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

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 Shapespace 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 Shape-setting verwenden. Anschließend übertragen wir den BFGS-Algorithmus in das Shape-setting. In diesem Abschnitt halten wir uns vorallem an [10], sowie an [14] und [17].

Zunächst definieren wir, was wir unter dem Raum aller Formen verstehen, vgl. [10]. 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 1 (Shape-space für den \mathbb{R}^2). Bezeichne mit $\operatorname{Emb}(S^1, \mathbb{R}^2)$ die Menge aller C^{∞} Einbettungen von S^1 in den \mathbb{R}^2 , und mit $\operatorname{Diff}(S^1)$ 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 [10], 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 [3], Kapitel 3.

Definition 2 (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 [14], 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 [14] 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 [10] 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 [10] und [14]. 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. [10].

Definition 3 (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

$$\gamma: H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^n) \to H^{1/2}(\Omega, \mathbb{R}^n) \times H^{-1/2}(\Omega, \mathbb{R}^n)$$

$$U \mapsto \begin{pmatrix} \gamma_0 U \\ \gamma_1 U \end{pmatrix} := \begin{pmatrix} U_{|\partial \Omega_2} \\ \partial_n U_{|\partial \Omega_2} \end{pmatrix},$$

 $verallgemeinerte\ Spurabbildung$, 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 einfac

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 4 (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

$$E_N: H^{-1/2}(\partial\Omega_2, \mathbb{R}^n) \to H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^n)$$

 $u \mapsto U,$

 $Neumann-L\"{o}sungsoperator$, 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

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

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 [10].

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

Definition 5 (projezierte Randwertoperatoren). Seien die Voraussetzungen von 3 und 4 gegeben. Dann heißt der Operator

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

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

ist es richtig, wie linearformen und normale abbildungen miteinander verkettet werden. gibt e $\overline{}$ 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 2. 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 [10], 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

Koerzivität ui

auf $(S^p)^{-1}$, für Details, unter anderem zu spektraler Äquivalenz der Kanditaten, siehe [10] 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. [10].

Zitat Schulz und Jahr, for the credit:)

Definition 6 (Stekolov-Poincaré-Metrik). Seien die Voraussetzungen wie in 5. 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 7 (Formgradient). Seien die Voraussetzungen wie in 3 und 4. 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 2,

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

$$g^{S}(\alpha_{h}, \alpha_{V}) = D\mathcal{J}(\partial \Omega_{2})[V] \quad \forall V \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^{2})$$
(1.1)

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 Analysisvorlesungen 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 [14], Kapitel 3.2.

Es fällt weiterhin auf, dass die hier geforderte Gleichung 1.1 nicht in dualer Paarung mit Skalarfeldern, welche in die Ableitung $D\mathcal{J}$ einfließen, sondern in deren Koeffizientenfeldern der Normalenkomponente auf der Form berücksichtigt werden. Dies lässt sich mit dem Hadamard'schen Darstellungssatz begründen:

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

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 R2 nicht so star

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 [10] für unsere Situation und Notation als Satz um, und geben einen Beweis.

vielleicht h = grad J nenne?

Theorem 8 (Formgradienten und Deformationsfelder). Seien die Voraussetzungen wie in 7. 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

$$g^{S}(\alpha_{h}, \alpha_{V}) = D\mathcal{J}(\partial \Omega_{2})[V] = a(H, V) \quad \forall C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^{2})$$
(1.2)

und, mit Notation aus 3,

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

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 6 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 4, und mit der Stetigkeit und Symmetrie von a, dass ein $H \in H_0^1(\Omega, \mathbb{R}^2)$ 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 5, 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 1.2 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 Randformulierunq. Die andere Variante ist, eine Deformation auf dem gesamten Gebiet Ω zu gewinnen, indem man das Variationsproblem 1.2 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 Elastizität? vllt folgenden praktischen Implementierung wählen, um in Volumenformulierung Formgradienten zu erzeugen.

Wir erwähnen an dieser Stelle noch, dass die durch das Variationsproblem 1.2 erzeugte Deformationen h im Allgemeinen nicht in $C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^2)$ sind, siehe [10]. 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 2 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 [14], 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 [13].

Da wir nun mit 1.2 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 [10] und [17] halten. auf beliebigem gebiet Omega oder auf (0,1)2? und Form dazu definiere

Definition 9 (Lineare Elastizitätsgleichung). Betrachte ein reguläres Gebiet $\Omega \subset \mathbb{R}^2$. Sei $f_{elas}: \Omega \to \mathbb{R}$ eine Funktion. Dann heißt die Differentialgleichung

$$\operatorname{div}(\sigma) = f_{elas} \quad \text{in } \Omega$$

$$U = 0 \quad \text{auf } \partial\Omega$$
(1.3)

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 vollständi,

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 DIES

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 $\lambda_{elas}=0$.

Erklärung

LITERATUR

Literatur

- M. Genzen, A. Staab, Prof. E. Emmrich. Sobolew-Slobodeckij-Räume - die Theorie der gebrochenen Sobolew-Räume, Technische Universität Berlin. 2014.
- [2] G. Geymonat. Trace Theorems for Sobolev Spaces on Lipschitz Domains. Necessary Conditions. 2007.
- [3] J. M. Lee. *Introduction to Smooth Manifolds*, Second Edition. Springer, Graduate Texts in Mathematics, 2013.
- [4] H. P. Langtangen, A. Logg. Solving PDEs in Python The FEniCS Tutorial Volume I. Springer, 2017.
- [5] K. Burg, H. Haf, F. Wille, A. Meister. Partielle Differentialgleichungen und funktionalanalytische Grundlagen, 5. Auflage. Vieweg +Teubner Verlag, Springer Fachmedien, 2010.
- [6] B. Zhong P.A. Sherar, C.P.Thompson, B. Xu. An optimization method based on b-spline shape functions & the knot insertion algorithm. Proceedings of the World Congress on Engineering, II, 2007.
- [7] S. Schmidt. Weak and strong form shape hessians and their automatic generation. 2018, SIAM J. Sci. Comput., Vol. 40, No.2, pp. C210-C233.
- [8] Volker Schulz. A riemannian view on shape optimization. Foundations of computational Mathematics, 14:483-501, 2014.
- [9] B. Schweizer. Partielle Differentialgleichungen Eine anwendungsorientierte Einführung. Springer Spektrum, 2013.
- [10] Volker Schulz, Martin Siebenborn. Computational comparison of surface metrics for pde constrained shape optimization. Comput. Methods Appl. Math 2016, 2016.
- [11] Kevin Sturm. On shape optimization with non-linear partial differential equations. PhD thesis, Technische Universität Berlin, 2015.
- [12] W. Arendt, K. Urban. Partielle Differenzialgleichungen Eine Einführung in analytische und numerische Methoden. Spektrum Akademischer Verlag Heidelberg, 2010.

LITERATUR

- [13] K. Welker. Suitable Spaces for Shape Optimization. 2017, arXiv: 1702.07579v2.
- [14] Kathrin Welker. Efficient PDE Constrained Shape Optimization in Shape Spaces. PhD thesis, Universität Trier, 2016.
- [15] Volker Schulz, Martin Siebenborn, Kathrin Welker. Towards a lagrangenewton approach for constrained shape optimization. arXiv: 1405.3266v2, 2014.
- [16] Volker Schulz, Martin Siebenborn, Kathrin Welker. Pde constrained shape optimization as optimization on shape manifolds. Geometric Science of Information, Lecture Notes in Computer Science, 9389:pp. 499–508, 2015.
- [17] Volker Schulz, Martin Siebenborn, Kathrin Welker. Efficient pde constrained shape optimization based on steklov-poincaré-type metrics. SIAM J. OPTIM., Vol. 26, No. 4, pp. 2800-2819, 2016.
- [18] Jorge Nocedal, Stephen J. Wright. Numerical Optimization, Second Edition. Springer, 2006.
- [19] M. C. Delfour, J. P. Zolésio. Shapes and Geometries: Metrics, Analysis, Differential Calculus, and Optimization, 2nd ed. SIAM Advances in Design and Control, 2011.