

Title	非熱的なゆらぎが分子モーターキネシンを加速させる
Author(s)	有賀, 隆行; 立石, 圭人; 富重, 道雄 他
Citation	生物物理. 2023, 63(2), p. 86-90
Version Type	VoR
URL	https://hdl.handle.net/11094/98365
rights	This article is licensed under a Creative Commons Attribution-NonCommercial-ShareAlike 4.0 International License.
Note	

The University of Osaka Institutional Knowledge Archive : OUKA

https://ir.library.osaka-u.ac.jp/

The University of Osaka

総説

非熱的なゆらぎが分子モーターキネシンを加速させる

有賀隆行¹, 立石圭人¹, 富重道雄², 水野大介³

1山口大学大学院医学系研究科

2青山学院大学理工学部

³九州大学大学院理学研究院

Kinesin-1, a molecular motor that transports intracellular vesicles, has been proposed to achieve efficient unidirectional movements, by utilizing thermal fluctuations. However, our previous study revealed that kinesin was less efficient than expected, by measuring the work/ dissipation during their motion in vitro. We thus hypothesized that kinesin is optimized for the intracellular environment, rather than for *in vitro* experimental conditions. This review briefly describes the difference between *in vitro* and *in cells*, focusing on nonthermal fluctuations that occur in living cells. We then introduce our recent findings that kinesin moves faster under external force fluctuations that mimic the intracellular environment.

molecular motor / kinesin / single-molecule manipulation / optical tweezers / nonthermal fluctuation / noise-induced acceleration

1. はじめに~キネシンのゆらぎと効率~

生体分子が働くミクロな世界では、ゆらぎが大きな 役割を担っている。特に微小管上を歩行しながら細胞 内で小胞などの荷物を輸送する生体分子モーターであ る kinesin 1(以下、単にキネシンと呼ぶ)は、環境の 熱ゆらぎを積極的に利用することで、効率よく方向性 のある運動を取り出していると古くから提唱されて きた¹⁾.近年では、その頭部が熱ゆらぎによって激し くゆらいでいることも実際に確認され²⁾、キネシンの ふたつの頭部での ATP 加水分解によって環境の熱ゆら ぎを整流する運動モデルが裏付けられつつある³⁾.

一方,私たちは、運動している1分子のキネシンからの散逸を計測することで、エネルギー入出力の定量を試みた^{4),5)}.その結果、キネシンの運動ではATP加水分解から得られた入力の自由エネルギーの約80%は荷物へと伝達されず、分子内部で消費されていることを見出した.この結果は、あたかもキネシンの運動効率がとても悪いようにみえている⁹.しかし、細胞内で荷物を運ぶために何億年と進化してきたキネシンが、ただ単に効率が悪いとも考えにくい.そこで私たちは、キネシンは顕微鏡観察で用いている*in vitro*の実験環境ではなく、彼らが実際に働く場である生きた細胞内環境に最適化されているのだろうと仮説を立てた^{5),7}.

本稿では、従来の顕微鏡観察で行ってきた in vitro の 実験条件と生きた細胞内との間での顕著な相違点とし て,細胞内のみに存在する「非熱的なゆらぎ」に着目 して簡単に解説する.続いて,運動中のキネシンに細 胞内を模倣した外力のゆらぎを与えた結果,キネシン が速く動くようになったという私たちの最近の知見[®] について紹介する.

細胞内の非熱的なゆらぎ

細胞内の物質は、原核細胞では熱ゆらぎによって受動的に拡散し、真核細胞では分子モーターによって細胞の随所へと能動的に運ばれる. これが、従来の教科書的な描像である. しかし、生きた細胞内では非熱的なゆらぎが引き起こされ、能動的にも拡散していることが、原核⁹および真核細胞^{10,11)}で示された. このゆらぎは細胞内のエネルギー源を枯渇させると極端に弱まることが観察された. したがって、熱運動する水分子の衝突によって生じるブラウン運動(図1a)とは異なり、細胞によって代謝活動依存的に作られるアクティブなゆらぎである(図1b).

各種の阻害剤を用いた観測の結果¹⁰, 真核細胞にお ける非熱的なゆらぎは, 主として細胞骨格を構成する アクチンと分子モーターであるミオシンによって生成 されることが分かっている.アクトミオシンの再構成 系でも非熱的なゆらぎが観測され,アクチンネットワー ク構造の中に散りばめられたミオシンが力の双極子と して働き,合力としてゆらぎを生み出すモデルが提唱

Nonthermal Fluctuation Accelerates Molecular Motor Kinesin Takayuki ARIGA¹, Keito TATEISHI¹, Michio TOMISHIGE² and Daisuke MIZUNO³ ¹Graduate School of Medicine, Yamaguchi University ²Department of Physical Sciences, Aoyama Gakuin University

³Department of Physics, Kyushu University



図 1

a) 熱ゆらぎとb) 細胞内の非熱的なゆらぎの模式図. c) 広い裾野 をもつレビィの安定分布(実線),単純なガウスゆらぎの分布(破 線),および数値的に生成し切り詰められたレビィゆらぎの分布 (〇).



図2

キネシンのゆらぎ応答計測. a) 1 分子力学応答計測系. QPD:4 分割フォトダイオード, FPGA: プログラム可能なロジック回路, AOD:音響光学素子. Δx は粒子中心とトラップ焦点の距離を示す. b) 外力にレビィゆらぎを加えたキネシンの加速. 各マーカーは平 均の一定外力(負荷: F_0)を示す. c) サイン波ゆらぎによるキネ シン加速の周波数依存性.

されている¹²⁾. こうしたアクトミオシンによって作ら れる非熱的なゆらぎは,熱ゆらぎでみられる単純なガ ウス分布とはまったく異なる統計的な性質を示した. その分布形状は,数学的にはレビィ (Lévy)の安定分 布 (図1c)と呼ばれる非ガウス型の分布に似ており, 大きく裾野が広がっていた. このような非熱的なゆら ぎの存在は,これまでの*in vitro* での分子モーター研究 ではまったく考慮されてこなかった. そこで私たちは, この「非熱的なゆらぎ」がキネシンの運動に影響を与 えるのではないかと着想した.

3. キネシンに人工的な力のゆらぎを加える

キネシンへの非熱的なゆらぎによる影響の検証には、 歩行中のキネシンへの任意の外力操作を可能とした1 分子力学応答顕微鏡^{4),5)}を用いた(図 2a). ここでは、 細胞内でみられた非熱的なゆらぎを顕微鏡下で再現す るため、レビィ型の分布にしたがって確率的に変動す るシグナルを数値的に生成し、直径 0.5 μ m の粒子とト ラップ焦点間の距離(Δx)を変動させて外力のゆらぎ とした.トラップ焦点を動かす範囲は、光ピンセット の技術的限界により粒子の中心から後方に 100±100 nm 以内に収まるように切り詰めた(図 1c). これにより、進行方向と逆向きに引っ張る一定の平均 外力(負荷; F_0)に加えて、最大でもそれと同じ振幅 までに制限された外力ゆらぎ F_n が加えられる.本条件 でのキネシンは約–5.5 pN でストールするため、 F_0 と して–1 pN から–5 pN の負荷を用いた.数学的に厳密な レビィ分布は無限に広い裾野をもち、ゆらぎの分散も 発散するが、これはごく稀にあり得ないほど大きい力 を生成することを意味する.そのような外力は現実に は実現しないため、私たちが生成した外力ゆらぎは、 むしろ細胞内で実現されている非ガウスゆらぎに近い といえる.以下ではこのゆらぎを単に「レビィゆらぎ」 と呼ぶ.

一定の外力(負荷)に加えて、様々な大きさをもつ レビィゆらぎを運動中のキネシンに与えた際の速度変 化を図 2b に示す。各マーカーはそれぞれ異なる平均 負荷(F_0)を示し、横軸はゆらぎの大きさを標準偏差 として示している。外力にゆらぎを加えた場合と加え なかった場合の平均速度の比を相対速度として表すと、 特に高負荷下において、ゆらぎが大きくなると共に増 加する傾向がみられた。すなわち、外力にゆらぎを加 えるとキネシンが加速する現象が確認された。

キネシンに加えたレビィゆらぎは,数値的に生成し たために周波数依存性のない白色雑音となっていた. しかし,実際の細胞内でみられる非熱的なゆらぎは大 きな周波数依存性をもっている^{10,11)}.そこで,キネシ ンの加速現象におけるゆらぎの周波数依存性を調べる ため,様々な周波数のサイン波ゆらぎを外力に加えて, 平均速度の変化を測定した(図2c).キネシンの運動 に対する線形応答範囲を超える振幅で外力にサイン波 ゆらぎを加えたところ,平均速度が変化して約200 Hz にピークをもつ特徴的な周波数依存性を示した.この 結果は,キネシンの加速現象がゆらぎの周波数特性に 強く依存することを示している.

数理モデルによる加速現象の検証

観察された加速挙動をより詳細に調べるため、既に 確立したキネシンの数理モデル^{4),5)}を用いて数値シミュ レーションを行った(図 3a, b). キネシンは複雑な反 応スキームをもつが、ここでは外力に依存しない遷移 (速度定数: k_o) と外力に依存する遷移($k_f \ge k_b$) で連 結されたふたつの内部状態へと単純化した速度論モデ ルを用いた(図 3a). $k_f \ge k_b$ は、以下に示すアレニウ ス (Arrhenius)型の外力依存性をもつ(図 3c)¹³.

$$k_{[f,b]}(F_m) = k_{[f,b]}^0 \exp\left(\frac{d_{[f,b]}F_m}{k_B T}\right)$$
(1)

ここで、 ℓ^{o} は外力が0のときの速度定数、 k_{B} はボルツ マン定数、Tは絶対温度、 F_{m} はモーターに加えられる 外力、dは外力応答を特徴づける距離を示す.下付き



図 3

キネシンの数理モデルシミュレーション. a) キネシンの速度論モ デル. b) プローブ粒子のモデル. c) 前ステップの反応速度定数 k_lの負荷依存性(実線)とイェンセンの不等式の概念的説明(破線 と矢印). d) キネシンの負荷と速度の関係(●) と理論によるフィッ ティング曲線(実線). e) レビィゆらぎによる加速現象. 各マー カーは平均の一定外力(負荷: f₀)を示す. f) サイン波ゆらぎに よる加速の周波数依存性. 実線は理論解析による(本文参照).

のfおよびbは,それぞれ前方および後方へのステップ過程を示す.

実験では、キネシンの運動はプローブ粒子を介して 観察され、光ピンセットによる外力も粒子に加えられ る.その粒子とキネシンのモーター部位は、糊として 用いる His タグ抗体に加えて、ストークと呼ばれる尾 部と頭部を結ぶ長いコイルドコイル領域をリンカーと して接続されている(図 2a).そこで粒子の運動は、 ステップサイズ d=8 nm ごとにジャンプする点として 表現されたキネシンに、弾性をもつ線形ばねで連結さ れた粒子のランジュバン方程式で記述した(図 3b).

$$\Gamma \frac{d}{dt} x_p = K (x_m - x_p) + F_p + \xi$$
⁽²⁾

ここで Γ は粘性抵抗, Kはストークのばね定数, x_m と x_p はそれぞれキネシンと粒子の位置を表す. 粒子への 外力 F_p は,一定外力(負荷) F_0 と,平均0のゆらぐ力 F_n から成る. ξ は白色ガウス型の熱ゆらぎであり,平 均0,分散は $2k_BTT$ で与えられる.

キネシンの速度論モデルで用いた5つのパラメータ ($k_f^0, k_h^0, k_c, d_f, d_b$) は、キネシンの負荷速度関係に理論 式をフィッティングさせることで得た(図3d).また、 ストークのばね定数と粘性抵抗は、加水分解できない ATP アナログを基質として微小管に固定したキネシン に繋がれたプローブのゆらぎから算出した.これらす べてのパラメータは外力にゆらぎを加えていない条件 で実験的に決定したにもかかわらず、数値シミュレー ションによりレビィおよびサイン波ゆらぎを加えた結 果は、共に実験結果を忠実に再現した(図3e, f).

光ピンセットを用いた計測(図2)では、与えられ



a) 生理的なゆらぎ条件下での数理モデルシミュレーション. 各 マーカーは平均の一定外力(負荷: *F*₀)を示す. b) キネシンのゆ らぎ誘導加速現象の模式図

るゆらぎの最大値が実験的制約により一定外力と同程 度までに制限されていたが、シミュレーションであれ ば制約を超える条件で行うことができる. アクトミオ シンの最大力は 30 pN に達するため¹⁴、外力を±30 pN という生理的に妥当な範囲に拡張した条件でシミュ レーションを行った. その結果、外力のゆらぎによっ て、平均負荷が高い条件であっても *in vitro* の無負荷条 件と同程度に高い速度を達成できていた(図 4a).

5. ゆらぎに誘導される加速現象の理論解析

この加速現象は、以下に示すイェンセン(Jensen)の 不等式で定性的に説明できる.

$$\langle k(F) \rangle \ge k(\langle F \rangle),$$
 (3)

ここで、〈〉はアンサンブル平均を表し、kは式(1) で示したアレニウス型の外力依存性をもつ速度定数で ある. このkは外力Fを引数にもつ指数関数であるた め、Fに関する(下に)凸関数となっている. kが凸関 数であれば、Fが変動したときの平均速度 $\langle k(F) \rangle$ は、平 均のFの平均値が一定外力として加わったときの速度 $k(\langle F \rangle)$ よりも大きくなることが、イェンセンの不等式 により一般に示される. 図 3c に下に凸なk(F)の関数形 状と、F が破線の範囲でゆらぐ際に $\langle k(F) \rangle$ の値が大きく なる概念的な説明を矢印で示した. ただし、この説明 だけでは、図 2c でみられた加速現象の周波数依存性を 説明できない.

実験では、細胞内の小胞と同程度の大きさをもつ粒 子を介して力の変動を加えており、キネシンに対して は弾性をもつリンカーを介して間接的に力が伝達され ている.このとき、高い周波数の力の振動は、粒子と リンカーの応答により減衰するはずである.解析的に 解ける例として、単純なガウスゆらぎを加えた際の、 力の伝達による減衰も考慮した加速応答の理論推定値 を、図3eの実線として示した.驚くべきことに、こ の実線は外力として加えたゆらぎの非ガウス性を考慮 していないにもかかわらず、レビィゆらぎを適用した シミュレーション結果をパラメータの補正なしに再現 できていた.また本稿では割愛するが,ガウス型の外 力ゆらぎを加えた実験でも同様の結果が得られている. ちなみに,これらの非熱的なゆらぎを単純に温度換算 すると数万度と非現実的な値となる.ただし,このゆ らぎはあくまでも粒子の進行方向という一自由度のみ に外力として加えられたものである.全原子のもつ全 自由度に等しくエネルギーが分配される温度上昇とは, 単純に比較ができないことに注意が必要である.これ らの結果から,少なくとも今回の実験条件の下では, キネシンの加速現象が主にゆらぎの標準偏差(2次の モーメント)のみに依存しており,分布の形状(高次 のモーメント)の影響は小さいといえる.

リンカーを介した力の伝達を考慮すると,サイン波 ゆらぎでみられた周波数依存的な加速現象の高周波数 側での減衰も説明できる.しかし,力の変動がキネシ ンに十分に伝達されるはずの低周波数領域でさえ,加 速が減衰する傾向がみられていた(図2c).詳細は割 愛するが,この低周波数における減衰はキネシンの速 度論モデルに基づいて解釈でき,高周波数側での減衰 と組み合わせることで,サイン波ゆらぎでみられた周 波数依存性を定量的に再現できた(図3f実線).高周 波数側と低周波数側での減衰挙動における理論的背景 が異なることは,観測された約200 Hz にみられる加速 のピークが,共振や共鳴のような現象ではないことを 示している.

考察~加速現象の普遍性~

6.

ここまでキネシンに外力のゆらぎを加えた際の挙動 をみてきたが、同じく微小管上を逆向きに小胞輸送す るダイニンにおいても、同様にゆらぐ力を加えた結果 が報告されていた¹⁵⁾.私たちがキネシンで用いた高速 のレビィ型のゆらぎとは異なり,ダイニンを用いた実 験では、2.5 Hz という比較的遅い周波数で単純に前後 にゆらす外力を加えることによって、無負荷時よりも 速く動く現象が観察された.一方,キネシンに同じ条 件で前後にゆらす外力を加えると、外力のゆらぎに応 じて逆に減速する挙動がシミュレーションで示された (図 3f では一定負荷も加えているため,常に後ろ向き の外力である点に注意). 外力のゆらぎがモーターの反 応サイクルよりも遅い場合, 図 3a に示す個々の反応 素過程は、その時々に加えられた(一定とみなせる) 外力Fに対応した反応速度定数をもち,モーター分子 はその負荷に対応した速度で運動する.したがって, これらの対照的な挙動は、それぞれの負荷と速度の関 係から説明できる. ダイニンは外力0付近で下に凸の 形状をした負荷速度関係をもつことから、前後にゆら すと平均として速くなるが,キネシンでは外力0付近 で上に凸の形状をもつため(図3d),前後にゆらすと 平均として遅くなる.この結果から,前後にゆっくり 振動させた際にダイニンでみられた加速現象は,分子 に特異的な力学特性に依存した,ある意味普遍性のな い現象だといえる.

一方、キネシンで観察された、比較的高い周波数領 域での加速現象は、反応素過程におけるアレニウス型 の外力依存性とイェンセンの不等式により説明できて いた(図 3c).本来,アレニウスの関係は化学反応速 度の対数をとると温度の逆数と比例する関係を示した ものであり、一般には環境の温度を上げれば反応は速 くなる. この関係は反応前後間でのエネルギー障壁を 乗り超えるのにかかる時間として解釈されるが、この エネルギー障壁の形状は外力を加えることで変化する 13. キネシンでは、ステップを伴う素反応に逆向きに 力を加えると、遅くなる状況が式(1)として表わされ ている. この外力と反応速度の関係は、細胞接着因子 の解離速度の外力依存性として初めて提唱され¹⁰, タ ンパク質や RNA の折り畳み速度でも報告されてい る17),18). すなわち、分子モーターの運動には限定され ていない. 一般に細胞内で働くほぼすべての酵素は反 応に構造変化を伴うため、その反応速度はアレニウス 型の外力依存性をもつと期待される. このときイェン センの不等式は普遍的に成り立つことから、キネシン で発見されたゆらぎに誘導される加速現象は、非熱的 なゆらぎを生み出している細胞内で働く一般の分子機 械に適用可能な普遍性をもっていると期待できる.

今回の実験では、外力のゆらぎのみを in vitro で再現 した.しかし、実際の生きた細胞内はもっと混雑して おり、高い粘性をもっている¹⁹⁾.実験条件での一定負 荷は、高粘性による抵抗と同一視できることから、細 胞内のような混雑下でも外力のゆらぎを利用して高い 速度が達成できると期待できる(図4b).しかし、細 胞内の混み合いは、粘性を介した荷物への抵抗だけで なく、キネシンの個々の頭部の運動や、リンカーを介 した力の伝達にも影響を及ぼすはずである.したがっ て、外力のゆらぎだけでなく細胞内の混み合いも模倣 した、より細胞内に近い実験条件を開発することが次 の課題となっている.

7. まとめと展望

私たちは、細胞内でみられる非熱的なゆらぎを模倣 した外力をキネシン分子に加えることによって、特に 高負荷下で加速する現象を見出した.数理モデルシミュ レーションから、混み合いにより負荷が高くなる細胞 内のような条件下でも、キネシンは速く動くことがで

きると予想した. さらに今回発見した加速現象は, ふ たつの普遍的な理論式によって定量的に説明できた. このことは、細胞内で働く一般的な酵素が同様の加速 現象、あるいは活性化機構を備えている可能性を示唆 している.細胞内にみられる非熱的なゆらぎは単なる ノイズではなく,分子の活性を高める 「生命の活力」 のようなものかもしれない.

この成果 ® が発表されると、細胞内のゆらぎが分子 の運動を助けているという紹介記事が書かれた²⁰⁾. し かし、本稿で紹介した加速現象は、まだ人工的な条件 での in vitro 実験と、数理モデルからの推測に過ぎない ことに注意する必要がある.実際に生きた細胞内で非 熱的なゆらぎが分子の活性向上に利用されているかど うかは、より直接的な検証が必要である.また、キネ シンに外力ゆらぎを加えた実験では, in vitro で無負荷 時に計測された速度をさらに向上させることはできな かった. そのため、細胞内でキネシンによって輸送さ れる小胞の速度が, in vitro で観察されるキネシンより もはるかに速いという未解決問題は依然として残され ている²¹⁾.本稿では, *in vitro* での実験環境を細胞内の ような非熱的にゆらぐ環境に近づけつつ、普遍的な理 論を用いて数理的に解析するというボトムアップアプ ローチを紹介した. この方法論は, 生体分子の研究者 がしばしば遭遇する,細胞内での挙動と試験管内での 挙動との間にみられる不整合の理解を助けるだろう.

謝辞

本研究は、科学研究費補助金・新学術領域研究「発 動分子科学」(JP21H00405),「生命の情報物理学」 (JP22H04846),および JST さきがけ「細胞の動的高次 構造体 | (IP21461289)の支援を受けました.

文 献

- 1) Vale, R. D., Oosawa, F. (1990) Adv. Biophys. 26, 97-134. DOI: 10.1016/0065-227x(90)90009-i.
- 2) Isojima, H. et al. (2016) Nat. Chem. Biol. 12, 290-297. DOI: 10.1038/nchembio.2028.
- 3) Hwang, W., Karplus, M. (2019) Proc. Natl. Acad. Sci. U.S.A. 116, 19777-19785. DOI: 10.1073/pnas.1818589116.
- 4) Ariga, T. et al. (2018) Phys. Rev. Lett. 121, 218101. DOI: 10.1103/ PhysRevLett.121.218101.
- 5) 有賀隆行ら(2019) 生物物理 59, 300-304. DOI: 10.2142/ biophys.59.300.
- 6) Hendricks, A. G. (2018) Physics 11, 120. DOI: 10.1103/Physics. 11.120.
- 7) Ariga, T. et al. (2020) Biophy. Rev. 12, 503-510. DOI: 10.1007/ s12551-020-00684-7.
- 8) Ariga, T. et al. (2021) Phys. Rev. Lett. 127, 178101. DOI: 10.1103/ PhysRevLett.127.178101.
- 9) Parry, B. R. et al. (2014) Cell 156, 183-194. DOI: 10.1016/

j.cell.2013.11.028.

- 10) Guo, M. et al. (2014) Cell 158, 822-832. DOI: 10.1016/ j.cell.2014.06.051.
- 11) Zaid, I. et al. (2014) Biophys. J. 106, 171a. DOI: 10.1016/ j.bpj.2013.11.973.
- 12) Nishizawa, K. et al. (2017) Sci. Adv. 3, e1700318. DOI: 10.1126/ sciadv.1700318.
- Howard, J. (2001) Mechanics of motor proteins and the cyto-13) skeleton, Sinauer Associates, Inc., Sunderland.
- 14) Kaya, M. et al. (2017) Nat. Commun. 8, 16036. DOI: 10.1038/ ncomms16036.
- 15) Ezber, Y. et al. (2020) Nat. Phys. 16, 312-316. DOI: 10.1038/ s41567-019-0757-4.
- 16) Bell, G. I. (1978) Science 200, 618-627. DOI: 10.1126/science. 347575.
- 17) Erickson, H. P. (1994) Proc. Natl. Acad. Sci. U.S.A. 91, 10114-10118. DOI: 10.1073/pnas.91.21.10114.
- Liphardt, J. et al. (2001) Science 292, 733-737. DOI: 10.1126/ 18) science.1058498.
- 19) Nishizawa, K. et al. (2017) Sci. Rep. 7, 15143. DOI: 10.1038/ s41598-017-14883-y.
- 20) Ball, P. (2021) Physics 14, 149. DOI: 10.1103/Physics.14.149.
- 21) Ross, J. L. (2016) Biophys. J. 111, 909-916. DOI: 10.1016/ j.bpj.2016.07.037.



り小倉記念病院研修医.

山口大学医学系研究科准教授(特命),およびJST さきがけ研究員

2003年東京工業大学修了,博士(理学)取得, 2018年より現職

研究内容: 一分子計測・操作, 非平衡物理学, 生 体組織の力学計測 有賀隆行 連絡先:〒755-8505山口県宇部市南小串1-1-1





山口大学医学系研究科 2021 年山口大学卒業, 医師免許取得, 2022 年よ

立石圭人



富重道雄(とみしげ みちお) 青山学院大学理工学部教授 1998年東京大学修了,博士(学術)取得,2017 年より現職. 研究内容:生物物理·一分子計測 連絡先:〒252-5258 神奈川県相模原市中央区淵 野辺 5-10-1

富重道雄



E-mail: tomishige@phys.aoyama.ac.jp 水野大介(みずの だいすけ) 九州大学理学研究院教授 2002年東京大学修了,博士(工学)取得,2020 年より現職. 研究内容:生物物理・ソフトマター 連絡先:〒819-0395 福岡市西区元岡 744 E-mail: mizuno@phys.kyushu-u.ac.jp URL: http://bio2.phys.kyushu-u.ac.jp/

水野大介

90