計算工学講演会論文集 Vol.23 (2018年6月)

PeridynamicsとMDの連携によるSiCの 弾塑性・破壊シミュレーション

Peridynamics and Molecular Dynamics Simulations of Silicon Carbide in

Elastic-plastic Deformation and Fracture

齋藤賢一1),太田直道2),西村憲治3),佐藤知広4),宅間正則5),高橋可昌6)

Ken-ichi Saitoh, Naomichi Ota, Kenji Nishimura, Tomohiro Sato, Masanori Takuma and Yoshimasa Takahashi

 博(工) 関西大学システム理工学部 教授(〒564-8680 大阪府吹田市山手町3-3-35, E-mail: <u>saitou@kansai-u.ac.jp</u>)
 三菱電機(株) (元・関西大学大学院 理工学研究科 院生) 3) 博(工) 産業技術総合研究所 主任研究員(〒305-8664 茨城県つくば市並木1-2-1 つくば東事業所, E-mail: <u>k.nishimura@aist.go.jp</u>) 4) 博(工) 関西大学システム理工学部 准教授 5) 工学博士 関西大学システム理工学部 教授 6) 博(工) 関西大学システム理工学部 准教授

Because of developing needs in high-power-electric devices, silicon carbide (SiC) attracts much attention as a base material. In mechanical processing of SiC material, it responds to load in very brittle and hard manner undesirably, so more knowledge on its elastic-plastic behavior is required. In this study, multiscale framework of the numerical simulation, in which atomistic method such as molecular dynamics (MD) and macroscopic particle method are incorporated, is proposed. In particular, we try to use a novel macroscopic methodology, called peridynamics (PD) fracture mechanics. By performing nanoindentation test for SiC {111} surface by using MD, some mechanical properties such as elastic moduli and yield stress and etc. are obtained. By adopting those simulated material parameters and by applying EPS (elastic-plastic-solid) material model with modification as for strain hardening, PD simulation of macroscopic indentation in the case of MD, is reproduced in PD simulation. It is realized that a critical stretch, which is one of adjustable parameter for PD, largely affects the results of yielding behavior in indentation process. Interesting branching or bending of surface cracks (recognized as concentration of damage) is observed in the PD results, much alike in a similar experiment.

Key Words : Peridynamics, Molecular dynamics, Silicon carbide, Indentation test, Multiscale analysis

1. はじめに

電力の変換や制御に用いられる半導体デバイスの製造 に関して、その性能はベースとなる素材開発が鍵を握っ ている[1]. とくに高出力が要求されるいわゆるパワー半 導体デバイスへの対応として、従来から用いられている シリコン (Si) 単結晶のみならず、近年ではシリコンカー バイド (SiC) や窒化ガリウム (GaN) などが基材として 用いられつつある.中でもSiCへの期待は高く、EVやハイ ブリット型の電気駆動による自動車への搭載が今後期待 される.また、新型の新幹線車両(N700S)では既にSiC が採用され、その駆動システム機器では20%もの軽量化 が実現されている[2].

SiCはともに第14族元素であるSiとCの化合物であるため、ダイヤモンド構造をもつSi単結晶と同様な結晶構造

(Zinc-Blende構造)の3C-SiC構造を有する.ただし,積層 構造に多様性(結晶多形)が存在するのが特徴であり,例 えば,六方晶系の4H-SiC,6H-SiCなども存在し,実際にデ バイス製造に利用されるSiC基材の多くは4H-SiCとなっ ていると言われる[3].一般にSiC結晶は高強度・高剛性を 誇るが,一方で加工性の乏しさが問題となっている.例え ば,単結晶インゴットから切断,ラップ(研磨),研削お よび化学的機械研磨 (CMP) などの各加工過程を経るが, 脆性のため加工量に制限が生じ長時間の加工が要された り,また,加工変質層の発生が問題となっている[4].

このようにSiCはSi以上に硬脆材料ならではの問題を抱 えているが、その塑性変形能をより理解し、引き出すこと ができれば、より効率的かつ高精度な加工が可能となる. これまで, SiCについては欠陥や結晶構造に対する分子動 力学(MD)法による解析[5],また,第1原理計算による シミュレーション的研究[6]が多く行われているが、サイ ズスケールの全く異なる実験結果との比較は容易ではな く、マルチスケール解析を志向するべきである.本研究で は、MD法のマクロ版と呼ばれるPeridynamics (PD) 解析 [7]を導入してSiC結晶の機械的特性の解析への適用方法 を考察する. PD解析の特徴の一つとして、粒子間相互作 用により表現される非局所性があり、ミクロなMD法との 親和性が高い点が挙げられる.ただ,これまでマクロ特性 (実験値などの経験値)のみからの相互作用の設定を行 っている例がほとんどである. そこで, 上記のマルチスケ ール的な取り扱い方法を今後進展させるべきであり、例 えば、既にLiらはMDとPDのコンカレントな連携方法を提 案している[8]. 一方、マルチスケール解析の直感的な方 法として,まずミクロな物性値をMD系で得て,それらを マクロ解析に適用する(シーケンスなマルチスケール解 析と呼ばれる)ことも可能である[9].このように固体材 料のマルチスケール解析に関して様々な試行が精力的に 進められている.著者らは,SiCのナノサイズ押込み(ナ ノインデンテーション:NI)試験のシミュレーション[10] にその方法を適用する.そもそも,SiCのような硬脆材で のNI試験は一般的に困難を伴うため,現在の知見は限ら れている.本研究ではPD解析の特徴である脆性破壊現象 の解析に加えて,MD計算データに基づいた弾塑性現象の 組み込み方法を検討する.本研究は,今後は増して来ると 考えられるSiCのナノ・マイクロスケールでの実験結果と 比較し得る仮想的試験の枠組みの確立を目指している.

2. 計算理論・計算モデル・計算条件

(1) 3C-SiC結晶のMDシミュレーション

SiC多形の中で最安定である3C-SiCは立方晶系(Zinc-Blende構造)であり,主要面として{100}や{111}がある. 今回は六方晶系(4H,6H)における積層面にも対応する Fig.1のような{111}自由表面への押込み試験のモデルを 用いる.計算モデル底面から4原子層は固定し,球形の圧 子先端は初期状態においてモデル表面に接している.押 込みは一定の変位速度で最大押込み量5nmまで行い,その 後除荷のため変位速度を反転して初期の圧子位置まで戻 す.MD計算は汎用的かつ大規模計算用のLAMMPSソフト ウェアを[11]使用し,Si-C系のポテンシャルにはErhartら が提案しているパラメータセット[12]を用いたTersoff型 の3体間相互作用を含んだものを用いる.



Fig.1 MD model for nano-indentation(NI) testing (Si shuffle set case)

Table	1	Nano	-inde	entation	simu	lation	conditions	bv	MD
	_							~ /	

	2		
The number of atoms	1152000		
<i>d</i> , <i>w</i> , <i>h</i> [nm]	24.7, 25.7, 18.9		
Temperature T [K]	300		
Indenter radius <i>R</i> [nm]	8.72		
Pushing speed v [m/s]	1.0		
Crystal structure of the top	{111} Shuffle set plane		
surface	of silicon		

Fig.2に示すように3C-SiCの{111}表面の選択として [111]方向および[111]方向の各々につき, Glide set面(狭 い間隔)とShuffle set面(広い間隔)がある.また,Glide set面で結合を切る場合でも,例えばSi原子が表面に残る 場合とC原子が表面となる場合は異なる.ここでは表面に 現れる元素名を冠してSi Glide set表面などと呼ぶことに する.よって,{111}表面構造としてSi Glide set表面,Si Shuffle set表面,C Glide set表面,C Shuffle set表面の計4種 類の表面モデルが考え得る.



Fig.2 Crystal structure of 3C-SiC viewed from the direction perpendicular to {111} plane

確かに, 圧子接触後の原子挙動において, 表面元素に応 じた表面エネルギーの違い, また, Shuffle set界面での結 合切断による表面作成ではボンドが立つような挙動など の違いがあるが, それら最表面構造の結晶内部の塑性変 形への影響は顕著でなく, 本稿ではSi Shuffle set表面の結 果を用いる.

なお、有限温度での使用ポテンシャルの妥当性として、 3C-SiC結晶での格子定数の温度依存性を周期的MDモデル(NPTアンサンブル)で調べるとTable 2のようになり [13],実験値と良好な一致を示す[14].

Table 2 Temperature dependence of lattice constant in 3C-SiC single crystal obtained by NPT-MD

Temperature T [K]	300	1000	2000
Lattice constant [nm]	0.437	0.440	0.445

(2) MDシミュレーションによるPD用の材料定数の同定

MDによる NI 試験から弾性特性および塑性特性を抽出 する. Fig.3 のように,球形領域で設定される圧子 (LAMMPS コマンドの"fix indent"を利用する)と表面原 子が接触する際,圧子から結晶に加わる力は粒子に付加 する相互作用力,

$$F(r) = -k(r-R)^2 \tag{1}$$

から算出可能である. ここで, Rは圧子の半径, rは圧子 の中心から原子までの距離, kは力定数を表す. r > Rの ときは非接触と判断され, F(r)=0となる. ここでは Hertz の接触理論による算出値と整合させた力定数 k=2.1nN/nm²を用いる. また, 圧子との接触面積 A_p は, 接触し ている原子が存在する領域の幅 2aを用いて, $A_p = \pi a^2 と$ 表現できる. Hertz の接触理論では, 半径 a は圧子半径 Rと押込み深さ dを用いて, $a = \sqrt{Rd}$ となるので接触面積は $A_p = \pi Rd$ となる.



MDによる 3C-SiC の{111}表面への NI 試験で得られた, 荷重変位曲線[15]を Fig.4 に示す.





Fig.4 から,押込み実験において弾性率を求める方法の 一つである Oliver-Pharr (O-P) 法[16]に基づいてヤング率 を算出する.まず,最大押込みからの除荷時の除荷曲線

(Fig.4 中の破線)の接線の傾きが S=5057 N/m であり, 原子配置から算出した最大押込み時の接触面積 A ととも に式(2)に代入して複合弾性率 E_r を得る.また, E_r は SiC と圧子の個々のヤング率 E_s , E_i およびポアソン比 v_s , v_i と 式(3)のような関係がある.

$$E_r = \frac{S\sqrt{\pi}}{2\sqrt{A}} = 640 \text{ GPa}$$
(2)

$$\frac{1}{E_r} = \frac{(1 - v_s^2)}{E_s} + \frac{(1 - v_i^2)}{E_i}$$
(3)

よって、 $E_i \rightarrow \infty$ と仮定し、また ν_s =0.17(実験値)を用いれば MD 計算に基づいた SiC のヤング率 E_s =588 GPa が得られる. さらに塑性特性として、この MD による NI 試験で見積もられた臨界分解せん断応力(τ_{CRSS} =35 GPa)[15]について単軸圧縮に対するシュミット因子を考慮すれば単軸での降伏応力値 σ_v =70 GPa が得られる.

今回は SiC のポアソン比を MD 計算から求めていない 点で実験値とのハイブリット的な弾性特性の抽出方法と なっている.また, MD での弾性係数には結晶方位による 異方性が顕在するため,限定的な評価値に過ぎない.しか し、数値オーダー的には近いものが得られていると判断 し、利用可能なものから PD へ随時反映させていき、まず は定性的な評価までを行う方針とする. もちろん、より経 験値を用いない精度を上げた MD によるパラメータ取得 とその反映方法を目指して、今後一層の改良が必要であ ることを述べておく.

(3) Peridynamics (PD) シミュレーション

Peridynamics (PD) 法は Silling により開発され[7], 発 展中のマクロ粒子法[17,18]であり,物質点を表す粒子ご とに式(1)に示す積分方程式を解く.非局所性を有する相 互作用を陽に取り入れ,それゆえに特別な欠陥成長の基 準を導入することなく,多数の場所で欠陥の始まりや伝 播を任意経路で起こすことが可能となる.

$$\rho(\mathbf{x})\ddot{\mathbf{u}}(\mathbf{x},t) = \int_{H_{\mathbf{x}}} \{\underline{T}[\mathbf{x},t]\langle \mathbf{x}' - \mathbf{x}\rangle - T[\mathbf{x}',t]\langle \mathbf{x} - \mathbf{x}'\rangle\} dV_{\mathbf{x}} + \mathbf{b}(\mathbf{x},t)$$
(4)

ここで、 ρ は質量密度、uは変位ベクトル、bは物体力、 <u>T</u>はカベクトル状態、 H_x は位置xにある粒子の相互作用 範囲である.また H_x の範囲内の2粒子の相対位置ベクト ル $\xi = x' - x$ から、相互作用力の強さが粒子間ひずみに 相当する無次元数sを通じて決定される.粒子間ひずみsが臨界伸びに対応する値 s_0 よりも大きくなったとき、粒 子間の結合が切れ破壊が起きる.この判断には、式(5)で 定義される履歴依存のスカラー関数 μ を用いる.なお、一 度粒子間の結合が切れると、再び周りの粒子と相互作用 することはない.よって、 s_0 の設定によって破壊発生挙動 およびその後の粒子系の挙動に違いが生じる.

$$\mu(t, \boldsymbol{\eta}, \boldsymbol{\xi}) = \begin{cases} 1 & \text{if } s(t', \boldsymbol{\xi}) < s_0 \text{ for all } 0 \le t' \le t \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$
(5)

さらに, 点 **x** での局所的な損傷(ダメージ)状態は式(6) で計算される.

$$\rho(\mathbf{x}, t) = 1 - \frac{\int_{H_{\mathbf{x}}} \mu(t, \mathbf{\eta}, \xi) dV_{\mathbf{x}'}}{\int_{H_{\mathbf{x}}} dV_{\mathbf{x}'}}$$
(6)

LAMMPS の peridynamics への拡張として実装されてい る PDLAMMPS を利用し、それに備わる材料モデルの中 でも弾塑性体に対する EPS (Elastic-Plastic Solid) モデル を用いる.その構成式の一部を式(7)に示す.ここで、<u>t</u>は スカラー力状態、<u>e</u>^dは伸びスカラー状態の偏差成分、<u>e</u>^{dp} は<u>e</u>^dにおける塑性部分、<u>M</u>は変形方向ベクトル状態、<u>ω</u> は影響関数と呼ばれる.また、 θ は膨張量、mは重みづけ 体積、kは体積弾性率、 φ はせん断弾性係数である.

$$\underline{T} = \underline{t}\underline{M}, \quad \underline{t} = \frac{3k\theta}{m}\underline{\omega}\underline{x} + \frac{15\varphi}{m}(\underline{e}^d - \underline{e}^{dp})$$
(7)

PDの定式化で独特な「力状態」と呼ばれる有限距離離 れた粒子間で計算される力の量は非局所性が担保されつ つ連続体の局所理論における応力と同じ役割を担う.

PDLAMMPS におけるオリジナルの EPS モデルは完全 塑性体を想定しているが、本研究では同時に生じる塑性 変形/加工硬化/破壊の各現象の関連を観察したい.そ のため、Fig.5 に示すように降伏後の塑性挙動にさらに加 工硬化の影響を多直線近似により表現可能とした熊谷ら による修正 EPS モデル[19]を用いて,より一般的な弾塑 性・破壊解析に対応する.具体的には,MD計算で得られ た初期降伏値σy=70 GPaから,5GPaごと5段階で95GPa までひずみ増加に伴い硬化が進むようにする.現段階で は硬化挙動の MD または実験値へのフィッティングは行 えていないため,硬化幅(実際のSiC 材料では非常に小 さいと考えられる)に対する感度解析を試みている[18]

(結果は割愛する).また,MD計算で理解されるように, SiC単結晶では圧下方向の違いによる変形の結晶異方性 が大きいが,本稿のPDにおいてはまず弾性特性および降 伏・塑性の材料特性ともに等方性を仮定した解析を行う. PDへの結晶異方性の導入[20]については今後の検討課題 である.



Fig.5 Schematic of difference between original EPS and modified EPS models used in elastic-plastic simulation of Peridynamics(PD)

PD シミュレーションモデルおよび計算条件を以下の ように考える. SiC の表面加工時に μ m レベルの深さまで 発生すると考えられる加工変質層の発現が加工特性に大 きく影響する.よってその発生挙動 (ダメージ量や応力場 など)を動的に観察することが重要である.よって PD に 適した数百 μ m の試験体を用いて MD 同様な押込み試験 (ナノサイズでない普通の押込み試験)を行う. 圧子と試 験片のサイズ比は MD とほぼ同様とする.また, PD 解析 では粒子間の臨界伸び s_0 の選択による大幅な結果の相違 が報告されているため[21],材料の引張強度とヤング率の 実験値から算出した臨界伸び s_0 =0.0010 を基準とし s_0 =0.0005 (小), 0.0015 (大) との比較を行う. PD 解析 に用いる SiC のモデルと計算条件をそれぞれ Fig.6 と Table 3 に示す.



Fig.6 SiC simulation model for indentation test by using Peridynamics(PD)

Table 3 Calculation conditions for indentation of SiC by using Peridynamics (PD)

Peridynamics Model (PDLAMMPS)	Modified EPS model		
The number of particles	372645		
Velocity of indenter V_z [m/s]	20.0		
Critical stretch s_0 [-]	0.0005, 0.0010, 0.0015		
Horizon δ [µm]	10.1		
Interparticle distance [µm]	33		
l, h, b [µm]	200, 400, 400		
Young's modulus <i>E</i> [GPa]	588		
Poisson's ratio v [-]	0.17		
Yield stress (from CRSS) σ_y [GPa]	70		
$\sigma_{y1} \sim \sigma_{y5}$ [GPa]	75~95		
Time increment [ns]	0.1		
Total number of steps	15000		

3. 計算結果・考察

PDによるSiC表面への押込み計算により得られた荷重 変位曲線をFig.7に示す. PD計算での荷重変位曲線はMD での2次的関数な曲線での増加に比べて傾きが小さく、小 さいひずみの時点から塑性の影響が強く出ていることを 示している. ただし, MDと同様な変位バースト (pop-in) の現象が見出される. 臨界伸びsoが大きいほど, pop-in時 の荷重および変位バースト量はともに大きくなる. pop-in 直後のダメージ分布とミーゼス応力分布をそれぞれFig.8 とFig.9に示す. Fig.8では圧子との接触部近傍にある一部 の粒子で既にダメージ量が1に達し、粒子間結合が失われ ている (すなわち 「き裂破面」 となっている). ただ, Fig.8 のミーゼス応力値は最大でも20GPa程度であり,降伏応力 には達していない.よって、この計算条件では、降伏に達 する前に臨界伸びを超え易い圧子接触部近傍の粒子間結 合が優先的に失われていると考えられる. つまり, このPD 結果での変位バーストは、材料特性が弾性から塑性に遷 移したために生じたのではなく、局所的なダメージ増加 により破壊が進展し,変形抵抗の急激な低下が生じたた めである.



Fig.7 Force-depth curves obtained by Peridynamics(PD) simulation of SiC (comparing between critical stretch s_0)



Fig.8 Deformation behavior and damage distribution at a burst of displacement in PD simulation (compared with *s*₀ value)



Fig.9 Distribution of Mises equivalent stress at a burst of displacement in PD simulation (compared between s_0 values)

また, Fig.10 に示す臨界伸びs0=0.010 および最大押込み 量 d=30µm のときのダメージ分布をみるとダメージ領域 (以降,「き裂」と表現する)は圧痕から放射状に進展し ており、またその進展方向は 5 つ程度に限定される.途 中でき裂が分岐したり折れ曲がったりする様子も観察さ れる. さらに興味深いことに, soを 0.0015 と大きくした 場合にはき裂進展方向は4つ程度へ減り、一方0.0005と 小さくした場合には7つ程度まで増え、かつ、き裂進展 量も大きい. すなわち, PD 計算ではき裂分岐や鈍化や折 れ曲がりなどの複雑かつ動的な破壊メカニズムの表現が 可能で、かつ粒子間の臨界伸びの設定によってそれらの 表出が大きく変わる. さらに, PD シミュレーション結果 でのダメージ進展と圧痕周りの粒子堆積の様子は、多結 晶 SiC へ球圧子によるインデンテーション実験において 同じく圧痕とき裂進展を直上から観察した結果の図[22] と酷似している. ただし定量的には, 例えば硬さで比較す ると, PD での最大押込み時の硬さは 87GPa であるが, そ れに対応する実験値は28GPaであるので、およそ3倍近 くまで過大評価している. 直接的な原因として, シミュレ ーションモデルが限定された厚さ(200µm)でかつその底 部に固定層があるのと表面(xy)方向に周期境界条件を用 いていることにより、実際よりも強い3軸圧縮的な応力 状態の影響によるものと推察される.



Fig.10 Deformation behavior and damage distribution during loading when indenter depth is $d=30\mu$ m ($s_0=0.0010$, the middle case), together with interpretation of impression region and propagation directions of cracks

4. 結論

本研究では SiC の弾塑性変形と脆性破壊の関係を考察 することを目的として,分子動力学(MD)計算により抽 出された材料物性値(ヤング率,降伏応力など)に基づく Peridynamics (PD)解析を試みた. PD 解析では加工硬化 を含むように修正された EPS (弾塑性)モデルを用いた. 臨界伸びの設定で破壊や塑性変形挙動が大きく変わるこ とを理解した.また,以下の知見や見解が得られた.

- MD と PD の両解析にて、ナノインデンテーション試験の荷重変位曲線で観察される変位バースト現象 (pop-in)が再現された.しかし、PD 解析での変位バースト発生時には、圧子近傍の粒子が降伏応力に達しないままフルダメージ(き裂の状態)に達している.
- MDとPDとの物性値での連携について、ポアソン比、 引張(脆性材の場合には曲げ)試験からの粒子間臨界 伸びの設定が必要である.また、MDに備わる結晶異 方性の発現をPDでも表現可能にすることが今後所望 される.

謝辞:本研究の一部は平成29年度関西大学大学院理工学研究科高度化推進研究費および新日鐵住金(株)の援助により行った.また,熊谷和久博士にはEPSモデルにおける加工硬化の理論およびプログラミングについて詳細にご教示いただいた.上記各位に対し,ここに謝意を記す.

参考文献

- 赤崎勇ほか: ワイドギャップ半導体—あけぼのから 最前線へ—, 培風館, 2013.
- [2] 東海旅客鉄道(株): SiC 素子の採用による新幹線車両 用駆動システムの小型軽量化について、広報資料
 (2015/6/25)、 pp.1-3、 2015. (URL: <u>http://jr-</u> central.co.jp/news/release/_pdf/000027199.pdf
 閲覧日

2018/4/6)

- [3] 四戸孝: SiC パワーデバイス,東芝レビュー, Vol.59, No.2, pp. 49-53, 2004.
- [4] 長屋正武ほか: SiC 半導体ウェハの加工技術, デンソ ーテクニカルレビュー, Vol.20, pp. 222-227, 2015.
- [5] 例えば, Szlufarska, I. et al.: Atomistic mechanisms of amorphization during nanoindentation of SiC: A molecular dynamics study, *Phys. Rev.* B, Vol.71, pp.174113, 2005.
- [6] 例えば, Jiang, M. et al.: Ab initio molecular dynamics simulation of the effects of stacking faults on the radiation response of 3C-SiC, *Sci. Rep.*, Vol.6, pp.20669, 2016.
- [7] Silling, S.A.: Reformulation of elasticity theory for discontinuities and long-range forces, J. Mech. Phys. Solids., Vol.48, pp.175-209, 2000.
- [8] Tong, Q. et al.: Multiscale coupling of molecular dynamics and peridynamics, *J. Mech. Phys. Solids*, Vol.95, pp.169-187, 2016.
- [9] Liu, W.K. et al.: Nano Mechanics and Materials—Theory, Multiscale Methods and Applications, John Wiley & Sons, pp.131-174, 2006.
- [10] Hanashiro, T. et al.: Molecular dynamics study on ductile behavior of SiC during nanoindentation, Tribology Online, Vol.11, No.2, pp.183-188, 2016.
- [11] Plimpton, S.: Fast parallel algorithms for short-range molecular dynamics, J. Comp. Phys., Vol. 117, pp. 1-19 1995.
- [12] Erhart, P. et al.: Analytical potential for atomistic simulations of silicon. carbon, and silicon carbide, *Phys. Rev.* B, Vol. 71, , pp. 035211, 2005.
- [13] 花城卓也ほか: SiCの転位挙動における温度依存性の MD法による検討,日本機械学会講演論文集(第28回 計算力学講演会),No.15-19,CD-ROM#114,2015.

- [14] Li, Z., et al.: Thermal expansion of the cubic (3C) polytype of SiC, J. Mater. Sci., Vol.21, No.12, pp 4366-4368, 1986.
- [15] 山本勇一: 分子動力学法による SiC のナノインデン テーション―塑性変形挙動における結晶方位と温度 依存性の解明―, 関西大学卒業論文(システム理工学 部), pp.30, 2016.
- [16] Oliver, W.C. et al.: An improved technique for determining hardness and elastic modulus using load and displacement sensing indentation experiments, *J. Mater. Res.*, Vol.7, No.6, pp.1564-1583, 1992.
- [17] 有馬大貴ほか: Peridynamics を用いた伸線加工における塑性・破壊モデルの構築,日本機械学会講演論文集 (第 28 回計算力学講演会),No.15-19,CD-ROM #029, 2015.
- [18] 太田直道ほか: PeridynamicsによるSiC押込み試験の 弾塑性・破壊モデル,日本機械学会講演論文集(第30 回計算力学講演会),No.17-4,CDROM#125, pp.1-3, 2017.
- [19] 熊谷和久: Peridynamics を用いた単調荷重下の配管に おけるき裂進展解析,第2回日本材料学会マルチス ケール材料力学シンポジウム, pp.O1, 2017.
- [20] Meo, D.D. et al.: Modelling of stress-corrosion cracking by using peridynamics, *Int. J. Hydro. Energy*, Vol.41, pp.6593-6609, 2016.
- [21] 柴田良一: 膜材料の引き裂き現象に関する粒子モデルによる数値解析的研究, オープン CAE シンポジウム 2014, 資料, 2014.
- [22] Datye, A. et al.: Energy analysis of spherical and Berkovich indentation contact damage in commercial polycrystalline silicon carbide, *Ceramics Int.*, Vol. 43, pp. 800-809, 2017.

OS28: 原子・電子モデルによる材料シミュレーション

[B-01] 原子・電子モデルによる材料シミュレーション(1)

座長:梅野 宜崇(東京大学)

2018年6月6日(水) 10:00 ~ 11:45 会場B (11F)

- [B-01-01] 第一原理局所応力計算によるグラフェン上の吸着誘起応力 *椎原良典¹(1.豊田工業大学) 10:00~10:15
- [B-01-02] 第一原理計算に基づく単結晶の非線形弾性構成関係の評価 *君塚 肇¹、尾方 成信^{1,2}(1.大阪大学、2.京都大学) 10:15~10:30
- [B-01-03] Peridynamicsと MDの連携による SiCの弾塑性・破壊シミュレーション
 *齋藤 賢一¹、太田 直道³、西村 憲治²、佐藤 知広¹、宅間 正則³、高橋 可昌¹(1. 関西大学 システム
 理工学部 機械工学科、2. 国立研究開発法人 産業技術総合研究所、3. 関西大学大学院 理工学研究
 科 システム理工学専攻(元))

10:30 ~ 10:45

[B-01-04] 鉄表面への極性分子吸着性における表面吸着原子の影響

*内山 裕貴^{1,2}、椎原 良典¹(1. 豊田工業大学、2. 日本精工株式会社)

 $10:45 \sim 11:00$

- [B-01-05] アルミーカーボンナノチューブ複合材料における転位ーナノチューブ相互作 用の原子論的解析
 - *森 英喜¹、尾方 成信²(1. 産業技術短期大学、2. 大阪大学)

11:00~ 11:15

- [B-01-06] SrTiO3中のマルチフェロイック転位に関する第一原理解析
 - *嶋田 隆広¹、萩原 洋平¹、北村 隆行¹(1. 京都大学大学院工学研究科機械理工学専攻) 11:15 ~ 11:30
- [B-01-07] EAMポテンシャルにおける異種原子間相互作用の検討
 - *松中 大介¹、木村 文彦¹ (1. 信州大学)

11:30~ 11:45