# ノンレシプロカルゲルの円筒押込み大変形解析

# LARGE DEFORMATION ANALYSIS OF A NONRECIPROCAL GEL UNDER CYLINDRICAL INDENTATION

野々垣 翔真<sup>1)</sup>, 松原 成志朗<sup>2)</sup>, 永島 壮<sup>3)</sup>, 奥村 大<sup>4)</sup>

Shoma NONOGAKI, Seishiro MATSUBARA, So NAGASHIMA and Dai OKUMURA

1)	名古屋大学大学院工学研究科	(〒464-8603 名古屋市千種区,	E-mail: nonogaki.shoma.i6@s.mail.nagoya-u.ac.j	p)
----	---------------	---------------------	--	----

- 2) 名古屋大学大学院工学研究科(〒464-8603 名古屋市千種区, E-mail: seishiro.matsubara@mae.nagoya-u.ac.jp)
- 3) 名古屋大学大学院工学研究科(〒464-8603 名古屋市千種区, E-mail: so.nagashima@mae.nagoya-u.ac.jp)
- 4) 名古屋大学大学院工学研究科(〒464-8603 名古屋市千種区, E-mail: dai.okumura@mae.nagoya-u.ac.jp)

In this study, we investigate the large deformation analysis of a nonreciprocal gel under cylindrical indentation. The nonreciprocity of the gel is modeled by extending the framework of anisotropic linear elasticity [Wang et al., 2023. Mechanical nonreciprocity in a uniform composite material. Science 380, 192–198]. Plane-strain finite-element analysis is performed by assuming the frictionless between the gel and the rigid indenter, leading to reproducing the asymmetric response of the nonreciprocal gel. It is found that severe large deformations cause non-convergence of incremental calculations, which is resolved by introducing artificial viscosity and hourglass control. The combination prevents the occurrence of hourglass deformation modes around the area directly below the indenter as well as obtains converged solutions in efficient incremental calculations. The use of larger values of the two parameters causes the increase of computational efficiency and the decrease of computational accuracy. Parametric studies elucidate the existence of the proper region of the two parameters.

Key Words: Nonreciprocal gel, Tension compression asymmetry, Large deformations, FEA

## 1. 緒 言

ハイドロゲル中にナノシートを配向して埋め込まれた複 合材料は,負荷方向によって異なる力学特性を示すことから, ノンレシプロカルゲル (NR ゲル)と呼ばれ<sup>(1)</sup>,様々な工学応 用を期待されている<sup>(1-3)</sup>.この特異性はナノシートの座屈挙 動<sup>(4,5)</sup>が圧縮方向への変形によってのみ生じることに起因す る.NR ゲルはハイドロゲル中にサブミクロン間隔で配向さ れたナノシートを含むだけであるから,中実で一様な複合材 料とみなすことができ,先行研究<sup>(6-9)</sup>で作成されたメタマテ リアルのように特異性を発現させるための空隙を含む微視 構造を持たず,任意の形状を取ることができ,高い意匠性を 有する<sup>(2)</sup>.

本論文の著者である松原と奥村は、上述の文献<sup>(1)</sup>において、 NR ゲルの非線形材料モデルを構築し、有限要素解析ソフト ABAQUS<sup>(10)</sup>のユーザー材料サブルーチン UMAT を開発した. 材料モデル構築では、異方性を考慮した線形弾性モデル<sup>(11)</sup>を

2023年10月12日受付, 2023年10月30日受理

増分形式に拡張し,各方向への単軸引張圧縮試験と単純せん 断試験から得られた応力とひずみの間の非線形応答を折れ 線によってモデル化して導入した.この材料モデルでは,ナ ノシートの座屈に伴うノンレシプロカル特性の発現が現象 論的に陽に表現されており,この非線形材料モデルを用いた 有限要素解析によって,NR ゲルの工学応用のための検討や 定性的・定量的な評価の進展が期待される.

一方,NR ゲルの主成分はハイドロゲルであり,有限要素 解析では変形の非圧縮性<sup>(12)</sup>に由来する計算力学的な困難が 現れる.例えば,実験と理論の比較のためのベンチマークと して円筒押込み試験を考えるとき,実験では大変形に伴って ノンレシプロカル特性に起因する非対称変形が顕著に表れ るのに対して,計算では増分解析における反復計算の非収束 によって,変形の初期段階までしか解析ができない<sup>(1)</sup>.しか しながら,上述の問題は計算力学的に解決できる余地があり, このような取り組みは,大変形かつ非圧縮変形を前提とする NR ゲルの有限要素解析を安定に行い,計算の精度と効率を 両立させるために非常に重要である.

本研究では、NR ゲルの円筒押込み大変形解析に着目し、 人工粘性とアワーグラス制御を組み合わせた解析によって、 増分解析の安定化と計算精度と効率について議論する.著者 らの調べる限り、NR ゲルの有限要素解析におけるこのよう な取り組みは見当たらない<sup>(13)</sup>.2節ではNR ゲルのために開 発された非線形材料モデルの特徴を簡単に説明する.3節で は、有限要素モデルと解析条件について述べる.4節では解 析結果を示す.人工粘性の導入によって、過酷な大変形下に おいても増分解析が安定化することを示す.ノンレシプロカ ル特性に起因して非対称な変形挙動が現れることを確認す るとともに、円筒押込み下部の要素に生じるアワーグラス変 形モードはアワーグラス制御でロバストに制御できること を示す.これらのパラメータ空間が計算精度と効率に及ぼす 影響を幅広く調べ、適正なパラメータ設定について議論する.

#### 2. 非線形材料モデル

この節では、有限要素解析に用いる NR ゲルのための非線 形材料モデル<sup>(1)</sup>について簡単に説明する.

NR ゲル中にはナノシートが配向しており, 主方向 (Fig. 1) への単軸引張圧縮試験と単純せん断試験より, ヤング率E<sub>i</sub>, せん断剛性G<sub>ij</sub>, ポアソン比v<sub>ij</sub>は負荷ひずみの関数として実験的に評価されている<sup>(1)</sup>. ノンレシプロカル特性はナノシートの座屈に起因するヤング率の引張圧縮非対称性として現象論的に現れ, 付録の Fig. A.1 に示すように, ヤング率は負荷ひずみの大きさに依存して顕著な非線形性を示す. 一方, ポアソン比v<sub>ij</sub>には引張圧縮非対称性や負荷ひずみ依存性はほとんど現れず<sup>(1)</sup>, 図示することは省略するが, 非圧縮性を満たす定数の組み合わせとなる (v<sub>12</sub>~0, v<sub>13</sub>~1, v<sub>31</sub>~0.5). 付録の Fig. A.2 に示すように, せん断剛性についてはわずかに負荷ひずみ依存性が現れる.

これらの非線形特性を ABAQUS の UMAT に実装するため, 直交異方性を考慮した線形弾性モデルを増分形式に拡張し, ヤング率とせん断剛性をそれぞれの成分ごとに負荷ひずみの関数として折れ線近似で表現する(付録参照). 平面ひずみ条件を $x_2$ 方向に仮定して,ひずみと応力の増分形式を $\Delta \varepsilon_{ij}$ 、 $\Delta \sigma_{ij}$ と表すとき,

$$\begin{cases} \Delta \varepsilon_{11} \\ \Delta \varepsilon_{33} \\ \Delta \gamma_{31} \end{cases} = \begin{bmatrix} S_{11} & S_{12} & 0 \\ S_{21} & S_{22} & 0 \\ 0 & 0 & S_{33} \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \Delta \sigma_{11} \\ \Delta \sigma_{33} \\ \Delta \sigma_{31} \end{pmatrix}$$
(1)

$$S_{11} = (1 - v_{12}^2) / E_1(\varepsilon_{11}) \tag{2}$$

$$S_{12} = -(1+v_{12})v_{31}/E_3(\varepsilon_{33}) \tag{3}$$

$$S_{21} = -(1+v_{12})v_{13}/E_1(\varepsilon_{11}) \tag{4}$$

$$S_{22} = (1 - v_{13}v_{31})/E_3(\varepsilon_{33}) \tag{5}$$

 $S_{33} = 1/G_{31}(\gamma_{31}) \tag{6}$ 

と書ける.この材料モデルは線形弾性モデルに属するため, 非圧縮性は微圧縮性に緩和して導入される.すなわち,解析 に必要なポアソン比を, $v_{12} = 0, v_{13} = 0.98, v_{31} = 0.49$ とし てそれぞれ与える.

UMAT 内では現在の応力とひずみを既知として, 試行され るひずみ増分に対して応力増分を計算し, 増分後に応力を更 新するとともに, コンシステント接線剛性を出力として与え る. ABAQUS では, これらの積分点での値に基づく有限要素 方程式の反復計算を行い, 増分解析の収束解を得る.



Fig. 1 The  $x_1$ - $x_2$ - $x_3$  orthonormal coordinate prescribed as the material's principal directions with the  $x_1$ - $x_2$  plane parallel to the nanosheets in the NR gel<sup>(1)</sup> (i.e., nanosheets are aligned perpendicular to the  $x_3$ -direction).



Fig. 2 Initial configuration (u = 0) and boundary conditions of the plane-strain finite-element model of the NR gel under cylindrical indentation. The numbers of nodes and elements are 2,652 and 2,525, respectively.

#### 3. 有限要素モデル

Fig. 2 に NR ゲルの円筒押込み解析のための有限要素モデルを示す<sup>(1)</sup>.解析に用いる直交座標系*x*-*y*-*z*に対して,NR ゲルの主方向を規定する直交座標系*x*<sub>1</sub>-*x*<sub>2</sub>-*x*<sub>3</sub> (Fig. 1)は45度回転しており,円筒インデンターの押込みによって左右非対称の変形が生じる.ABAQUS での解析において,NR ゲルの非線形材料モデルはUMAT に実装されており(2節),円筒インデンターは解析的剛体として設定される.

平面ひずみを仮定して、要素タイプには4節点平面ひずみ 要素(CPE4もしくはCPE4R)を用いる.標準的なCPE4要 素に対して、低減積分を適用する場合にCPE4R要素となり、 アワーグラス制御を利用する場合にはCPE4R要素を用いる. Fig. 2 には、NR ゲルや円筒インデンターの寸法、要素分割、 境界条件がそれぞれ図示されている.すなわち、NR ゲルの 側面では水平方向の変位を拘束、底面では変位を完全拘束す る.NR ゲルと円筒インデンターの間の接触は、双方の接触 面形状を考慮できるサーフェス-サーフェス機能で離散化さ れる.簡単のために接触面の摩擦をなしとみなす.円筒イン デンターの垂直下向きの移動量を押込み深さ u (mm)と定義 し、 増分解析には自動増分機能をデフォルトで利用する.

人工粘性とアワーグラス制御の解析オプションを利用し て、円筒インデンターの押込み深さをu=3mmまで与える ことを考える(Fig.3).試験解析によって、どちらも利用し ない場合には、収束解の得られる限界押込み深さは1.16mm であった.この理由として、インデンター直下の変形の厳し い要素にてアワーグラスモード(二つの要素で砂時計型とな るゼロエネルギーモード)<sup>(10,13,14)</sup>が発生し、増分解析におけ る反復計算を非収束としていることがわかった.したがって、 これらの解析オプションの組み合わせには、アワーグラスモ ードの発生を防ぎつつ、反復計算を安定に収束させる役割が 期待される.



Fig. 3 Deformed configurations and shear strain distributions  $\gamma_{zx}$  at u = 1, 2, and 3 mm, respectively, for G = 1 MPa and  $c = 10^{-5}$  s<sup>-1</sup>. Asymmetric deformation is enhanced by the increase of u because of the non-reciprocity and non-linearity of the NR gel.

人工粘性を制御するパラメータは減衰係数c (s<sup>-1</sup>), アワー グラスを制御するパラメータはアワーグラス剛性G (MPa)と なる.人工粘性では NR ゲルに単位密度を仮定して計算され る粘性力が導入され,円筒インデンターの押込み速度u/t = 3 mm/sを基準として,減衰係数cを調整パラメータとして与 える<sup>(10,15,16)</sup>.一方,アワーグラス制御では全体剛性法<sup>(14)</sup>を採 用するとき,アワーグラス変形モードに共役な力が設定され, UMAT を用いる場合 (2 節)にはアワーグラス剛性Gを調整 パラメータとして与える<sup>(10)</sup>.本研究では,調整パラメータと して*cとG*を考え,増分解析の安定化だけでなく,計算精度と 効率に及ぼす影響をパラメトリックに解析する.

#### 4. 解析結果

# 4.1. ノンレシプロカル特性

Fig. 3 には,解析例として,粘性係数に*c* = 10<sup>-5</sup> s<sup>-1</sup>, アワ ーグラス剛性に*G* = 1 MPaを用いた場合の解析結果を示す. 後述するように,このパラメータセットはアワーグラスモー ドを引き起こさずに計算精度の高い予測を可能とする(4.4 節).増分解析も安定に進めることができ,押込み深さが*u* = 3 mmに至るすべての過程において収束解を得ることができる. 押込み深さが大きくなると左右非対称の変形が強調されて現れるようになり,内部のせん断ひずみ $\gamma_{zx}$ の分布からもこの非対称性ははっきりと確認できる. 円筒インデンターとNR ゲルの接触面では,NR ゲルは相対的に右側から左側にすべりを起こしており,非対称な変形の形成に寄与している. この特徴は実験<sup>(1)</sup>でも同様に観察されている.

円筒インデンターとNR ゲルの接触面の左下のせん断ひず みが負の領域では、NR ゲルの主方向に変換すると(Fig.1と Fig.2)、 $x_1$ 方向に圧縮ひずみ、 $x_3$ 方向に引張ひずみが発生す る. すなわち、ナノシートの座屈によるノンレシプロカル特 性は、現象論的な非線形材料モデルを用いた有限要素解析に よって適切に再現されていることが確認でき、結果として左 右非対称変形を引き起こす.

#### 4.2. 人工粘性の影響

Fig.4 は人工粘性の影響を示しており, 減衰係数cの値が増 分解析の安定化と計算精度に及ぼす影響を示している.ここ では簡単のため, アワーグラス剛性をG = 0とした.反力Fは 円筒インデンターがNR ゲルから受ける力の大きさを表して おり,押込み深さが大きくなるに従って増加する.c = 0の応 答は,人工粘性とアワーグラス制御を用いない場合であり, 円筒インデンター直下の要素にアワーグラスモードが発生 し,これを原因として反復計算の非収束が起こり,u = 1.16mm までしか解析を続けることができない.これは文献<sup>(1)</sup>で の解析結果と整合する.一方,減衰係数を増加させると,急 激な変形が抑制される結果として,増分解析は収束解を得る ことができるようになり,いずれの条件でも目標とした押込 み深さu = 3 mm までの解析に成功している.



Fig. 4 Effect of damping factor c on reaction force F with G = 0 (i.e., without hourglass stiffness). Reaction force error is defined by  $(F - F_0)/F_0 \times 100$  (%) at u = 1 mm, where  $F_0$  is the reaction force obtained with c = 0 and G = 0.

人工粘性の導入は非収束の問題に対して収束解を得るために大変有効であるが、この値を大きくし過ぎると粘性の影響が解析結果に顕著に現れるため注意が必要である<sup>(15)</sup>.本解析では、反力Fの値がc = 0の場合と比較して過大な値を予測するようになる. とりわけ、 $c = 10^{-3}$  s<sup>-1</sup>の場合に過大な反

カを予測することがわかる.人工粘性の導入によって引き起こされる反力誤差を定量化するため、u = 1 mmにおける反力 $F \diamond c = 0$ かつG = 0における反力 $F_0 \diamond$ 用いて定量化する( $F_0$ は1.16mm以下でしか定義できないため).すなわち、図中の誤差は( $F - F_0$ )/ $F_0 \times 100$ (%)として定義されており、減衰係数として $c = 10^{-6} \sim 10^{-4} \text{ s}^{-1}$ の値を用いれば、誤差を数%以内に抑制して計算精度の高い解析を進めることができる.

減衰係数の導入によって解析される反力の応答には,のこ ぎり状のがたつきがみられることに注意が必要である.この がたつきはアワーグラスモードの発生に起因している.すな わち,人工粘性の導入はアワーグラスモードが発生しても収 束解を得るために機能しているが,アワーグラスモードの発 生を防ぐことはできず,内部のひずみや応力の分布には連続 性が失われ,特異性が現れる.

#### 4.3. アワーグラス剛性の影響

Fig.5は、減衰係数を $c = 10^{-5}$  s<sup>-1</sup>に固定して、アワーグラ ス剛性の増加が反力に及ぼす影響を示している.アワーグラ ス剛性の増加は反力誤差を増加させる傾向を有するが、これ を代償として、反力の応答に現れるのこぎり状のがたつきを 防ぐ役割のあることがわかる.すなわち、アワーグラス剛性 を $G = 1 \sim 10$  MPa のレベルで増加させると、アワーグラスモード の発生を抑制できる.したがって、アワーグラスモード の発生を防ぎつつ、反力誤差を最小限にする値がアワーグラ ス剛性の適正値であると理解できる.



Fig. 5 Effect of hourglass stiffness G on reaction force F with  $c = 10^{-5} \text{ s}^{-1}$ . Reaction force error is defined by  $(F - F_0)/F_0 \times 100 \text{ (\%)}$  at u = 1 mm, where  $F_0$  is the reaction force obtained with c = 0 and G = 0.

#### 4.4. 計算精度と効率

減衰係数とアワーグラス剛性を調整パラメータとして,適 正なパラメータ空間を調べることの重要性は明らかとなっ た. Fig. 6 には,これらのパラメータを変化させることによ って得られる反力誤差のコンター図を示す.このコンター図 は有限要素解析によって得られる計算点(記号●)での値を 内挿することによって作成された.さらに,アワーグラスモ ードが発生する計算点には記号△を追加で示す.この図は反 力誤差に及ぼす減衰係数とアワーグラス剛性の相互作用を 示している.計算点での反力誤差と記号△より,アワーグラスモードの発生を防ぎつつ,反力誤差を低く抑えるためには,アワーグラス剛性は*G*=1MPa 周辺,減衰係数は*c*=10<sup>-6</sup>~10<sup>-5</sup> s<sup>-1</sup>周辺で構成されるパラメータ空間の値を用いることが適正であるといえる.



Fig. 6 Diagram of computational accuracy (i.e., reaction force error) as a function of damping factor c and hourglass stiffness G. Symbol  $\bullet$  shows the computational points obtained by finite element analysis whereas symbol  $\triangle$  shows the cases that causes hourglass deformation modes.



Fig. 7 Diagram of computational efficiency (i.e.,  $N/N_0$ ) as a function of damping factor c and hourglass stiffness G. Here N is the total number of increments needed to obtain u = 3 mm, whereas  $N_0$  is the intermediate number of increments needed to obtain u = 1 mm for c = 0 and G = 0. Symbol  $\bullet$  shows the computational points obtained by finite element analysis whereas symbol  $\triangle$  shows the cases that causes hourglass deformation modes.

Fig. 7 には、同様のパラメータ空間において計算効率をコ ンター図として示す.計算効率を定義するため、u = 3 mm までの解析に必要とされた増分計算回数をNをとして, c = 0かつG = 0の場合にu = 1 mm までの解析に必要とされた増 分計算回数を $N_0$ として正規化を行った.したがって,  $N/N_0$ の 値が小さいほど計算効率に優れている.アワーグラス剛性を 増加させると計算効率は顕著に向上し,減衰係数の増加も効 果はあるが二次的であることがわかる.

Fig. 6 と Fig. 7 の関係より,反力誤差と計算効率の間には トレードオフの関係が成立している.この関係を回避するこ とはできないが,目的に応じて計算精度と計算効率のバラン スを調整できることは重要である.人工粘性とアワーグラス 制御の導入によって,収束解を得ることが困難であった大変 形解析は収束可能となるため非常に大きな利点がある.



Fig. 8 Comparison of surface profiles at u = 3 mm (a) for G = 1 MPa and  $c = 10^{-6} \sim 10^{-4} \text{ s}^{-1}$  and (b) for  $G = 0.1 \sim 10 \text{ MPa}$  and  $c = 10^{-6} \text{ s}^{-1}$ .

## 4.5. 表面形状の比較

ここまでの解析では反力を調べることによって、増分安定 性や計算精度、計算効率について議論しており、変形形状の 妥当性については議論していない.そこで Fig. 8 では、用い るパラメータセットがu = 3 mmにおける表面形状に及ぼす 影響を比較する.Fig. 8(a)はG = 1 MPa かつ $c = 10^{-6} \sim 10^{-4} \text{ s}^{-1}$ を用いるときの結果であり、アワーグラス剛性が適正な値 (*G* = 1MPa) においては,表面形状の違いにほとんど差異の ないことがわかる.一方,Fig. 8(b)は*G* = 0.1~10 MPa かつ  $c = 10^{-6}$  s<sup>-1</sup>を用いるときの結果であり,アワーグラス剛性 が*G* = 1 MPa から 0.1 MPa に小さくなると,アワーグラスモ ードが発生して反力の応答にはがたつきが現れる(記号△). これに対して,*G* = 1 MPa から大きくなると反力誤差が増加 するに従って,表面形状にも違いが顕著となる.

アワーグラス剛性の適正値を議論する場合には、目標とす る変形量を設定して、その変形過程にてアワーグラスモード が発生しないようにアワーグラス剛性を減少させることが 必要となる.この傾向は計算効率の低下を伴う (Fig.7).し たがって、表面形状の精度を議論する場合にも、計算誤差と 計算効率はトレードオフの関係を有しており、人工粘性とア ワーグラス剛性は目的に応じて調整パラメータとして安定 に機能することがわかった.

## 5. 結 言

本研究では、NR ゲルの円筒押込み大変形解析に人工粘性 とアワーグラス制御の及ぼす影響を調べ、増分解析の安定化 と計算精度、計算効率について評価した.人工粘性の導入に よって、過酷な大変形下においても増分解析は安定化し、収 束解を求めることができる.しかしながら、アワーグラスモ ードの発生を防ぐことはできず、したがって、ひずみや応力 の分布には連続性が失われ、特異性が現れる.この問題はア ワーグラス制御の導入によって回避できる.これらのパラメ ータが計算精度と計算効率に及ぼす影響を幅広く調べ、減衰 係数とアワーグラス剛性の適正値を評価した.

計算誤差と計算効率の間にはトレードオフの関係がある ことは想像できることであるが、目的に応じて計算精度と計 算効率のバランスを調整することができ、収束解を得ること が困難であった大変形解析が収束可能となることには大き な利点がある.本研究では適正なパラメータ空間について議 論したが、最適なパラメータセットを同定する方法を考える ことも今後の課題として有意義である.このような大変形解 析が、実験結果を定性的だけでなく定量的に説明できるよう になり、NR ゲルを工学応用するための検討に役立てられる ことが期待される.

### 謝 辞

本研究は JST, CREST (JPMJCR22B1) の支援を受けて行われた. ここに記して謝意を表する.

#### 付 録

2節の非線形材料モデルにおいて,式(2)~(6)に含まれるヤ ング率( $E_1(\epsilon_{11})$ ,  $E_3(\epsilon_{33})$ )とせん断剛性( $G_{31}(\gamma_{31})$ )の負荷 ひずみ依存性を Fig. A.1 と Fig. A.2 にそれぞれ図示する.実 験結果<sup>(1)</sup>を精度良く再現できるように折れ線で関数化され ている.ただし,折れ線近似によるフィッティングは図示す る範囲(ひずみ 10%)までであることに注意が必要である. すなわち,さらに大きなひずみ領域の応答は外挿して表現さ れる.本論文では,有限要素解析における増分安定性や計算 効率,計算精度に着目しており,材料モデルとして外挿する ことの妥当性については議論しない.



Fig. A.1 Young's moduli,  $E_1$  and  $E_3$ , under uniaxial tension and compression in the  $x_1$ - and  $x_3$ -directions. (a)  $E_1$  for  $\varepsilon_{11} \ge 0$ , (b)  $E_1$  for  $\varepsilon_{11} < 0$ , (c)  $E_3$  for  $\varepsilon_{33} \ge 0$ , and (d)  $E_3$  for  $\varepsilon_{33} < 0$ . Individual moduli are assumed as a function of the strain in the corresponding direction.



Fig. A.2 Shear modulus,  $G_{31}$ , as a function of shear strain  $\gamma_{31}$ . The modulus is also assumed as a function of the strain in the corresponding direction.

# 参考文献

- X. Wang, Z. Li, S. Wang, K. Sano, Z. Sun, Z. Shao, A. Takeishi, S. Matsubara, D. Okumura, N. Sakai, T. Sasaki, T. Aida, Y. Ishida: Mechanical nonreciprocity in a uniform composite material, Science, **380**(2023), pp.192–198.
- (2) B. Sun, S.H. Kang: A mechanically one-way material, A material with asymmetric mechanical responses offers diverse potential applications, Science, 380(2023), p.135.
- (3) https://www.youtube.com/watch?v=PVhhZRYo2iY
- (4) R.M. Jones: Buckling of Bars, Plates, and Shells, 2006, Bull Ridge Publishing.
- (5) R. Parnes, A. Chiskis: Buckling of nano-fibre reinforced composites: a re-examination of elastic buckling, Journal of the Mechanics and Physics of Solids, 50(2002), pp.855–879.
- (6) C. Coulais, D. Sounas, A. Alù: Static non-reciprocity in mechanical metamaterials, Nature, **542**(2017), pp.461–464.
- (7) M. Brandenbourger, X. Locsin, E. Lerner, C. Coulais: Nonreciprocal robotic metamaterials, Nature Communications, 10(2019), 4608.
- (8) M. Shaat: Nonreciprocal elasticity and the realization of static and dynamic nonreciprocity, Scientific Reports, 10(2020), 21676.
- (9) M. Shaat, M.A. Moubarez, M.O. Khan, M.A. Khan, A. Alzo'ubi: Metamaterials with giant and tailorable nonreciprocal elastic moduli, Physical Review Applied, 14(2020), 014005.
- (10) Abaques 6.14 User Documentation, 2014, Dassault Systems SIMULIA Coorporation.
- (11) P. Vannucci: Anisotropic Elasticity, 2018, Springer Nature.
- (12) L.R.G. Treloar: The Physics of Rubber Elasticity, Third Edition, 1975, Oxford University Press.
- (13) S. Bieber F. Auricchio, A. Reali, M. Bischoff: Artificial instabilities of finite elements for nonlinear elasticity: Analysis and remedies, International Journal for Numerical Methods in Engineering, 124(2023), pp.2638–2675.
- (14) D.P. Flanagan, T. Belytschko: A uniform strain hexahedron and quadrilateral with orthogonal hourglass control, International Journal for Numerical Methods in Engineering, 17(1981), pp.679–706.
- (15) D. Okumura, T. Inagaki, N. Ohno: Effect of prestrains on swelling-induced buckling patterns in gel films with a square lattice of holes, International Journal of Solids and Structures, 58(2015), pp.288–300.
- (16) R. Hoshi, H. Miyoshi, S. Matsubara, D. Okumura: Effects of initial imperfection and mesh resolution on wrinkle and crease analyses, Transactions of the JSME (in Japanese), 87(2021), 21-00045.