科学研究費助成事業

平成 2 9 年 6 月 5 日現在

研究成果報告書

機関番号: 32665 研究種目:基盤研究(C)(一般) 研究期間: 2014~2016 課題番号: 26340013 研究課題名(和文)薄い一年氷の表層部における電気的特性の研究

研究課題名(英文)Study on surface dielectric property for thin first year ice

研究代表者

中村 和樹 (NAKAMURA, Kazuki)

日本大学・工学部・准教授

研究者番号:60435500

交付決定額(研究期間全体):(直接経費) 3,800,000円

研究成果の概要(和文):合成開口レーダを用いた海氷厚の抽出には、海氷表面の誘電率を正確に知る必要があ るが、誘電率の計測機器は高額かつ可搬性に乏しく、現場観測は困難であった。近年、可搬性に優れたVNAが利 用できるようになり、雪氷域において自由空間法を基礎とした、マイクロ波を観測対象に垂直入射する場合の反 射係数計測を用いた誘電率計測手法が提案され、その利用可能性が示されている。このことから、本研究では可 搬型VNAと自由空間法を組み合わせたシステムを現場観測に応用することにより、海氷上の氷表面における誘電 率の直接計測を実施した。誘電率の計測結果を誘電率モデルと比較した結果、過小評価の傾向にあるものの調和 的な結果を得られた。

研究成果の概要(英文): The estimation of ice thickness using Synthetic Aperture Radar (SAR) data needs to precisely extract the dielectric constants of ice surface derived from its backscattering coefficient. However, the direct obaservation of dielectric constant is difficult for in-situ measurement outsides because an instrument to measure is expensive and less portability of conventional one. We recently can choose a portable Vector Network Analyzer (VNA) for outside measurements with carrying easily. The microwave measurement method of dielectric constants based on free space method can be considered to be applied to targets of snow and ice. Therefore, this study eastablished a system for dielectric constants measurements which was used portable VNA and with free space method. Our system was applied to measurements the dielectric constants of sea ice surface directly, and the results showed reasonable estimations of dielectric constants.

研究分野: リモートセンシング工学

キーワード: オホーツク海 サロマ湖 一年氷 氷厚 誘電率 マイクロ波



1. 研究開始当初の背景

IPCC 第5次評価報告書で指摘されているよ うに、地球全球の気温は上昇を続けており、 北極海の海氷面積が急激に減少し、このこと がさらなる気温上昇を加速することが懸念さ れている。オホーツク海の海氷は、冬季に生 成して春季に融解することから一年氷と呼ば れ、北半球において海氷が存在する南限とし て知られており、気温上昇による影響が顕著 に現れると考えられる (Ohshima et al., 2003)。したがって、オホーツク海とその周辺 海域や湖に生成する海氷の監視は、気候変動 との応答特性の知見を得るため大変重要であ る。現在起こりつつある気候変動のメカニズ ムを正確に把握するためには、漂流ブイや係 留系の点データだけでなく面データが必要で あり、衛星データから推定される海氷分布情 報が極めて有効である。

衛星観測から得られる物理量は面積や移動 といった基礎的な海氷情報のほか、海氷の厚 さ情報の抽出が試みられている。海氷の厚さ は大気-海氷-海洋のフラックスを知り、気候 変動を理解する上で重要であるが、その情報 抽出には未だ不確実性が残されており、精度 向上と信頼性の評価が課題となっている。衛 星観測による海氷モニタリングは、昼夜およ び天候を問わずに観測できるマイクロ波セン サが有効で、光学センサに匹敵する分解能が 得られる合成開口レーダ (Synthetic Aperture Radar: SAR) が適している。SAR を 用いた海氷の厚さ情報の抽出には、海氷の誘 電率を正確に知る必要がある。例えば、SAR デ ータによる海氷厚推定のためのアルゴリズム 開発には、現場観測データによる評価やフィ ードバックが必要不可欠であり、現場観測に よる誘電率に関連するデータの取得が重要と なる。

2. 研究の目的

誘電率の直接計測は計測機器が高額かつ可 搬性に乏しいため、現場観測での使用は現実 的ではなく、海氷のサンプリングにより計測 される塩分を入力とする誘電率モデル(例え ば、Vant et al., 1978) により算出するのが 一般的であった。そのため、現場観測で取得 した海氷サンプルから塩分を計測した結果か ら、半経験的物理モデルを適用して誘電率を 算出するアルゴリズムを構築してきた(中村 ら, 2002)。海氷サンプルはコアラーを用いて 取得できるが、その際にブライン(鹹水)の脱 落を完全には避けられず、自然状態に近い状 態での誘電率を算出するための障害になって いるのが現状である。このことは、マイクロ 波センサにより抽出された海氷の厚さ情報の 不確実性の原因の1つになっていると考えら れる。

近年、可搬性に優れたベクトルネットワー クアナライザ(Vector Network Analyzer: VNA) が利用できるようになり、雪氷域において自 由空間法(橋本, 2003)を基礎とした、マイク ロ波を観測対象に垂直入射する場合の反射係 数計測を用いた誘電率計測手法が提案され、 その利用可能性が示されている(Osa et al., 2011)。誘電率の計測には自由空間法の他に、 導波管法や共振器法があるが(橋本, 2003)、 観測対象を非破壊で計測することができない。

以上から、可搬型 VNA と自由空間法を組み 合わせたシステムを現場観測に応用すること により、海氷上の氷表面における誘電率の直 接計測の可能性を検証した。

3. 研究の方法

(1) 誘電率の計測概念

誘電率は複素数で式(1)として表される。

$$\varepsilon = \varepsilon' - j\varepsilon'' \tag{1}$$

ここで、*ε'とε''*はそれぞれ誘電率の実部と虚部 を示す。誘電率は、媒質を構成する物質の電 気的特性を表わす重要なパラメータであり、 媒質の物理状態に依存することが知られてい る。媒質中を伝播する電波の変化を計測する ことにより誘電率が推定でき、その結果を用 いて媒質の物理状態を推定することが可能と なる。

異なる誘電体の接する境界面に向けて平面 波を照射すると、その境界面において反射が 生じる。本研究では、平面波を入射角 0°で照 射するものとし、半無限な誘電体が平坦な表 面を有する場合、境界面における入射波の電 界 E_i と反射波の電界 E_r の比で定義された反射 係数 Γ は、比透磁率 μ =1の物質の場合に、垂直 入射の式として表される。なお、この反射係 数はベクトル量であり、反射応答ベクトル Γ と して式(2)で表現することができる。

 $\boldsymbol{\Gamma} = |\boldsymbol{\Gamma}| \mathrm{e}^{j\phi}$ (2)

ここで、|**Γ**|は複素反射係数の大きさ(強度も しくは振幅)、**φ**は位相を示す。

上式は異なる誘電体の接する境界面におけ る平面波の反射を表わす解析モデルであり、 一般的に応答としての反射係数から誘電率を 直接逆算することは難しいと考えられる。し たがって、応答としての反射係数から誘電率 を逆算するためには、式(2)を用いて逆問題 解析を行い解析変数として誘電率を推定する 必要がある。すなわち、上式の解析モデルで 表現可能な測定系において電界ベクトル計測 でその系の複素反射係数を計測し、得られた 計測値に対して、ある誘電率の値を以て、そ の系の誘電率の推定値とするものである。

前述の解析モデルを、大気と海氷との層状 誘電体を構成するものと単純化して考える。 大気と海氷の境界面へ垂直に平面波を照射す るものとする。 ϵ_0 および ϵ_1 をそれぞれ大気と 海氷の誘電率とするとき、自由空間との境界 面である海氷表面の反射係数 $\Gamma(\omega)$ は、周波数 をf、平面波の角周波数を $\omega(= 2\pi f)$ として式 (3) で表現される。

$$\boldsymbol{\Gamma}(\boldsymbol{\omega}) = (1 - \sqrt{(\varepsilon_{-}1(\boldsymbol{\omega}))})/(1 + \sqrt{(\varepsilon_{-}1(\boldsymbol{\omega}))})$$
(3)

ここで、*ε*₁は海氷の誘電率を示す。なお、誘電 体(海氷)を半無限の広がりを以て存在する と仮定し、その境界面における反射のみを考 慮した場合のものである。また、式(3)は、 垂直入射におけるフレネル反射係数を求める ための式と同一である。

(2)海氷の反射応答ベクトルの計測

結氷したサロマ湖上における誘電率を推定 するための電界ベクトルの計測は、観測対象 に非接触で計測が可能である自由空間法(橋 本,1998)を基礎としており、観測対象からの 反射応答ベクトル(電界強度と位相)の計測 には、矩形ホーンアンテナ、誘電体レンズ、 VNA に Anritsu MS2036A を組み合わせて用い た。図1には現場観測における誘電率の計測 例を示す。



図1 誘電率の計測例

反射応答ベクトルの計測に当たり、海氷上 の積雪は除雪して誘電率の計測点において計 測を実施した。反射応答ベクトルの計測値は、 Sパラメータ(散乱行列) $S_{11}(\omega)$ の周波数特性 として表される。VNA により発生させた角周 波数 ω の正弦波を、VNA に接続されたアンテナ から観測対象に照射し、それにより発生する 観測対象からの反射波を同じアンテナで受信 することにより、VNA で電界ベクトルを計測 する。本研究では掃引周波数の範囲を 4 GHz から 6 GHz に設定し、この範囲を 551~1024 分割した周波数幅で正弦波を発生させること により、各周波数における Sパラメータの強 度と位相を記録した。

各反射応答ベクトルの計測は、反射応答の 分離と反射係数の校正のための計測を含んで いる.反射応答の分離では後述するタイムド メインゲーティング、電界ベクトル回転法(橋 本,1998)を適用するため、アンテナと観測対 象までの距離を1 cm刻みで変化させながら、 基準位置から最大 6 cm の距離差で往復させ ることにより、合計11回の反射応答ベクトル を計測した。さらに、観測対象である海氷と 反射係数を校正するためのアルミニウム板の 反射応答ベクトルの計測についても同様に実 施した。海氷の反射応答ベクトルの計測後に、 海氷上にアルミニウム板を設置して計測する ことにより、観測対象である海氷と校正のた めのアルミニウム板をそれぞれ 11回計測す ることを組として、1つの計測点において 22 回の反射応答ベクトルの計測を実施した。こ れらの反射応答ベクトルから、一時に誘電率 の推定結果を得るものである。

(3) タイムドメインゲーティング

VNA とアンテナ系により計測した S パラメ ータには、計測の目的としている観測対象か らの反射だけでなく、周囲からの反射波やア ンテナへ直接伝搬する波が含まれている。さ らに、実際は海氷の下に海水が存在するため、 3 層構造となっており、海氷からではなく海 面からの反射も観測される。そのため、この 海面からの反射波も不要波となる。そのよう な不要波を抑制する方法としてタイムドメイ ン(時間領域)法がある(森・渡辺,1990)。 VNA により計測される周波数領域の測定特性 は、逆フーリエ変換により時間領域に変換で き、時間領域では反射強度がアンテナからの 距離の関数として表現される。

本研究ではアンテナから観測対象までの距離が既知であり、この距離を中心にハミング窓としてゲーティング(時間領域のデータから不必要な時間領域のデータを削除すること)を施し、観測対象以外の不必要な時間領域のデータを削除した。このようなタイムドメインゲーティングを施した時間領域データを、フーリエ変換により再び周波数領域へ変換した。これにより、観測対象の周囲からの反射波、そしてアンテナへ直接伝搬する波の影響が抑制された観測対象そのものの周波数特性が得られる。

(4) 不要反射の分離

さらに、VNA とアンテナ系により計測した *S* パラメータには、観測対象とは別にアンテナ 系のコネクタ等による反射が重畳するため、 式(4)のように観測対象からの反射応答は、 実際の反射応答と差異が生じる。

$$S_{11} = A\Gamma_{meas} + \Gamma_{res} \tag{4}$$

ここで、Aは測定系の損失を示し(任意のスカ ラ定数)、「measは観測対象による反射応答、 「resは不要反射応答を示す。したがって、この Sパラメータ計測値から不要な反射応答を分 離して除去すると共に,反射係数を校正する 必要がある。反射応答の分離および抽出には 電界ベクトル回転法(橋本,1998)を用いる。 観測対象からの反射係数は複素表示により式 (5)で表される。

$$\boldsymbol{\Gamma}_{meas} = |\boldsymbol{\Gamma}_{meas}| \mathrm{e}^{j\phi} \tag{5}$$

ここで、|**Γ**_{meas}|と**φ**はそれぞれ、観測対象による反射係数の大きさと位相を示す。正弦波を 照射中に観測対象とアンテナ系との距離を変 化させると、移動量に比例して反射応答の位 相が変化する (式 (6))。

$$\phi = -2\beta\Delta l + \phi_0 \tag{6}$$

ここで、βは自由空間における位相定数、φ₀は 基準位置における初期位相を示す。この式を 式(5)に代入し、さらに式(4)へ代入して式 (7)を得る.

$$\boldsymbol{S}_{11} = A | \boldsymbol{\Gamma}_{meas} | e^{-2j\beta\Delta l + j\phi_0} + \boldsymbol{\Gamma}_{res}$$
(7)

式(7)から、当該反射係数は観測対象の移動 により複素平面上(極座標)において半径 $A|\Gamma_{meas}|$ の円を描き、 Γ_{res} はアンテナ系や周 辺の状態が大きく変化しない限り一定となる ため、その円の中心を指すベクトルとして表 現されることになる。

このようにして複数の Δl で計測された S パ ラメータにより、複素平面上において円の方 程式で近似する。この近似円の中心位置ベク トルを不要反射応答ベクトルとみなし、計測 値から差し引くことにより観測対象による反 射応答と分離する。さらに、 Δl による位相を差 し引くことにより基準位置における初期位相 ϕ_0 を求め、これを各周波数に実施する。以上 により、計測された S パラメータから Γ_{res} を 分離して、式(8)を得る。

 $\boldsymbol{\Gamma}_{meas} = A | \boldsymbol{\Gamma}_{meas} | e^{j(\phi_{cal} + \phi_0)}$ (8)

ここで、**φ**_{cal}は電界ベクトル回転法を適用後の観測対象の位相を示す。

(5) 反射係数の校正

測定系の損失であるAを決定するため、既知 の反射係数を持つ試料として導体平板を用い て観測対象の反射係数を校正(正規化)する。 そのため、観測対象の計測後に観測対象表面 位置へ導体平板としてアルミニウム板を設置 し、観測対象と同様の計測手順によりアルミ ニウム板を計測し、前述の手順により解析し て得られた反射係数をΓrefとする。

$$\boldsymbol{\Gamma}_{ref} = A \left| \boldsymbol{\Gamma}_{ref} \right| e^{j \phi_{ref}} \tag{9}$$

なお、導体平板の強度は $|\Gamma_{ref}| = 1$ 、位相は $\phi_{ref} = \pi + \phi_0$ であり、 Γ_{ref} により Γ_{meas} を除し て、式(10)のように観測対象の反射係数を校 正する。

$$\boldsymbol{\Gamma}_{cal} = \frac{\boldsymbol{\Gamma}_{meas}}{\boldsymbol{\Gamma}_{ref}} = \frac{|\boldsymbol{\Gamma}_{meas}| e^{j(\phi_{cal} + \phi_0)}}{|\boldsymbol{\Gamma}_{ref}| e^{j(\pi + \phi_0)}} = |\boldsymbol{\Gamma}_{cal}| e^{j\Delta\phi}$$
(10)

ここで、 $|\Gamma_{cal}|$ は校正された反射係数の強度比、 $\Delta \phi$ は位相差(= $\phi_{cal} - \pi$)を示す。

(6) 反射係数に基づく誘電率の推定

誘電率は、計測対象の解析モデルを表現す る反射係数モデルを仮定し、反射係数の計測 値と比較すること推定される。つまり、計測 された反射係数に対する誘電率の推定は、計 測対象の反射係数モデルを表す反射係数の理 論式(式(3))を用いた逆問題解析により行う。これは、計測値から誘電率の組を入力値 とする反射係数の理論式で近似することにより、誘電率を推定するものである。

本研究における計測値は、掃引周波数の範 囲を4 GHzから6 GHzに設定し、この範囲を 551 分割した周波数幅による正弦波を用いて 計測し、不要反射を分離した上で校正された 結果である。ここで、周波数分割数をnとすれ ば角周波数は式(11)で示される。

$$\omega_n = 4 + \left[(6 - 4)/551 \right] \times 2n\pi \tag{11}$$

ここで、 $0 \leq n < 551$ である。ある角周波数 ω_n における反射係数の計測値を $\Gamma(\omega_n)_{meas}$ 、理論 式の値を $\Gamma(\omega_n)$ として近似誤差 σ を算出する。

$$\sigma^{2} = [\{\mathcal{R}e(\boldsymbol{\Gamma}(\omega_{n})_{meas}) - \mathcal{R}e(\boldsymbol{\Gamma}(\omega_{n}))\}^{2} + \{\mathcal{I}m(\boldsymbol{\Gamma}(\omega_{n})_{meas}) - \mathcal{I}m(\boldsymbol{\Gamma}(\omega_{n}))\}^{2}]$$
(12)

ここで、*Re*および*3m*は複素表示の実部および 虚部をそれぞれ示す。式(12)の値が最小とな る解析変数を以て誘電率の推定値が得られ、 これが誘電率の計測結果となる。

4. 研究成果

(1) データ取得

オホーツク海の海氷は時々刻々と動くため、 現場においてそのような海氷を直接計測する ことは難しい。サロマ湖は、北海道東部に位 置するオホーツク海と2つの湖口で繋がる汽 水湖であり冬季には結氷する。これまでのサ ロマ湖の観測結果から、結氷する湖氷はオホ ーツク海の海氷とほぼ同様な性質を持つこと が分かっている(例えば、中村ら,2000)。し たがって、オホーツク海の海氷を模擬したデ ータ取得が可能な、結氷したサロマ湖を現場 観測場所とした。本報告では、サロマ湖にお いて実施した誘電率の直接計測結果とモデル 計算結果が調和的であった、2012年の結果を 例示する。

2012年2月下旬の東岸が結氷したサロマ湖 において、1 kmのメッシュ状(一部では500 m間隔)にトゥルースデータ取得点を設定し、 全 44 点における主なデータの取得項目とし て、GPS受信機による位置(緯度および経度)、 積雪深、氷厚、氷表面の塩分および表面粗度 (ラフネス)を取得した。ラフネスは全取得 点の内 33 点において計測した。氷表面の塩分 は氷表面から C バンドのマイクロ波が氷へ侵 入する深さを考慮した約 5 cm までをアイス ドリルで掘削し、掘削した際に排出されるド リルチップを採取して持ち帰り、屋内で融解 させてデジタル塩分計により計測した。氷表 面のラフネスは串間隔が 2 mm の串形ラフネ ス計(例えば、中村ら,2000)により計測した。

図2にサロマ湖におけるトゥルースデータ の取得点を示す、氷厚に応じて寒色系(薄い) から暖色系(厚い)となる色彩を施している。 トゥルースデータ取得結果の平均は、積雪深、 氷厚、氷表面の塩分とラフネスの表面高さの 標準偏差および相関長の平均がそれぞれ 9.6 cm、33.3 cm、12.4 ppt、3.2 nm、32.9 nm で あり、例年と大きな違いは見られなかった。



図2 トゥルースデータの取得点

44 のトゥルースデータ取得点の内、6 点 (SN1, 2, 3, 6, 7, 10)においては、VNA を 用いた誘電率の計測を実施した。表 1 に誘電 率の計測を実施した 6 点における積雪深、氷 厚、氷表面の塩分とラフネスの計測結果をま とめる。

表1 誘電率計測点におけるトゥルース データ取得結果

Site name (SN line)		Snow depth H _s (cm)	Ice thickness H _i (cm)	Ice surface Salinity S _i (ppt)	Ice surface roughness	
					$R_k (mm)$	$R_I (mm)$
N	10	7.7	21.0	17.9	3.1	14
Λ	9	7.7	26.0	5.3	2.5	27
	8	12.7	38.0	6.2	3.4	24
	5	14.8	35.0	12.5	2.8	56
\checkmark	4	13.5	35.0	10.0	3.1	53
s	1	10.0	32.0	2.9	2.1	29

注)R_b,R_lはそれぞれラフネスの表面高さの標準偏差および相関長を示す.

(2)解析結果

以上による誘電率の計測結果を氷表面の塩 分と比較した。図3に氷表面の塩分と誘電率 の計測結果の関係を示す。この図から、氷表 面の塩分の増加に伴い、誘電率も増加する正 の相関関係が見られた。この関係を回帰分析 した結果、相関係数は0.94と求められ、誘電 率の計測結果は氷表面の状態をよく捉えられ ていると考えられる。



図3 氷表面塩分と誘電率計測結果の関係

さらに、誘電率の計測結果を誘電率モデル

による計算結果と比較するため、Vant et al. (1978)による誘電率モデル(以降、Vant モ デルと呼ぶ)で計算した。このモデルはCバ ンドを想定した場合、以下のように表される。

$$\begin{aligned} \varepsilon' &= (0.995 - 0.00154 \times (freq)) \times (3.05 + \\ 7.20V_b) & (14) \\ \varepsilon'' &= (0.914 - 0.00546 \times (freq)) \times (0.024 + \\ 3.29V_b) & (15) \end{aligned}$$

ここで、freqは周波数 (GHz)、 V_b はブライン 体積 (cm³) を示す。

以上の Vant モデルを用いた誘電率の計算 には、誘電率の各計測点におけるトゥルース データ取得結果(積雪深、氷厚、塩分)を入力 値としており、周波数は電界ベクトル計測に おける中心周波数である5 GHz,気温は SAR 観 測に同期することを想定して、RADARSAT-2の 観測日である 2012 年 2 月 19 日の平均気温を 常呂のアメダスより入手して-15.3℃とし、水 温は結氷温度である-1.8℃を入力値とした。

図4に Vant モデルによる誘電率の計算結 果と現場観測による誘電率の計測結果の関係 を示す。この関係を回帰分析した結果、相関 係数は0.95と求められ、誘電率の計算結果と 計測結果は調和的である。しかし、誘電率の 計測結果は Vant モデルよりも過小評価の傾 向を示した。現場観測において、氷表面の塩 分を計測するために海氷をサンプリングする が、この際に海氷の高い透水性により海水が 氷表面に浸み上がりやすいことから、計測さ れた氷表面の塩分は、浸み上がってきた海水 の影響が不可避であり若干高い値になりやす い。これにより、Vant モデルは誘電率の計測 結果よりも高い値になっていると考えられた。



(参考文献)

- Ohshima, K. I., T. Watanabe and S. Nihashi, 2003: Surface heat budget of the Sea of Okhotsk during 1987-2001 and the role of sea ice on it. J. Meteor. Soc. Japan, 81, 653-677.
- Osa, K., J. T. S. Sumantyo and F. Nishio, 2011: An application of microwave measurement for complex dielectric constants to detecting snow and ice on

road surface, IEICE Trans. Commun., E94-B (11), 2987-2990.

- 橋本修,1998:マイクロ波・ミリ波帯における 測定技術~その基礎から応用まで~,リア ライズ社, ISBN489808009X.
- 橋本修,2003:高周波領域における材料定数 測定法,森北出版,ISBN4627791615.
- 中村和樹, 西尾文彦, 若林裕之, 2000: 合成開 ロレーダによるサロマ湖の氷厚分布推定 への適用研究, 雪氷(日本雪氷学会誌), 62 (6), 537-548.
- 中村和樹,若林裕之,西尾文彦,浦塚清峰, 2002:多入射角 SAR データによるサロマ湖 氷のラフネスと氷厚の推定,日本リモート センシング学会誌,22(4),405-422.
- Vant, M. R., R. O. Ramseier and V. Makios, 1978: The complex – dielectric constant of sea ice at frequencies in the range 0.1–40 GHz, *J. Appl. Phys.*, 49, 1264– 1280.

5. 主な発表論文等

(研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔雑誌論文〕(計2件)

- <u>中村和樹</u>,<u>森山敏文</u>,長康平:薄い一年 氷における誘電率の直接計測手法の検討, 雪氷(日本雪氷学会誌),査読有,79巻 1号,2017,73-81.
- 2 北桃生,<u>舘山一孝</u>,星野聖太,<u>中村和樹</u>, 牛尾収輝: 橇搭載型電磁誘導式氷厚計を 用いたサロマ湖氷厚の測定に関する研究, 北海道の雪氷,査読無,35巻,2016, 111-114.

〔学会発表〕(計8件)

- M. Kita, <u>K. Tateyama</u>, S. Hoshino and <u>K. Nakamura</u>: The Measurement of Ice Thickness using An Electromagnetic Induction Device onboard A Sled in Saroma-ko Lagoon, The 32nd International Symposium on Okhotsk Sea & Polar Oceans, 2017 年 2 月 21 日, 紋別市民会館(北海道紋別市).
- ② S. Uto, T. Matsuzawa, K. Hasegawa K. Izumiyama, <u>K. Tateyama</u>, <u>K. Nakamura</u>, C. k. Rheem, A. Asada, J. Yamamoto and T. Asanuma: Development of Accurate Ice Observation Technologies and Ice Database for Oil & Gas Development in Arctic Region : 2nd Report Summary of the R&D results, The 32nd International Symposium on Okhotsk Sea & Polar Oceans, 2017 年 2 月 20 日, 紋別市民会館(北海道紋別市).
- ③ <u>中村和樹</u>, <u>森山敏文</u>, 長康平, <u>舘山一</u>
 <u>孝</u>: 2016 年におけるサロマ湖氷の誘電率
 計測, 雪氷研究大会(2016・名古屋), 2016
 年9月30日, 名古屋大学(愛知県名古屋)

市).

- ④ 北桃生, <u>舘山一孝</u>, 星野聖太, <u>中村和樹</u>, 牛尾収輝: 橇搭載型電磁誘導式氷厚計を 用いたサロマ湖氷厚の測定に関する研究, 日本雪氷学会北海道支部研究発表会, 2016年5月14日, 北海道大学(北海道札 幌市).
- ⑤ <u>中村和樹</u>, <u>森山敏文</u>, 長康平: 2015 年に おけるサロマ湖氷の誘電率計測, 日本リ モートセンシング学会第 59 回学術講演会, 2015 年 11 月 26 日, 長崎大学(長崎県長 崎市).
- ⑥ <u>中村和樹</u>, <u>舘山一孝</u>, 若林裕之: 2014 年
 におけるサロマ湖氷の誘電率計測, 雪氷
 研究大会(2014・八戸), 2014 年 9 月 21
 日, 八戸工業大学(青森県八戸市).
- ⑦ <u>舘山一孝</u>, <u>中村和樹</u>, 星野聖太: 橇搭載 型電磁誘導式氷厚計を用いたサロマ湖広 域氷厚観測, 雪氷研究大会 (2014・八戸), 2014年9月21日, 八戸工業大学(青森県 八戸市).

[その他]

- (1) http://www.cs.ce.nihon-u.ac.jp/~naka mura/Study.html
- 氷況観測機、初運用に成功,日本大学新 聞,第1349号,2016年4月20日.
- ③ 地球環境の把握につながる氷況観測に挑む,日本大学工学部広報,No.247,2016 年7月25日.

6. 研究組織

(1)研究代表者 中村 和樹 (NAKAMURA, Kazuki) 日本大学・工学部・准教授 研究者番号:60435500 (2)研究分担者 舘山 一孝 (TATEYAMA, Kazutaka) 北見工業大学・工学部・准教授 研究者番号:30374789 (3) 連携研究者 森山 敏文 (MORIYAMA, Toshifumi) 長崎大学大学院・工学研究科・准教授 研究者番号:20452873 (4)研究協力者 戸村 嘉実 (TOMURA, Yoshimi) 裕太 (MORI, Yuta) 森 紘一 (YAMAKAWA, Koichi) 山川 田中 智之 (TANAKA, Tomoyuki) 西戸 義博 (NISHITO, Yoshihiro) 友亮 (IKEURA, Tomoaki) 池浦 敬晶 (TERUI, Takaaki) 照井 八鍬 杏平 (YAKUWA, Kyohei) 星野 聖太 (HOSHINO, Seita) 北 桃生 (KITA, Momoi)