Kinetic Alfvén wave による選択的オーロラ電子加速過程

*齋藤幸碩¹、加藤雄人¹、川面洋平^{2,1}、熊本篤志¹
 1: 東北大学大学院理学研究科地球物理学専攻、2: 宇都宮大学データサイエンス経営学部

Kinetic Alfvén wave (KAW)は、磁力線平行方向の波長が長く、磁力線垂直方向の波長がイオン Larmor 半径程度の電磁波動である。KAW は磁力線平行方向の電場成分*δE*_{II}を持ち、電子を磁力線に沿って加速することが知られている[e.g., Hasegawa, 1976]。KAW は地球磁気圏のサブストームやオーロ ラビーズ現象と関連があり、KAW が電子を磁力線平行方向に数百 eV から数 keV 程度のエネルギーに 加速し、オーロラ増光を引き起こすと考えられている[e.g., Kalmoni et al., 2015; Wygant et al., 2002]。 KAW は Landau 共鳴を通して電子を加速する。Landau 共鳴には、散乱過程[e.g., Hasegawa and Mima, 1978]、捕捉過程[e.g., Hasegawa, 1976]、反射過程[Kletzing, 1994]の3種類が考えられる。従来の研究 では特に捕捉過程に焦点が当てられてきた一方で、これらの過程が重要になる条件や KAW の持つ大き なポテンシャルの寄与、電子が大きく且つ広帯域に加速される条件などといった電子加速過程の詳細の 調査は、未だ十分に行われていない。

本研究では、KAW による電子加速過程に対して、コヒーレントな電磁波動に捕捉された荷電粒子の 加速過程の研究で用いられてきた2次共鳴理論[e.g., Matsumoto and Omura, 1981]を導入し、過程の詳 細を調査した。KAW に捕捉された電子の運動は、KAW の平行位相速度V_{phl}近傍に形成される捕捉領域 による特徴づけられ、電子から見た KAW の位相ψについての単振動と、KAW の波長の空間変化と背景 磁場勾配に起因する不均一性因子Sによる影響との重畳として記述される。Sが1に向けて増加すること で捕捉領域は縮小し、電子は波の捕捉から外れやすくなる。

我々は地球磁気圏のL = 9磁力線を伝播する KAW による電子の運動を、テスト粒子計算により求め た。これにより、KAW による電子加速において 3 種類の主要な過程があることが明らかになった。一 つ目の捕捉輸送過程では、電子は KAW に捕捉されながら高緯度に向けて輸送される。高緯度に向けて V_{phl}とSが徐々に増加するため、電子は次第に KAW に追い付けなくなり、KAW の捕捉から外れる。こ の過程によって電離圏に降下した電子の運動エネルギーは、KAW の捕捉から外れた地点での値をほと んど維持するため、エネルギーは単一的になる。二つ目の反射過程では、Vnhu未満の速度を持つ電子が KAW のポテンシャルに反射される。この過程では、電子はV_{phl}より大きい速度で KAW の捕捉から外れ て電離圏に向かい、そのエネルギーは幅広い値を取りうることが分かった。また、この過程では電子の 速度が急激に変化するため、Sの値も同様に急激に変化する。三つ目の負の加速過程では、高緯度から 低緯度に向かう電子が、磁気赤道方向に加速する KAW の位相領域を通過することで、負に大きく加速 される。この過程は非共鳴過程であるが、KAW のポテンシャルが大きいことで影響が大きくなり、反 射過程を経るように電子の軌道を調整するという重要な役割を担う。これら3つの加速過程は、他の数 値計算研究[Watt and Rankin, 2010]でも確認でき、結果の比較から、ポテンシャルが大きくなるほど反 射過程が促進され、単色の KAW でも広帯域の電子ビームを生成することが示唆された。また、ポテン シャルが小さいときは捕捉過程が重要になることから、電子降下の結果生じるオーロラの周期的構造が 期待され、一方でポテンシャルが大きい場合はオーロラの周期的構造が破壊されることが考えられる。

KAW はプラズマβが電子-イオン質量比よりも大きい領域で重要となることから、木星磁気圏のイオ トーラスや水星磁気圏のプラズマシートなどでも電子加速を引き起こす可能性がある。今後の JUICE や BepiColombo によって、KAW や KAW によって加速された電子が観測されることを期待する。



Kinetic Alfvén waveによる選択的オーロラ電子加速過程

第26回惑星圏シンポジウム O-D2-22 2025年 3月 4日 16:15-16:35 <u>齋藤幸碩</u>¹、加藤雄人¹、川面洋平^{2,1}、熊本篤志¹ 1: 東北大学大学院理学研究科地球物理学専攻 2: 宇都宮大学データサイエンス経営学部

本研究の立ち位置

Focus points of the Symposium

Multiple Column x Low approach for Science requirement & Mission strategy



Keywords

- ・オーロラ
- 電子加速過程
- Kinetic Alfvén wave

研究対象: 地球磁気圏 **他の惑星磁気圏や** 惑星間空間などにも 通じる理論

Making borderless teams and finding/investigating seeds for future explorations!

KAWs are observed throughout Earth's magnetosphere

Kinetic Alfvén waves (KAWs) Long parallel wavelength, Perpendicular wavelength ~ ρ_i , Long period



3

Phenomena related to KAWs \rightarrow Auroras

- KAWs transport the large parallel Poynting flux to the ionosphere,
 - carry δE_{\parallel} ,
 - accelerates electron beams to a few keV with low pitch angle.

generates diffuse aurora and auroral beads.

[Akasofu, 1964; Kalmoni et al., 2015, 2017, 2018]



Electron Acceleration Processes \rightarrow Landau Resonance

5



2nd-order Resonance Theory / Purpose



6

This theory has not been applied to the e^- acceleration process of KAWs.

Purpose	To understand the physical process of electron acceleration by KAWs	
	with the large scalar potential and the spatial variation of wave phase, which are unique to KAWs	\mathbf{X}

- Obtain the pendulum equations and *S* by introducing the 2nd-order resonance theory
- Investigate the detailed characteristics of e⁻ acceleration processes by KAWs

Equations for 2nd-order Resonance Theory

Kinetic Alfvén waves (KAWs) Relation $\omega = k_{\perp}\rho_{i}k_{\parallel}v_{A}\sqrt{\frac{1+\tau}{\beta_{i}(1+\tau)+2\tau}}$ (ERMHD) $(\tau \coloneqq T_{i}/T_{e})$ Dispersion [Schekochihin et al., 2009] Assumption $k_{\perp}\rho_{\rm i} = 2\pi$ $\boldsymbol{\psi} = \int_0^z k_{\parallel} \,\mathrm{d}z' - \omega t + \boldsymbol{\psi}_0$ Wave phase Scalar $\varphi = \varphi_0 \cos \psi$ $\delta E_{\parallel} = k_{\parallel} \varphi_0 \left(2 + \frac{1}{\tau} \right) \sin \psi$ potential Electric field $= k_{\parallel} \Phi_{\rm E} \sin \psi$ **Equations of Motion** $\frac{\mathrm{d}v_{\parallel}}{\mathrm{d}t} = -\frac{\mu}{m_{\mathrm{e}}} \frac{\mathrm{d}B_{0}}{\mathrm{d}z} - \frac{e}{m_{\mathrm{e}}} \delta E_{\parallel} \qquad \begin{array}{l} \text{Mirror force} \\ \text{vs. } \delta E_{\parallel} \end{array}$ $\frac{\mathrm{d}\mu}{\mathrm{d}t} = 0$ μ conservation

Material derivative of wave phase ψ 1st-order $\frac{\mathrm{d}\psi}{\mathrm{d}t} = k_{\parallel} (v_{\parallel} - V_{\mathrm{ph}\parallel}) \equiv \theta$ Pendulum 2nd-order $\frac{d\theta}{dt} = -\omega_t^2(\sin\psi + S)$ Pendulum equations Parallel wave phase speed: $V_{\text{ph}\parallel} \coloneqq \frac{\omega}{k_{\parallel}}$ Trapping frequency: $\omega_t \coloneqq k_{\parallel} \sqrt{\frac{K_E}{m_e}} \quad K_E \coloneqq e\Phi_E$ Inhomogeneity factor: $S \coloneqq \frac{K}{K_{\rm E}} (1 + \Gamma \cos^2 \alpha) \delta_1 \qquad \checkmark$ Pitch angle coefficient: $\Gamma \coloneqq 1 + \frac{2\beta_i(1+\tau)}{\beta_i(1+\tau)+2\tau} \sim 1$ Magnetic field gradient scale: $\delta_1 \coloneqq \frac{1}{k_{\scriptscriptstyle \parallel} B_0} \frac{\mathrm{d} B_0}{\mathrm{d} z}$

Types of Electron States in KAWs



Method of Test Particle Simulations



Earth's dipole magnetic field line at
$$L = 9$$

 $n = 1 \text{ cm}^{-3}$, $T_{i} = 1 \text{ keV}$, $T_{e} = 100 \text{ eV}$, $f_{KAW} = \frac{\omega}{2\pi} = 0.15 \text{ Hz}$, $k_{\perp}\rho_{i} = 2\pi$, $\varphi_{0} = 2 \text{ kV}$



Particle Calculation Method

4th-order Runge-Kutta method Time step: $10^{-3} \text{ s} = 1.5 \times 10^{-4} f_{\text{KAW}}^{-1}$ 9

wave

phase

Equation

of Motion

 $\frac{1}{\mathrm{d}t} = v_{\parallel}$

dz

 δE_{\parallel}

 $m_{\rm P}$

 $\frac{K_{\rm E}}{M}$ sin ψ

Equations:

 v_{\parallel}

Analysis of Electron Trajectories

(3)

- (1) e^{-} is trapped and transported toward the ionosphere
 - / while v_{\parallel} increases and decreases around $v_{\parallel} = V_{\text{ph}\parallel}$ and $\psi = 0$.
 - When e⁻ moves back to lower MLATs, e⁻ is negatively accelerated at $v_{\parallel} < 0$.

 e^- is reflected by the KAW and accelerated enough to precipitate the ionosphere.



Initial condition: $K_i = 100 \text{ eV}, \alpha_i = 10^\circ, \psi_i = 0, \lambda_i = 1^\circ$



Differences between Trapping and Reflection Processes (1)

12

Precipitating e⁻ toward the ionosphere

Detrapped point vs. Energy at Ionosphere



1. TRAPPING process

When $v_{\parallel i} < V_{ph\parallel}$, i.e., e⁻ are detrapped by not being able to keep up with the KAW, e⁻ are accelerated into a monoenergetic.



3. REFLECTION process

When $v_{\parallel i} > V_{ph\parallel}$, i.e., e⁻ are detrapped due to overtaking the KAW, e⁻ are accelerated into a broadband.

Differences between Trapping and Reflection Processes (2)



Negative Acceleration Process of a Phase-Scattered Electron

14

2. NEGATIVE ACCELERATION process



$$\nu_{\parallel} \rightarrow V_{\text{ph}\parallel} - V_{\text{tr}} \text{ at } \psi = 0$$

$$V_{\text{tr}} = 2 \sqrt{\frac{K_{\text{E}}}{m_{\text{e}}}} : \text{trapping speed}$$

And the trajectory becomes a large circle.

This process adjusts the trajectory so that they are likely to take the REFLECTION process.

Summary

Purpose	To understand the physical process of electron acceleration by KAWs
	with the large scalar potential and the spatial variation of wave phase,
	which are unique to KAWs

- Obtain the pendulum equations and *S* by introducing the 2nd-order resonance theory
 - Investigate the detailed characteristics of e⁻ acceleration processes by KAWs through the theoretical analysis and test particle simulations

We found the 3 electron acceleration processes. Trapping process / Reflection process/ Negative acceleration process

Trapping process: e⁻ are accelerated into a monoenergetic.

Reflection process: e⁻ are accelerated into a broadband.

Negative acceleration process: This process promotes e⁻ to take the reflection process.

When the time variation of *S* is large, the reflection process is promoted rather than the trapping process.



KAWの働き 波のポテンシャルの大きさで、オーロラの時空間変化を変える可能性がある。

[Watt and Rankin, 2010]

[*Lorch et al.*, 2022]



JUICE mission

- Junoによる木星磁気圏の中高緯度における分散性Alfvén波の観測
- Junoによる幅広いエネルギー帯の電子ビームの観測とオーロラ発光の関係 [Mauk et al., 2017]

磁気赤道付近を主に観測する $\rightarrow \beta \gg m_{\rm e}/m_{\rm i}$ の領域 \rightarrow KAWがメイン



KAWによる電子加速の様子を観測できる可能性



地球磁気圏 → 他の惑星磁気圏へ (水星)

<u>水星</u>

MESSENGER(MAG, FIPS)によって、 サブストーム中のプラズマシートでAlfvén waveと compressional waveが観測された。

[Sun et al., 2015]

プラズマシートのプラズマベータ値
$$\left(\beta = \frac{2\mu_0 P}{B^2}\right)$$
が0.1以上
[e.g., *Glass et al.*, 2022]



[[]*Sun et al.*, 2015]

BepiColombo missionで、プラズマシートにおけるKAWの観測とその役割について明らかにできるか?

References (1)

- Akasofu, S.-I. (1964), The development of the auroral substorm, *Planetary and Space Science*, 12(4), 273–282, doi: 10.1016/0032-0633(64)90151-5.
- Artemyev, A. V., R. Rankin, and M. Blanco (2015), Electron trapping and acceleration by kinetic Alfven waves in the inner magnetosphere, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *120*(12), 10,305–10,316, doi:10.1002/2015JA021781.
- Artemyev, A. V., A. I. Neishtadt, A. A. Vasiliev, and D. Mourenas (2017a), Probabilistic approach to nonlinear wave-particle resonant interaction, *Physical Review E*, 95, 023204, doi:10.1103/PhysRevE.95.023204.
- Artemyev, A. V., R. Rankin, and I. Y. Vasko (2017b), Nonlinear Landau resonance with localized wave pulses, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *122*(5), 5,519–5,527, doi:10.1002/2017JA024081.
- Damiano, P. A., J. R. Johnson, and C. C. Chaston (2015), Ion temperature effects on magnetotail Alfvén wave propagation and electron energization, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *120*(7), 5,623–5,632, doi:10.1002/2015JA021074.
- Damiano, P. A., J. R. Johnson, and C. C. Chaston (2016), Ion gyroradius effects on particle trapping in kinetic Alfvén waves along auroral field lines, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *121*(11), 10,831–10,844, doi:10.1002/2016JA022566.
- Duan, S. P., L. Dai, C. Wang, J. Liang, A. T. Y. Lui, L. J. Chen, Z. H. He, Y. C. Zhang, and V. Angelopoulos (2016), Evidence of kinetic Alfvén eigenmode in the near-Earth magnetotail during substorm expansion phase, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *121*(5), 4,316–4,330, doi:10.1002/2016JA022431.
- Gershman, D. J., A. F.-Vinas, J. C. Dorelli, S. A. Boardsen, L. A. Avanov, P. M. Bellan, S. J. Schwartz, B. Lavraud, V. N. Coffey, M. O. Chandler, Y. Saito, W. R. Paterson, S. A. Fuselier, R. E. Ergun, R. J. Strangeway, C. T. Russell, B. L. Giles, C. J. Pollock, R. B. Torbert, and J. L. Burch (2017), Wave-particle energy exchange directly observed in a kinetic Alfven-branch wave, *Nature Communications*, 8(1), 14,719, doi:<u>10.1038/ncomms14719</u>.
- Glass, A. N., J. M. Raines, X. Jia, W. Sun, S. Imber, R. M. Dewey, and J. A. Slavin (2022), Observations of Mercury's Plasma Sheet Horn: Characterization and Contribution to Proton Precipitation, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *127*(12), e2022JA030969, doi:10.1029/2022JA030969.
- Hasegawa, A. (1976), Particle acceleration by MHD surface wave and formation of aurora, Journal of Geophysical Research (1896-1977), 81(28), 5,083-5,090, doi: 10.1029/JA081i028p05083.
- Kalmoni, N. M. E., I. J. Rae, C. E. J. Watt, K. R. Murphy, C. Forsyth, and C. J. Owen (2015), Statistical characterization of the growth and spatial scales of the substorm onset arc, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *120*(10), 8,503–8,516, doi:10.1002/2015JA021470.
- Kalmoni, N. M. E., I. J. Rae, K. R. Murphy, C. Forsyth, C. E. J. Watt, and C. J. Owen (2017), Statistical azimuthal structuring of the substorm onset arc: Implications for the onset mechanism, *Geophysical Research Letters*, 44(5), 2,078–2,087, doi:10.1002/2016GL071826.

References (2)

- 19
- Kalmoni, N. M. E., I. J. Rae, C. E. J. Watt, K. R. Murphy, M. Samara, R. G. Michell, G. Grubbs, and C. Forsyth (2018), A diagnosis of the plasma waves responsible for the explosive energy release of substorm onset, *Nature Communications*, *9*(1), 4,806, doi:10.1038/s41467-018-07086-0.
- Kletzing, C. A. (1994), Electron acceleration by kinetic Alfvén waves, Journal of Geophysical Research: Space Physics, 99(A6), 11,095–11,103, doi: 10.1029/94JA00345.
- Lorch, C. T. S., L. C. Ray, R. J. Wilson, F. Bagenal, F. Crary, P. A. Delamere, P. A. Damiano, C. E. J. Watt, and F. Allegrini (2022), Evidence of Alfvénic Activity in Jupiter's Mid-To-High Latitude Magnetosphere, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, 127(6), e2021JA029853, doi:10.1029/2021JA029853.
- Louarn, P., J. E. Wahlund, T. Chust, H. de Feraudy, A. Roux, B. Holback, P. O. Dovner, A. I. Eriksson, and G. Holmgren (1994), Observation of kinetic Alfvén waves by the FREJA spacecraft, *Geophysical Research Letters*, 21(17), 1,847–1,850, doi:10.1029/94GL00882.
- Matsumoto, H., and Y. Omura (1981), Cluster and channel effect phase bunchings by whistler waves in the nonuniform geomagnetic field, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, 86(A2), 779–791, doi:10.1029/JA086iA02p00779.
- Mauk, B. H., D. K. Haggerty, C. Paranicas, G. Clark, P. Kollmann, A. M. Rymer, D. G. Mitchell, S. J. Bolton, S. M. Levin, A. Adriani, F. Allegrini, F. Bagenal, J. E. P. Connerney, G. R. Gladstone, W. S. Kurth, D. J. McComas, D. Ranquist, J. R. Szalay, and P. Valek (2017), Juno observations of energetic charged particles over Jupiter's polar regions: Analysis of monodirectional and bidirectional electron beams, *Geophysical Research Letters*, 44(10), 4,410–4,418, doi:10.1002/2016GL072286.
- Maynard, N. C., W. J. Burke, E. M. Basinska, G. M. Erickson, W. J. Hughes, H. J. Singer, A. G. Yahnin, D. A. Hardy, and F. S. Mozer (1996), Dynamics of the inner magnetosphere near times of substorm onsets, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *101*(A4), 7,705–7,736, doi:10.1029/95JA03856.
- Schekochihin, A. A., S. C. Cowley, W. Dorland, G. W. Hammett, G. G. Howes, E. Quataert, and T. Tatsuno (2009), ASTROPHYSICAL GYROKINETICS: KINETIC AND FLUID TURBULENT CASCADES IN MAGNETIZED WEAKLY COLLISIONAL PLASMAS, *The Astrophysical Journal Supplement Series*, *182*(1), 310, doi:10.1088/0067-0049/182/1/310.
- Sun, W.-J., J. A. Slavin, S. Fu, J. M. Raines, T. Sundberg, Q.-G. Zong, X. Jia, Q. Shi, X. Shen, G. Poh, Z. Pu, and T. H. Zurbuchen (2015), MESSENGER observations of Alfvénic and compressional waves during Mercury's substorms, *Geophysical Research Letters*, 42(15), 6,189–6,198, doi:10.1002/2015GL065452.
- Watt, C. E. J., and R. Rankin (2009), Electron Trapping in Shear Alfvén Waves that Power the Aurora, Physical Review Letters, 102, 045002, doi: 10.1103/PhysRevLett.102.045002.
- Watt, C. E. J., and R. Rankin (2010), Do magnetospheric shear Alfvén waves generate sufficient electron energy flux to power the aurora?, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, *115*(A7), doi:10.1029/2009JA015185.
- Wygant, J. R., A. Keiling, C. A. Cattell, R. L. Lysak, M. Temerin, F. S. Mozer, C. A. Kletzing, J. D. Scudder, V. Streltsov, W. Lotko, and C. T. Russell (2002), Evidence for kinetic Alfvén waves and parallel electron energization at 4–6 R_E altitudes in the plasma sheet boundary layer, *Journal of Geophysical Research: Space Physics*, 107(A8), doi:10.1029/2001JA900113.