berechnet. Dieses Skipping findet im Program unter dem Abschnitt Non Update Step statt. Da der Update

sowieso einen Schritt verzögert stattfindet, wird dieser einfach ausgelassen, und das Program läuft weiter. Diese Strategie lässt sich mit der Einstellung des Parameter curv_break = True ausschalten, woraufhin der Algorithmus bei Verletzung der Curvature Condition aussteigt.

Nachdem die Gradienten und Deformationen berechnet wurden, erfolgt je nach Einstellung eine Linesearch mittels Backtracking. Diese wird gesteuert durch die Parameter Linesearch, shrinkage, c und start_scale. Ersterer schaltet die Linesearch bei True ein, shrinkage ist der Reskalierungsfaktor bei einem Backtracking-Schritt, c gibt den Faktor der Verbesserung im Zielfunktional im Vergleich zum derzeitigen Wert an, und start_scale gibt den Faktor zur Hochskalierung zum Beginn des Backtracking an.

Die Linesearch startet mit dem Berechnen der Hochskalierten Deformation.

ARMIJO? ist die Initialisierung wirklich interessant? Name counterer?

Der Counter counterer zählt dabei die Anzahl der Reskalierungen der Deformation. Das eigentliche Backtracking findet in der gleich folgenden Schleife statt. Weiterhin ist in dieser Schleife die Strategie implementiert, bei maximalem Herunterskalieren des Deformationsfeldes die L-BFGS-Memory zu löschen und das Verfahren im jetzigen Punkt neu zu starten, wobei dies mit einer Meldung zur Kenntnis gegeben wird. Falls das Verfahren im sofort darauf folgenden Schritt erneut maximal Herunterskaliert, wird das Optimierungsverfahren mit einer Fehlermeldung abgebrochen. Hierzu wird der Counter Resetcounter verwendet.

```
while (bib.targetfunction (MeshData, S, y_z, f_values, nu)
         >= current value):
2
3
    scale_parameter = shrinkage * scale_parameter
4
      S. vector()[:] = shrinkage * S. vector()
5
6
      counterer = counterer + 1
    if (counterer >= 20):
9
        print ("Had to break, restarting L-BFGS!")
10
          bfgs memory.gradient
                                    = np.zeros([memory_length, 2 *
12
                                         MeshData.mesh.num vertices()])
          bfgs_memory.deformation = np.zeros([memory_length, 2 *
13
                                       MeshData.mesh.num_vertices()])
          bfgs_memory.step_nr
                                    = 0
           Resetcounter
                                    = Resetcounter + 1
                                    = np.zeros(2*MeshData.mesh.
          S. vector()[:]
                                              num_vertices())
17
          break
19
           if (counterer < 20):
20
               Resetcounter = 0
22
          last_defo = S.vector().get_local()
23
  if (Resetcounter \geq 2):
25
      print ("Reboot didn't help, quitting L-BFGS optimization!")
26
27
```

Es ist außerdem möglich, statt der einfachen Backtracking Bedingung, die sogenannte Armijo-Bedingung mit Hilfe eines Backtracking-Verfahrens zu implementieren. Dies würde mit einer Schleife der Form

```
while (bib.targetfunction (MeshData, S, y_z, f_values, nu)

current_value + c*scale_parameter*current_deriv):

#Schleifenaktionen von oben
```

funktionieren. Diese haben wir in auskommentierter Form im Code eingefügt, so dass der Benutzer diese durch entfernen der Auskommentierung verwenden kann.

An dieser Stelle sei erwähnt, dass wir die nach [?], Abschnitt 5, beschriebene Methode zur Einhaltung der Curvature Condition versucht haben zu implementieren. Dieses Verfahren wird Powell-Relaxation genannt, und ersetzt mit Hilfe eines Kriteriums, welches die BFGS-Approximierende B_k aus ref zu anderem kapitel zur Berechnung verwendet, die Differenz der Gradien-

ten heißt das ding pk bei uns? sicher defo wie in referenz bfgs verfahren defi zu ersetzen. Das die Differenz der Gradienten ersetzende Vektorfeld würde dann die Curvature Condition erfüllen, und somit ein positiv definiten Update B_{k+1} garantieren. Zum einen haben wir dies nicht implementiert, da zur Berechnung B_k selbst benötigt würde, wir aber den Zwei-Schleifen-Algorithmus verwenden, um die Inverse B_k^{-1} zu berechnen. Weiterhin führt dieses Verfahren zu einem sogenannten Blow-Up des Hesseoperators, weshalb das Verfahren dann neugestartet werden müsste, und somit sich die Frage nach dem Nutzen im Vergleich zum Aufwand stellt. Aus diesen Gründen haben wir die Powell-Relaxation nicht implementiert.

Abschließend kommen wir im Kapitel zur Implementierung zum Output des Programs. Zu Beginn wird bei Aufruf des Programs ein Outputordner im Verzeichnis des Programs mit Namen Output erzeugt, falls dieser noch nicht vorhanden ist. Dies geschieht mit der von uns implementierten Funktion create_outputfolder(). In diesen Ordner wird für jedes Aufrufen des Programs, sprich für jedes Optimierungsproblem, ein eigener Unterordner mit dem Namen erstellt, welches nach dem exaktem jetzigem Datum bis auf die Sekunde benannt wird. Beispielsweise würde ein Outputordner, welcher am 11.09.2001 um 8:46 und 0 Sekunden erzeugt wurde, den Namen

20010911_084600.

Gradientenvektorfeld output ist auskommentiert, weg machen? erhalten. Dadurch wird immer ein eindeutig bestimmter, neuer Outputordner erzeugt. In diesem werden die Gitter der einzelnen Iterationen mit den zugehörigen Formen, sowie die Daten des Zielgitters in .pvd Dateien gespeichert, welche beipsielsweise mit dem Program Paraview vllt version? oder bsp visualisiert werden können. Zusätzlich wird bei erfolgreichem Durchlaufen der Optimierung ein Konvergenzplot gespeichert, welcher vllt noch ein bisschen aufschönen die Abbildungen

$$k \mapsto \log(d_{shopt}(\Omega_k, \Omega_{target}))$$

 $k \mapsto \log(||D\mathcal{J}(\Omega_k)||)$

zeigt, wobei die Norm wie in 4.1 erklärt berechnet wird. Um eine Analyse der mache noch Parameterauswahl in evd kenntlich, d.h. Pertub und linesearch Verfahren besser durchführen zu können, werden weiterhin relevante Größen in einer .cvd-Datei gespeichert. Diese Daten werden in der selben Anordnung gespeichert, wie sie im Laufe des Programs auch für den Benutzer in der Konsole geprintet werden. Schematisch sieht dies wie folgt aus:

Iteration $||f_e|$ = $||L^2 J = j + j_e|$ = $||U||_L^2 Curv.$ Cond. Meshdistance

Falls das Gradientenverfahren ausgewählt wurde, so wird die Spalte mit der Curvature Condition weggelassen. Diese Datei lässt sich im Rahmen des Postprocessings bequem mit Programmen wie Excel oder RStudio bearbeiten. Sollte das Verfahren divergieren, etwa falls die Curvature Condition einige Schritte nicht erfüllt ist, so findet keine Speicherung der Konvergenzgraphen statt. Die .cvd-Datei wird trotzdem erstellt. Im nun folgenden und letzten Kapitel werden wir solche Analysen für einige von uns ausgewählte Routinen vorstellen.

sollte ich noch implementieren und checke, ob das nicht lohnenswert ist.

5. Resultate

5.1. ???

l-bfgs springt schnell nahe Lösung: Verwandtschaft zu CG (nocedal + das paper zu konverger erwähne, dass Gitter Probleme macht; eigentlich Neustart mit Gitter nötig; oder Lameparame wenn konvergiert, so vllt auch mit lokalen Minima... Gitterunabhängig? Ordnung der Bilinea plotte l-BFGs vs Gradient mache Langzeit rechnung mit und ohne Line-search bei Pertubati

Programme als Wort, Rechtschreibfehler in anderen Chaptern eventuell bei Zeit die Hinterg Wie angekündigt möchten wir in diesem abschließenden Abschnitt die Resultate aus unserer Programmierung analysieren. Wir haben mehrere Problemgitter und Kombinationen aus Verfahren getestet, und dabei die Daten aufbereitet.

Diese Daten werden auf der beigelegten CD samt dem Programm enthalten sein.

Wir haben uns für die Analyse der Verfahren für zwei Testprobleme entschieden. Zum einen soll ein kleiner Kreis zu einem großen Kreis deformiert werden, wobei die Kreismittelpunkte jeweils gleich bleiben. Somit handelt es sich bei diesem Problem um Deformation einer konvexen Form ohne große Translation. Zum anderen soll ein kleiner Kreis zu einer nierenartigen Form deformiert werden. In diesem Problem findet eine verhätlnismäßig starke Translation statt, außerdem ist die Zielform ein nicht konvex, was dieses Problem deutlich schwieriger macht, als das erste. In beiden Fällen sind die Formen in dem Einheitsquadrat im \mathbb{R}^2 eingebettet. Diese sind abgebildet 1. Die Parameter, welche bei der Analyse in betracht kommen, sind als Standard auf folgende Werte gesetzt:

vllt doch die Namen aus dem Program, mit Tabellenverweis

Gitterfeinheit: 0.1 (normal) , 0.025 (fein)Lamé-Parameter: 0.0 (min) , 30.0 (max)

Perimeter-Reg.: 0.00001

Funktionswerte für Zustand: -10.0 (außen), 100.0 (innen)

Memory-Length: 60 Toleranz für Ausstieg: 0.0008

Backtracking: 5.0 (start scale), 0.5 (shrinkage), 0.999 (c)

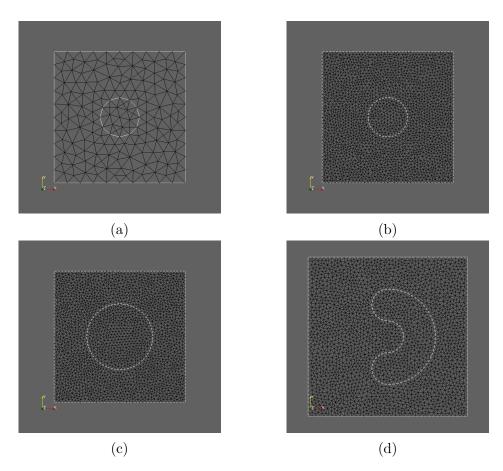
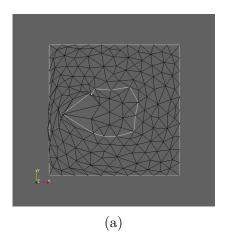


Abbildung 1: (a) Ausgangsform kleiner Kreis auf grobem Gitter (b) Ausgangsform kleiner Kreis auf feinem Gitter (c) Zielform großer Kreis auf feinem Gitter (d) Zielform broken Donut auf feinem Gitter

Wir werden sowohl das L-BFGS-Verfahren, als auch das Gradientenverfahren vergleichen. Außerdem wird jeweils die Linesearch an- und ausgeschaltet, sowie alle oben aufgeführten Parameter, bis auf die Funktionswerte die Zustandsgleichung im Zielgitter, den Verbesserungsfaktor c, und den Skalierungsfaktor shrinkage der Backtracking-Linesearch, variiert. Die Verwendung der Memory-Length von 60 bewirkt, dass es sich in allen folgenden Fällen der Verwendung des L-BFGS-Verfahrens eigentlich um ein BFGS-Verfahren handelt, da die gesamte Historie zur Berechnung der Hesseapproximation benutzt wird.

Für das Problem der Deformation zum großen Kreis erhalten wir bei dem groben Gitter bei Verwendung des Gradientenverfahrens ohne Linesearch Konvergenz nach fast 800 Schritten. Schaltet man das Backtracking ein, so erhält



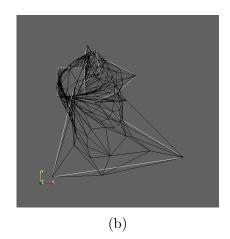


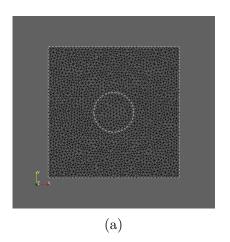
Abbildung 2: (a) Gitter nach mehrmaligen Schritten unter Verletzung der Curvature Condition und Non-update Schritten (b) der darauf folgende Schritt, Zerstörung des Gitters

man ebenfalls Konvergenz, jedoch schon bei ca. 450 Schritten. Dies legt nahe, das die Schrittweite durch das anfangliche Hochskalieren der Deformation optimaler wird, der Gradient also der Norm nach relativ klein war. Bei Verfeinerung des Gitters um das 4-fache erhalten wir ebenfalls ohne Verwendung der Linesearch beim Gradientenverfahren Konvergenz nach ca. 650 Schritten. Wieder findet durch Verwendung des Backtracking eine Beschleunigung zur Konvergenz statt, diesmal nach 520 Schritten. Erhöht man das anfangliche Hochskalieren vom Faktor 5 auf 20, so erhält man im feinen Gitter Konvergenz schon nach 120 Schritten. Die Geschwindigkeit zur Konvergenz hat sich also im Vergleich zum Gradientenverfahren ohne Backtracking also um das 5-fache gesteigert, wobei sich die erzeugten Gitter bei Ausstieg des Verfahrens mit oder ohne Linesearch und Veränderung des Hochskalierungsfaktors nicht unterscheiden.

Plot: feines gitter: no linesearch: linesearch; highstartscale

Findet das L-BFGS-Verfahren ohne Linesearch Anwendung, so erhält man auf dem groben Gitter keine Konvergenz. Das Verfahren updatet die BFGS-Memory nach mehreren Verletzungen der Curvature Condition nicht, und deformiert das Gebiet schließlich bei Schritt 26 bis zur Unbrauchbarkeit, was in 2 zu sehen ist. Man beachte die starke Entartung der kaum sichtbaren Zellen kurz vor der Zerstörung des Gitters, welche man im Zoom gut erkennt.

Auch bei Verfeinerung des Gitters um das 4-fache erhält man keine Konvergenz des L-BFGS-Verfahrens, sondern erreicht die Zerstörung des Gitters nach



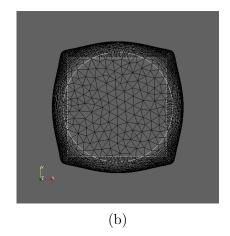


Abbildung 3: (a) 1. Schritt: Gradientenschritt bei feinem Gitter (b) 2. Schritt: BFGS-Schritt mit Entartung des feinen Gitters

Verletzung der Curvature Condition schon im zweiten Schritt, bei der die Form das Einheitsquadrat verlässt. Man beachte, das dieses mal die Richtung des Schrittes in Richtung Optimum geht, jedoch viel zu lang ist, anders als in ??, wo zuvor mehrmalige falsche Schritte bei Verletzung der Curvature Condition das Gitter zerstören. Der BFGS-Schritt ist zu sehen in 3. Diese Beobachtung macht erneut deutlich, wie wichtig eine effektive Schrittweitensteuerung bei der Implementierung der Verfahren sind.

finde raus, warum nur auf der einen Seite kein Text angezeit wird; mache formatierung schön Wir haben auch versucht, die Gitterzerstörung durch Modifikation der lokal variierenden Lamé-Parameter zu begegnen. Alle bisher gezeigten Gitter hatten die Wahl des minimalen Lamé-Parameters von 0. Um zu beobachten, ob die Verfahren instabiler werden, wenn man konstante Lamé-Parameter wählt, haben wir diese konstant auf 30 gesetzt. Man erhält den Output 4, wobei bei Schritt 5 und 6 die Curvature Condition verletzt sind.

Ein komplett anderes Verhalten stellt sich bei Verwendung der Backtracking-Linesearch ein; in diesem Fall konvergiert das L-BFGS-Verfahren für beide Gitterfeinheiten. Zudem fällt eine erhebliche Steigerung der Konvergenzgeschwindigkeit auf; schon nach 5 Schritten auf dem groben, und nach 6 auf dem feinen Gitter. Die entsprechenden Konvergenzplots für die Verfahren mit Linesearch auf grobem und feinem Gitter sind zu sehen in 5.

Die bei dem groben Gitter erzeugte optimale Form besitzt noch einen mit bloßem Auge sichtbaren Abstand zur Zielform. In diesem Fall hat unser L-BFGS-Algorithmus bei dem Backtracking maximal herunterskaliert, d.h. kei-

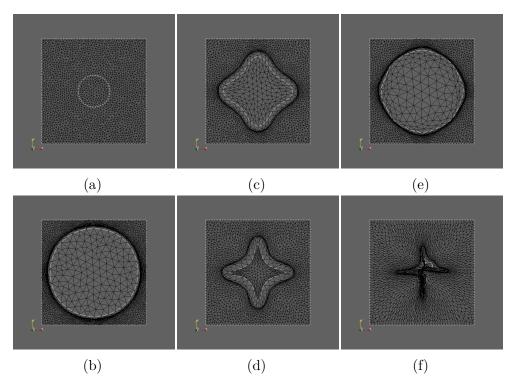


Abbildung 4: BFGS-Verfahren ohne Schrittweitensteuerung bei konstanten Lamé-Parametern mit Wert 30; die ersten 6 Schritte

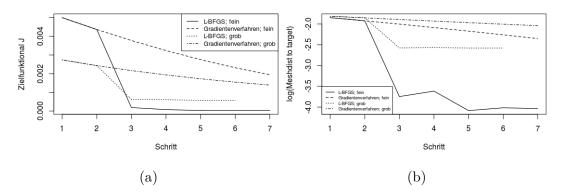
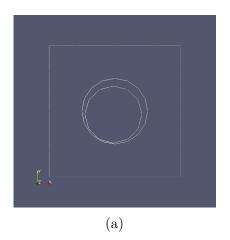


Abbildung 5: kleiner Kreis auf großer Kreis (a) Werte des Zielfunktionals bei den Verfahren mit Linesearch; unterschiedliche Gitterfeinheiten (b) logarithmierte Meshdistanz bei Verfahren mit Linesearch; unterschiedliche Gitterfeinheiten



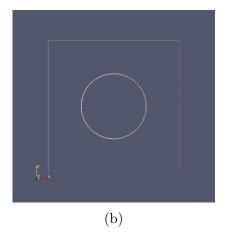


Abbildung 6: (a) L-BFGS mit Backtracking bei grobem Gitter. Abweichung bei Ausstieg sichtbar. (b) L-BFGS mit Backtracking bei feinem Gitter. Abweichung bei Ausstieg nicht erkennbar.

ne Abstiegsrichtung gefunden und ist ausgestiegen. Damit scheint ein lokales Minimum erreicht. Bei Verwendung des feinen Gitters ist bei selbem Ausstiegskriterium kein Abstand zur Zielform sichtbar, was man in 6 sehen kann.

Wir haben durch Veränderung der Perimeter-Regularisierung untersucht, ob sich durch diese der Abstand zur Zielform erklären lässt. Die Vermutung ist, dass die optimale Form etwas kleiner als die Zielform ist, da die Perimeter-Regularisierung kleinere Formen favorisiert. Die in diesem Fall entstehende optimale Lösung ist in diesem Fall symmetrisch mit gleichem Mittelpunkt wie die Zielform, jedoch besitzt sie fast den selben Abstand wie die optimale Form mit der Perimeterregularisierung. Für die Bilder verweisen wir auf die mitgelieferten Dateien auf der CD.

Kontrollieren wir im Falle des BFGS-Algorithmus auf Veränderung bei Erhöhung des Hochskalierungsfaktors starscale des Backtracking, so stellen wir fest, dass die ersten Schritte stärkere Verbesserungen bringen, sobald sich jedoch eine gewisse Memorygröße, und damit eine Hesseapproximation, aufgebaut haben verschwinden diese Effekte wieder, siehe 7. Dieses Verhalten sollte auftreten, da BFGS-Schritte mit aufgebauter Hesseapproximation unabhängig einer Skalierung sind Zudem haben wir einen Vergleich zwischen der vollen BFGS-Methode, welche wir durch die memory_length von 60 erzeugen, und der echten L-BFGS-Methode, mit memory_length von 2 und 3, im Falle des feinen Gitters gezogen. Interessanterweise stellt sich hier überhaupt kein Unterschied hinsichtlich Konvergenzgeschwindigkeit und erzeugte Werte im Zielfunktional ein, was man in

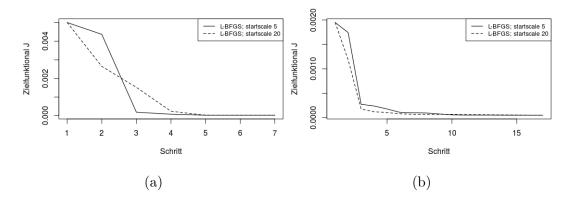


Abbildung 7: Zielfunktional bei Variation des Skalierungsparameters start_scale des Backtracking für das L-BFGS-Verfahren auf feinen Gittern der Probleme (a) kleiner Kreis auf großen Kreis (b) kleiner Kreis auf "broken donut"

ref einfügen, habens doch gezeigt erkennen kann. Dies lässt sich nach unserer Vermutung dadurch erklären, dass für einen korrekten BFGS-Schritt ein Term welcher Ordnung? fehlt. Würde dieser ergänzt, so vermuten wir eine Verbesserung des Algorithmus bei höherer memory_length auftreten sollte. Außerdem lässt sich in den Diagrammen keine asymptotische superlineare Konvergenz nachweisen, welche sich bei korrektem Update möglicherweise einstellt.

hier plot; 3 L-BFGS Memlengths im Zielfunktional

Neben der bloßen Bedingung einer Verbesserung im Zielfunktional bei dem Backtracking besteht die Möglichkeit, die Amijo-Bedingung für die Linesearch zu verwenden. Diese haben wir nach [?] implementiert. Verwendet man diese, so konvergiert die L-BFGS-Method nicht mehr, in einigen Fällen konvergiert das Gradientenverfahren. Jedoch würde wir eher behaupten, dass dies trotz der Armijo-Bedingung konvergiert. Da diese Bedingung die Verbesserung mit Hilfe eines linearen Modells in der aktuellen Form betrachtet, wäre ein aus der Formoptimierung legitimes anderes Modell vorstellbar, um verbesserte Bedingungen zur Linesearch zu erzeugen. Hierzu hat uns leider die Zeit gefehlt, wir möchten an dieser Stelle jedoch die Relevanz eines solchen Resultats betonen. Bei der Berechnung des Formgradienten in referenz implementierung zeroed haben wir ein Verfahren verwendet, welches in der linearen Elastizitätsgleichung die Punkte, welche nicht Träger des inneren Randes sind, auf Null gesetzt wurden. Schaltet man diese Nullsetzung aus, was durch die Wahl des

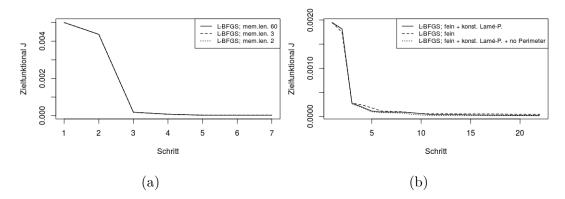


Abbildung 8: (a) Variation des L-BFGS-Parameters memory_length bei feinem Gitter des Problems kleiner Kreis auf großer Kreis. Zu sehen sind 3 verschiedene Graphen, numerische Abweichungen treten erst ab Schritt 5 ab der 3 Nachkommastelle auf.

(b) Änderung der Lamé-Parameter und Entfernen der Perimeter-Regularisierung auf feinem Gitter des Problems kleiner Kreis auf "broken donut".

Parameters zeroed = False möglich ist, so zerstört dies das Verfahren. Sowohl das L-BFGS, als auch das Gradientenverfahren divergieren in allen von uns getesteten Beispielen. Somit tritt des selbe Effekt wie in [?], welcher dort in Abschnitt 5, Fig. 2 zu sehen ist. Würde dieser Effekt durch ein Rundungsrauschen hervorgerufen sein, so vermuten wir, dass dieses weniger drastisch sichtbar würde. Bei uns ist schon nach den ersten Schritten das Gitter bis zur Unbrauchbarkeit entartet.

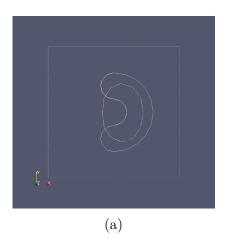
jetzt Donut

Wir haben die oben genannten Beobachtungen auch für das schwierigere Problem der nierenförmigen, nicht konvexen Form gesammelt. Die Ausgangsform, welcher den kleinen Kreis in 1 darstellt, bleibt gleich, wir wechseln also nur die Zielform, die auch in 1 zu sehen ist.

zeige nicht alles in Vollem Detail; Bilder zu Konvergenz; Konvergenzplots

Ausblick und Danksagung an Volker

Anders als bei dem einfacheren ersten Problem, erhalten wir für ein Gradientenverfahren ohne Backtracking-Linesearch, in den Fällen sowohl des groben, als auch des feinen Gitters, nach ca. 1200, respektive ca. 600 Schritten zwar Konvergenz, jedoch nicht zum globalen Optimum des Zielgitters. Wir vermu-



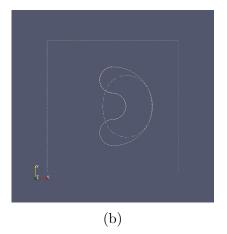


Abbildung 9: (a) Optimale Form und Zielform bei Gradientenverfahren auf grobem Gitter (b) Selbiges auf feinem Gitter

ten, dass es sich hierbei um lokale Minima handelt, die resultierende optimale Form bleibt konvex, trotz des nicht konvexen Zielgitters, siehe Abbildung 9. Durch das Verwenden der Backtracking-Linesearch schafft es der Algorithmus näher an das globale Optimum zu gelangen. Dies gelingt jedoch ausschließlich bei dem feinen Gitter. Im Falle des groben Gitters erreichen wir auch mit Linesearch die selbe nicht konvexe Form, siehe Abbildung 10, wobei eine leichte Verbesserung zu sehen ist. Dies zeigt, dass das Verfahren stark abhängig ist von der Gitterfeinheit. Irag volker dazu, ob das invariant sein sollte, eigentlich nicht mit hesseinforma Außerdem beobachten wir für das Gradientenverfahren, wie im ersten Problem, eine Skalieren der Konvergenzgeschwindigkeit durch das Hochskalieren der Suchrichtung bei dem Backtracking-Linesearch. Wir sparen uns an dieser Stelle die erneute Angabe eines zu plot von skalierung bei erstem Problem, graph weglassen, satz kil ähnlichen Graphen. Zudem haben wir in diesem Problem die gleichen Feststellungen bei Verwendung der Armijo-Bedingung bei der Linesearch gemacht, wie bei dem ersten Problem zuvor.

jetzt bfgs

Bei Verwendung des L-BFGS-Verfahrens ohne Linesearch bemerken wir, ähnlich wie zu dem ersten Beispiel, dass sowohl beim groben, als auch beim feinen Gitter eine zu 3 ähnliche Divergenz stattfindet, weshalb wir uns Graphiken hierzu sparen. Das Gitter ist nach nur wenigen Schritten, nachdem die Curvature Condition verletzt wurde, bis zur Unkenntlichkeit verformt, wobei das Verfahren auch nicht die lokalen Minima 10 oder 9 erreicht.

Interessanterweise verbessert sich das Verhalten des L-BFGS-Verfahrens oh-

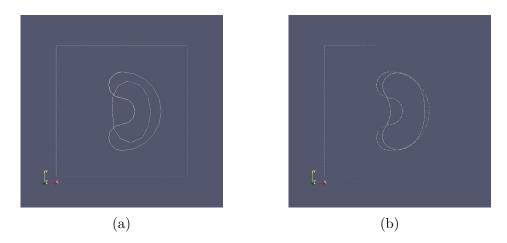


Abbildung 10: (a) Optimale Form und Zielform bei Gradientenverfahren mit Linesearch auf grobem Gitter (b) Selbiges auf feinem Gitter

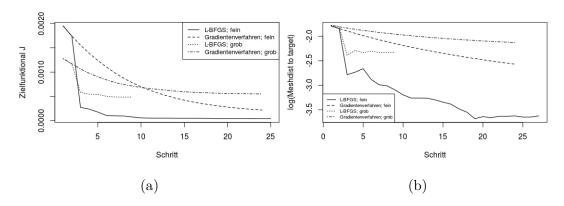


Abbildung 11: kleiner Kreis auf "broken donut"(a) Werte des Zielfunktionals bei den Verfahren mit Linesearch; unterschiedliche Gitterfeinheiten (b) logarithmierte Meshdistanz bei Verfahren mit Linesearch; unterschiedliche Gitterfeinheiten

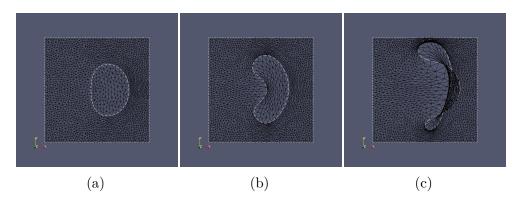


Abbildung 12: BFGS-Verfahren bei konstanten Lamé-Parameter von 30 (a) Schritt 6 (b) gute Form bei Schritt 12; man beachte die starke Stauchung/ Streckung der Zellen (c) Zerstörung des Gitters bei Schritt 14

ne Linesearch, wenn man statt lokal variierenden Lamé-Parametern konstante Lamé-Parameter mit Wert 30 wählt. Zuvor divergierte das Verfahren bei dem feinen Gitter nach nur 5 Schritten unter Verletzung der Curvature Condition der letzten 3 Schritte. Bei konstanten Lamé-Parametern findet zwar auch Divergenz statt, jedoch erst nach 14 Schritten, wobei zuvor sogar ein optimales Ergebniss, welches dem Gradientenverfahren mit Linesearch auf dem feinen Gitter nahe kommt, erreicht wird. Zu sehen sind ausgewählte Schritte in 12. Man beachte jedoch den Vergleich zu dem Gitter, welches bei dem L-BFGS-Verfahren mit Linesearch und variierenden Lamé-Parametern erzeugt wird, bei dem geringere Entartung der Zellen des Gitters zu beobachten sind. Wir würden an dieser Stelle vorschlagen, ein Kriterium für die Entartung des Gitters, etwa dem Quotienten aus maximalem und minimalem Zellvolumen, zu verwenden, um bei Überschreitung eines festgelegten Entartungsgrades ein neues Gitter mit der aktuellen Form zu initialisieren. Dies ließe sich auch mit lokal variierenden Lamé-Parametern, sowie mit adaptiven Gittermethoden, kombinieren.

formatierug

Verwendet man zusammen mit dem L-BFGS-Verfahren die Backtracking-Linesearch, so erhalten wir ähnliche Ergebnisse wie in dem ersten Problem. Eine deutliche Erhöhung der Konvergenzgeschwindigkeit, von ca. 900 Schritten des Gradientenverfahrens mit Linesearch und Startskalierung 5, auf 26 Schritte im Falle des L-BFGS mit Linesearch, auf dem feinen Gitter. Auch auf dem groben Gitter ist eine erhebliche Erhöhung der Konvergenzgeschwindigkeit zu beob-

achten, wobei auch hier lediglich das lokale Minimum des Gradientenverfahrens erreicht wird. Auf dem feinen Gitter wird, ähnlich dem Gradientenverfahren mit Linesearch, eine sehr gute Lösung erreicht, nahe des globalen Optimums. Es scheint keine von der Gitterfeinheit unabhängige Konvergenz vorzuliegen,

hat das mit der Ordnung des Hessian zu tun? checke, ob konvergenz bei ausstieg, wenn curv Die Curvature Condition wird ab Schritt 17 verletzt, wobei schon in diesem Schritt eine fast vom Ergebniss kaum zu unterscheidene Lösung erzeugt wird. Die Ausstiegsbedingung war somit lediglich zu stark gewählt, was man auch deutlich an den Graphen graph ref sehen kann. Gittergenauigkeit erreicht? Weiterhin stellen wir fest, dass durch das Weglassen der Perimeter-Regularisierung die Konvergenz in diesem Problem erhalten bleibt, siehe den Graphen 8 (b). Lässt man zusätzlich die Lamé-Paramter nicht lokal variieren, so bleibt auch hier die Konvergenz erhalten, das Verfahren benötigt jedoch etwas mehr als die doppelte Anzahl an Schritten. Betrachtet man die Konvergenzgraphen, fällt jedoch auf, dass dies an dem Ausstiegskriterium liegt, welches etwas zu stark gewählt ist. Somit funktioniert das Verfahren auch unter Anwendung konstanter Lamé-Parameter, sowie bei komplettem Weglassen der Perimeter-

keine Änderung des Konvergenzverhaltens auf; die Konvergenzgraphen sind für das bloße Auge Allerdings weisen die Zellen ohne lokal variierende Lamé-Parameter einen höheren Entartungsgrad auf.

Regularisierung, erneut zu sehen in 8 (b). In allen Fällen ohne Linesearch Divergenz vorliegt. Werden lediglich die Lamé-Parameter konstant gehalten, so tritt

Außerdem beobachten wir, dass bei einer Memory-Length von 3, sprich bei einem echte Limited-Memory Ansatz, die Anzahl der benötigten Schritte zur Konvergenz von 26 auf 35 auf dem feinen Gitter steigt, jedoch bei dem groben

Gitter gleich bei 8 Schritten bleibt. Wie schon bei dem ersten Problem erwähnt, beobachten wi

Außerdem ist es auch nicht zu erwarten, dass trotz dem Fehlen eines Term für den korrekten was ist die zugehörige Interpretation? bleibt der Graph ähnlich? wenn ja auf den ersten verw

skalierungsunabhängigkeit?

konvergenzplot von gradient und bfgs bei linesearch

plot von verschiedenen lame parametern

plot von bfgs und gradienten im vergleich bei linesearch; Kommentar, das bei guter Linesearc Ausblick und Danksagung

Wir haben mit der in ref kapitel implevorgestellten Implementierung, und den Ergebnissen aus chapter results, ein durchaus effektives Quasi-Newton-

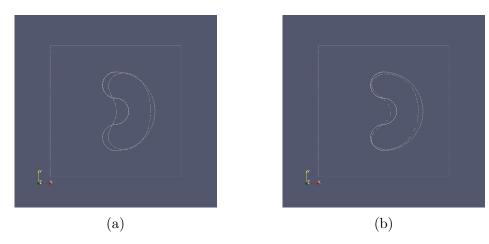


Abbildung 13: L-BFGS-Verfahren mit Linesearch (a) Form bei Ausstieg auf grobem Gitter (b) Form bei Ausstieg auf feinem Gitter

Verfahren in der Formoptimierung demonstriert. Die Konvergenzgeschwindigkeit im Vergleich zum Gradientenverfahren ist deutlich erhöht. Wir haben gesehen, dass eine Art der Schrittweitensteuerung, etwa dem bei uns implementierten Backtracking-Linesearch, für die Konvergenz des L-BFGS-Verfahrens nötig ist. An dieser Stelle gibt es Bedarf für weitere Forschung; so wäre entweder eine im vorigen Kapitel angesprochene Verbesserung des Kriteriums für hinreichend gute Abstiege, die ein aus dem Formkalkül legitimes Modell für das Zielfunktional verwenden, denkbar. Diese könnte im Falle eines linearen Modells das Armijo-Kriterium auf Formräume verallgemeinern. Eine andere Variante wäre die Verwendung einer Art Trust-Region-Methode, mit dessen Hilfe auch eine globale Konvergenz erreicht werden könnte. Zudem kann sich mit diesem Ansatz die Möglichkeit bieten, das Aufbauen eines zu großen Kernes der Hesseapproximation, und

In den Konvergenzgraphen sind außerdem deutliche Verbesserungen nach nur wenigen Schritten zu erkennen, welche auf die Ähnlichkeit des L-BFGS-Verfahrens mit dem CG-Verfahren erklärt werden könnten. Eine Limited-Memory-Variante des CG-Verfahrens für die Formoptimierung wäre eine weitere Möglichkeit den zuvor genannten Problemen zu begegnen. Außerdem haben wir keine asymptotische superlineare Konvergenz beobachten oder zuverlässig widerlegen können. Um dies anzugehen, wäre eine Anpassung der BFGS-Updates wichtig. Wie sich diese konkret realisieren lassen, ist jedoch bis dato unklar. Zudem haben wir keine Gitterunabhängige Konvergenz bemerken können.

hierzu wäre es wichtig, eine Analyse der Ordnung des Hesseoperators durchzuführen, und geg Abschließend bleibt noch das etwas ominöse Problem bei Erzeugung der Form-

gradienten, bei dem ohne Nullsetzen der Punkte ohne Träger am inneren Rand zur Lösung der linearen Elastizitätsgleichung verheerende Effekte auftreten, welche wir nicht befriedigend erklären können. Dies sind viele mögliche Ansätze für kommende Fortschritte im Bereich der Formoptimierung. Wir hoffen, mit dieser Arbeit einen kleinen Beitrag in die richtige Richtung geben zu können, und bedanken uns vielmals bei Prof. Volker Schulz für diese Möglichkeit und die anregenden Gespräche die wir führen konnten.

A. Eidesstattliche Erklärung

Hiermit erkläre ich, dass ich die Masterarbeit selbständig verfasst und keine anderen als die angegebenen Quellen und Hilfsmittel benutzt und die aus fremden Quellen direkt oder indirekt übernommenen Gedanken als solche kenntlich gemacht habe. Die Masterarbeit habe ich bisher keinem anderen Prüfungsamt in gleicher oder vergleichbarer Form vorgelegt. Sie wurde bisher auch nicht veröffentlicht.

(Datum		(Daniel	Luft)	
- (Datum)	(Damei	-Luio)	