

09; 12

© 1990 г.

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ ТЕМПЕРАТУРЫ ПОВЕРХНОСТИ ОКЕАНА
МЕТОДОМ СПЕКТРОМЕТРИРОВАНИЯ
РАДИОТЕПЛОВОГО ИЗЛУЧЕНИЯ В САНТИМЕТРОВОМ ДИАПАЗОНЕ**

A. Г. Гранков

Теоретически обоснована возможность использования в качестве количественной меры температуры поверхности океана положение максимума спектральной зависимости чувствительности поля собственного излучения к вариациям температуры. Предложены методы измерений спектрального максимума и развита методика определения температуры поверхности океана в участке спектра 3—8 см. Результаты расчетов подтверждаются моделированием в контролируемых лабораторных условиях.

Введение

Для определения температуры поверхности океана (ТПО) в настоящее время широко используются дистанционные СВЧ радиометрические методы, основанные на взаимосвязи ТПО либо ее вариаций с интенсивностью собственного радиотеплового излучения водной поверхности (радиационными контрастами) в сантиметровом диапазоне радиоволны [1]. Контрастный (амплитудный) принцип измерения СВЧ радиационных характеристик, положенный в основу этих методов, обуславливает ряд недостатков и ограничений: а) необходимая для океанологов точность определения ТПО либо ее вариаций достигается лишь при условии комплексирования дистанционных измерений данными синхронных контактных измерений ТПО и других геофизических параметров [2]; б) при наблюдении с ИСЗ оценки ТПО критичны к вариациям параметров антенно-фильтрного тракта, связанных с периодическими перемещениями носителя сочной стороны Земли на дневную либо наоборот.

В настоящей работе предложен метод измерений СВЧ радиационных характеристик и развита методика, обеспечивающая определение ТПО без привлечения контактных данных. Методика позволяет также по сравнению с известными методиками ослабить влияние температурной нестабильности приемного тракта на точность оценок ТПО.

Описание метода

Предлагается в качестве количественной характеристики ТПО использовать вместо интенсивности радиоизлучения положение максимума спектральной зависимости чувствительности поля к вариациям ТПО. В основе такой посылки лежат следующие особенности взаимосвязи СВЧ радиационных характеристик с ТПО: а) чувствительность поля излучения к вариациям ТПО $q^T = (\partial T^*) / (\partial T)$ в сантиметровом диапазоне с увеличением длины волны λ вначале монотонно растет, а затем убывает [2, 3]; таким образом, у спектральной зависимости $q^T(\lambda)$ в сантиметровом диапазоне существует максимум (рис. 1); б) в силу нелинейности радиационно-температурной зависимости ТПО влияет на форму спектра $q^T(\lambda)$, в частности, величина ТПО определяет положение максимума, т. е. длину волны λ_m , соответствующую максимуму чувствительности.

Из рис. 2 видно, что при вариациях ТПО в пределах естественной изменчивости Мирового океана от 0 до 30 °С параметр λ_m меняется соответственно от 8.5 до 3.5 см.

Обоснование выбора параметра λ_m для определения ТПО

Величина ТПО определяет форму спектральной зависимости $q^T(\lambda)$, таким образом, можно говорить о взаимооднозначном соответствии ТПО с целым рядом характеристик спектра, таких как положение максимума λ_m и его величина q_m , величина и знак крутизны ($dq/d\lambda$) в заданном интервале длин волн и др.

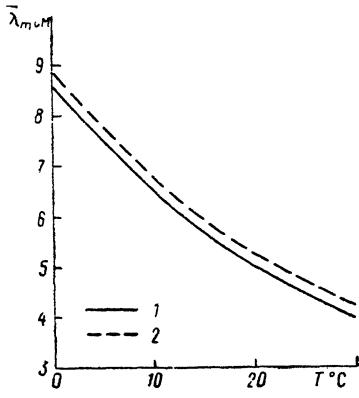
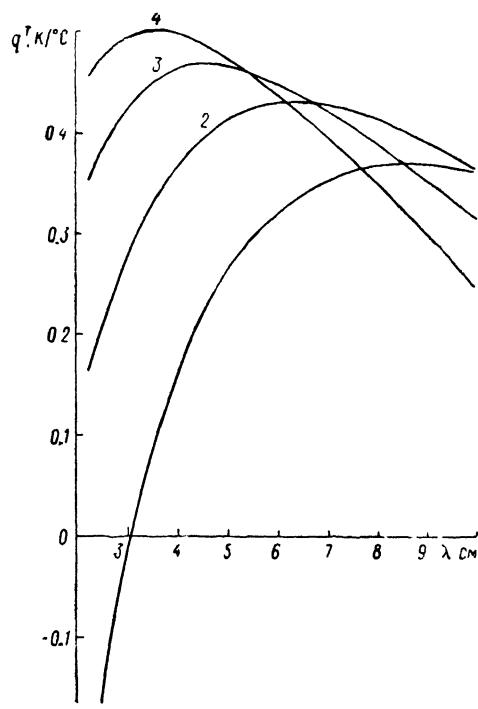


Рис. 2. Зависимость параметра λ_m от ТПО.

1 — $S=38$, 2 — 33% .



Рис. 1. Спектральные зависимости чувствительности поля излучения к вариациям ТПО в сантиметровом диапазоне при различных значениях ТПО.

$T, ^\circ\text{C}$: 1 — 0, 2 — 10, 3 — 20,
4 — 30.

Расчетным путем установлено, что семейство спектральных зависимостей чувствительности поля излучения к вариациям температуры спокойной морской поверхности при значении солености $S=35\%$ (данное значение близко к среднеокеаническому $S_{cp}=35.7\%$) в интервале изменения ТПО от 0 до 30 °С описывается с точностью 5–10 % уравнением 2-го порядка

$$q - q_m = -c(\lambda - \lambda_m)^2. \quad (1)$$

Параметры уравнения (1) c , q_m , λ_m зависят от параметра T ; эту зависимость для ряда значений T иллюстрирует табл. 1.

В результате нормировки соотношения (1) в интервале длин волн λ_1 — λ_2 , число аппроксимирующих параметров сокращается с трех до одного; норми-

Таблица 1

$T, ^\circ\text{C}$	$c, \text{K}/^\circ\text{C} \cdot \text{см}^2$	$q_m, \text{K}/^\circ\text{C}$	$\lambda_m, \text{см}$
0	10^{-2}	0.37	8.5
10	7.3×10^{-3}	0.43	6.75
20	4.4×10^{-3}	0.47	5.25
30	2.6×10^{-3}	0.50	3.75

рованный спектр $\gamma(\lambda) = (q(\lambda) - q(\lambda_1)) / (q(\lambda_2) - q(\lambda_1))$ полностью определяется параметром λ_m .

$$\gamma(\lambda) = \frac{(\lambda_m - \lambda)^2 - (\lambda_m - \lambda_1)^2}{(\lambda_m - \lambda_2)^2 - (\lambda_m - \lambda_1)^2}. \quad (2)$$

Таким образом, взаимосвязь формы спектра $\gamma(\lambda)$ в интервале длин волн 3—8 см с температурой спокойной морской поверхности реализуется через параметр λ_m , т. е. в виде следующего функционального соотношения:

$$\text{TPO} \rightarrow \gamma(\lambda) \rightarrow \lambda_m. \quad (3)$$

Этот вывод обосновывает возможность использования параметра λ_m для дистанционного определения ТПО.

Устойчивость зависимости $\lambda_m(T)$ в естественных условиях

Анализ излучательных и диэлектрических характеристик морской воды показывает, что температурная зависимость параметра λ_m обусловлена в сантиметровом диапазоне сильной зависимостью от температуры одного из дебаевских параметров — длины волны релаксации λ_s и является следствием дипольно-релаксационной поляризации молекул воды на сверхвысоких частотах. В различных источниках приводятся сильно различающиеся значения λ_s ; при прочих равных условиях (температура и соленость морской воды, длина волны измерений) разброс параметра λ_s составляет в зависимости от температуры 15—45 % [1, 4]. Расчет искомой зависимости $\lambda_m(T)$ выполнен с помощью развитой в [5] модели взаимосвязи электрических параметров морской воды с температурой T и соленостью S , обеспечивающей при $0 \leq T \leq 30^\circ\text{C}$, $0 \leq S \leq 40 \text{‰}$ хорошее согласие теоретических оценок параметра λ_s и других дебаевских параметров с данными диэлктометрических измерений. Результаты расчетов величины λ_m при различных значениях параметров T и S в интервале их естественной изменчивости ($0 \leq T \leq 30^\circ$, $33 \leq S \leq 38 \text{‰}$) представлены на рис. 2.

Из рис. 2 видно, что температурный фактор является определяющим. Увеличение (уменьшение) солености приводит к незначительному смещению температурной зависимости параметра λ_m , причем определяемые с помощью смещенной кривой $\lambda_m(T)$ кажущиеся значения ТПО являются ниже (выше) истинных. Согласно рис. 2, в условиях экстремальной изменчивости солености Мирового океана различие между кажущимися и истинными значениями ТПО может достигать 1—1,5 °C. В стандартных ситуациях пространственные вариации солености на подспутниковых трассах не превышают 0,5—1 %, а соответствующая погрешность определения ТПО — 0,1—0,3 °C.

Получены оценки влияния волнения на радиационно-температурное соотношение (3) в сантиметровом диапазоне. Установлено, что положение спектрального максимума взволнованной водной поверхности определяется величиной ТПО, интенсивностью крупно- и мелкомасштабных составляющих волнения, относительной площадью и толщиной пенного покрова. Согласно результатам расчетов, влияние состояния водной поверхности на радиационно-температурную зависимость $\lambda_m(T)$ в сантиметровом диапазоне проявляется наиболее сильно при скорости ветра $V \geq 7 \text{ м/с}$ (интенсивность волнения более 4 баллов), т. е. при наличии пенообразований.

Несмотря на сравнительно слабое поглощение радиоволн сантиметрового диапазона в атмосфере, вариации ее характеристик, прежде всего влагозапаса облаков, оказывают существенное влияние на радиационно-температурную зависимость (3). Расчеты показывают, что при $T=0$ умеренная облачность с интегральным влагозапасом 0,1—0,2 $\text{кг}/\text{м}^2$ (балльность 3—4 единицы по 10-балльной шкале) обусловливает смещение оценки параметра λ_m на 1—2 см, причем кажущиеся значения ТПО выше истинных.

Пути реализации СВЧ спектрометрического метода определения ТПО

Исходными данными для определения ТПО являются спектральные зависимости антенной температуры $T_A(\lambda)$, измеряемые периодически с ИСЗ (для определенности — орбитального типа) с помощью плавно перестраиваемого

в интервале длин волн $\Delta = \lambda_1 - \lambda_2$ радиометра. Периодичность измерений Δt определяется, с одной стороны, степенью пространственной изменчивости температурных полей в океане, с другой — требуемым временем накопления сигналов в окончательных устройствах радиометра. Для определения ТПО проводится сравнение спектральных зависимостей антенной температуры на различных участках подспутниковой трассы. Если в сравниваемых участках волнение и облачность отсутствуют либо имеют одинаковую интенсивность (балльность), то разность соответствующих измерений $\Delta T^A(\lambda)$ пропорциональна чувствительности поля излучения к ТПО

$$\Delta T^A(\lambda) = P \cdot \Delta T \cdot q^r(\lambda), \quad (4)$$

а коэффициентами пропорциональности служат разность ТПО ΔT в этих участках и аппаратная функция P антенно-фидерного тракта. Соотношение (4) учитывает, что при проведении измерений с орбитальных ИСЗ вариации ТПО ΔT , обеспечивающие надежную фиксацию контраста $\Delta T^A(\lambda)$ ($\Delta T = 0.5 - 1^\circ\text{C}$), наблюдаются за сравнительно небольшой промежуток времени ($\Delta t = 10 - 20$ с), в течение которого аппаратную функцию прибора можно считать неизменной (постоянная времени вариаций P , обусловленных тепловой инерционностью характеристики антенно-фидерного тракта в открытом космосе, составляет единицы и десятки минут).

В отсутствие шумов и сильной частотной дисперсии аппаратной функции P положение максимума измеряемого сигнала $\Delta T^A(\lambda)$, согласно соотношению (4), совпадает с положением максимума спектральной зависимости $q^r(\lambda)$ и, следовательно, однозначно характеризует величину ТПО. Оценим влияние погрешностей измерений антенной температуры ξ , обусловленных аппаратурными шумами, на точность определения параметра λ_m с помощью методики, предложенной в [6]. Анализ устойчивости параметра λ_m к погрешностям измерений основан на замене функции $\bar{F}(\lambda) = \Delta T^A(\lambda, \lambda_m) + \xi(\lambda)$ функцией $F(\lambda) = \Delta T^A(\lambda, \lambda_m + \delta\lambda_m)$ в интервале длин волн $\Delta = (\lambda_1 - \lambda_2)$. Сущность такой замены состоит в том, что результат действия шумов ξ проявляется в виде паразитного изменения $\delta\lambda_m$ искомого параметра λ_m . Нетрудно показать, что при условии малости шумов справедлива следующая оценка:

$$\delta\lambda_m = \int \xi \frac{\partial F}{\partial \lambda_m} / \int \left(\frac{\partial F}{\partial \lambda_m} \right)^2 d\lambda,$$

которая с учетом соотношений (4) и (1) принимает вид

$$\delta\lambda_m = -\frac{3}{2} \frac{1}{P \Delta T c \Delta^3} \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \xi(\lambda) (\lambda - \lambda_m) d\lambda. \quad (5)$$

Средний квадрат погрешности $\delta\lambda_m$ определяется дисперсией величины $\xi(\lambda)$ и ее корреляционной функцией; при условии, что среднее значение $\xi(\lambda)$ равно нулю, а ее корреляционный интервал Λ_ξ мал по сравнению с Δ , имеет место приближенная оценка

$$\sigma(\lambda_m) \simeq \frac{\sqrt{3}}{2} \frac{\sigma_\xi}{P \Delta T c \Delta} \sqrt{\Lambda_\xi / \lambda}. \quad (6)$$

Согласно оценке (6), при ориентировочных значениях исходных параметров $\sigma_\xi = \sigma_\xi / P \Delta T = 0.01 - 0.02 \text{ K}/^\circ\text{C}$ (флюктуационная погрешность измерений вариаций ЯТ при времени накопления 10–20 с), $\Lambda_\xi = 3 \times 10^{10} \times (\Delta f) / f^2 = 0.05 - 0.2 \text{ см}$ (в диапазоне частот $f = 7.5 - 4 \text{ ГГц}$), $\Delta = 3.5 \text{ см}$ и ширине полосы пропускания входной части радиометра $\Delta f = 50 \text{ МГц}$ ¹ реализуется точность измерений параметра λ_m $\sigma(\lambda_m) = 0.05 - 0.35 \text{ см}$. Соответствующая величина погрешности определения ТПО рассчитывается с помощью зависимости $\lambda_m(T)$, приведенной на рис. 2, $\sigma_r = 0.25 - 3.5 \text{ }^\circ\text{C}$.

¹ Соответствует, за исключением параметра σ_ξ , параметрам серийно выпускаемого прибора (измерителя параметров антенн) ПК7-19.

Приведенные оценки точности могут быть реализованы с помощью известных методов фиксации временного положения импульсных сигналов [7]. Например, положение максимума λ_m может быть определено с точностью, характеризуемой формулой (6), по положению фронтов импульса $\Delta T^A(\lambda)$.

Теоретический анализ показывает, что использование принципа оптимальной фильтрации обеспечивает более высокую точность измерений параметра λ_m . Дисперсия оценки параметра λ_m на выходе фильтра, согласно [8],

$$\sigma^2(\lambda_m) = -1/r''(\lambda_m), \quad (7)$$

где

$$r(\lambda) = \frac{1}{\sigma_\xi^2 \Lambda} \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \Delta T^A(v, \lambda_m) \Delta T^A(v, \lambda) dv \quad (8)$$

— автокорреляционная функция сигнала на входе фильтра, нормированная на спектральную плотность шумов.

Таблица 2

Точность измерений $\sigma(\lambda_m)$, см	
Фиксация положения импульса $\Delta T^A(\lambda)$	оптимальная фильтрация импульса $\Delta T^A(\lambda)$
0.05—0.1 ($T=0$) 0.2—0.4 ($T=30$ °C)	0.02—0.04 ($T=0$) 0.03—0.06 ($T=30$ °C)

После подстановки (1) и (4) в (8) и (7) приходим к оценке потенциальной точности измерений λ_m

$$\sigma(\lambda_m) = \frac{\sigma_\xi}{2\sqrt{c}} \sqrt{\frac{1}{q_m + \frac{1}{3}c\Lambda^2}} \sqrt{\Lambda_\xi/\Lambda}. \quad (9)$$

Из выражения (9) следует, что при $q_m \ll (1/3)c\Lambda^2$

$$\sigma(\lambda_m) = \frac{\sqrt{3}}{2} \frac{\sigma_\xi'}{c\Lambda} \sqrt{\Lambda_\xi/\Lambda}, \quad (9a)$$

а при $q_m \gg (1/3)c\Lambda^2$

$$\sigma(\lambda_m) = \frac{\sigma_\xi'}{\sqrt{2cq_m}} \sqrt{\Lambda_\xi/\Lambda}. \quad (9b)$$

Приближение (9a) совпадает с соотношением (6), в этом случае использование оптимального фильтра не дает преимущества по сравнению с простым методом фиксации по положению фронтов импульса $\Delta T^A(\lambda)$. В табл. 2 приведены значения $\sigma(\lambda_m)$, рассчитанные для обоих методов ($\sigma_\xi' = 0.01—0.02$ К/°C, $\Lambda = 3.5$ см, $\Delta f = 50$ МГц).

Апробация метода в лабораторных условиях

Выполнены лабораторные измерения спектральных зависимостей излучения спокойной водной поверхности в диапазоне волн 5—7.5 см в интервале изменения температуры от 11 до 23 °C при фиксированном значении солености воды $S = 35$ %, получены экспериментальные зависимости $\lambda_m(T)$.

В качестве СВЧ радиометра-спектрометра использован измеритель параметров антенны ПК7-19 с флюктуационной чувствительностью 1—1.5 К/с, обеспечивающий плавную перестройку частоты от 3.9 до 6.0 ГГц. Приемный датчик — широкополосная лабораторная антенна Пб-23. Нижний температурный предел (11 °C) достигается в измерениях путем охлаждения воды с помощью жидкого азота, верхний (22—24 °C) — ее нагревом посредством электронагре-

вателя. Контроль температуры водной поверхности с точностью ± 0.1 °С осуществляется ртутными термометрами. Линейные размеры кюветы с водой в 10—15 раз превышают длину электромагнитной волны, что практически исключает влияние трудноучитываемых дифракционных эффектов на результаты измерений.

Исследована возможность использования параметра λ_m для разделения (различения) спектральных характеристик собственного радиотеплового излучения водной поверхности при изменении температуры с дискретностью 2 °С в интервале 11—23 °С. Измерения выполнены с трехкратной повторностью. На рис. 3 приведены экспериментальная и расчетная зависимости параметра λ_m от температуры водной поверхности. Из него следует, что прибор ПК7-19 обеспечивает надежное различение двухградусных градаций температуры водной поверхности, а экспериментально полученная зависимость $\lambda_m(T)$ в данном интервале изменения параметра T хорошо согласуется с расчетной. Некоторое

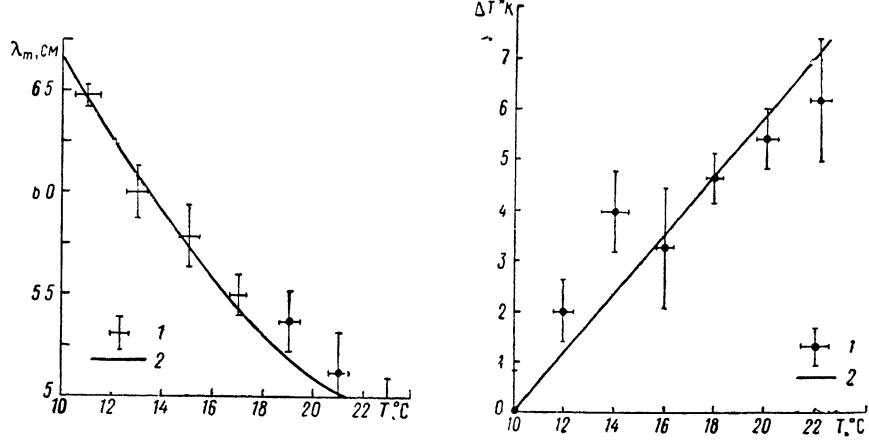


Рис. 3. Зависимость параметра λ_m от температуры водной поверхности ($S=35\%$).

1 — эксперимент, 2 — расчет.

Рис. 4. Экспериментальная (1) и расчетная (2) зависимости яркостного контраста на частоте 4.5 ГГц ($\lambda=6.67$ см) от температуры водной поверхности.

расхождение расчетной и экспериментальной зависимостей в интервале изменения T от 18 до 22—23 °С можно отнести за счет неравномерности (частотной дисперсии) коэффициента передачи антенно-фидерного и радиометрического трактов.

Выполнено сопоставление рассматриваемой методики определения температуры с известной методикой определения температурных вариаций по величине яркостного контраста. В обоих случаях использованы данные одних и тех же измерений. На рис. 4 приведен результат обработки измерений с помощью второй методики — зависимость яркостного контраста от температуры водной поверхности в участке спектра, соответствующем наибольшей чувствительности поля излучения к вариациям T . Видно, что экспериментальная радиационно-температурная зависимость заметно отличается от соответствующей расчетной. Такой результат обусловлен тепловым дрейфом «нуля» и коэффициента усиления радиометра: например, «ход» температуры антенно-фидерного тракта составил 0.7—1 °С на час работы.

Заключение

Результаты расчетов и данных лабораторных измерений подтверждают возможность определения ТПО по положению максимума спектральной зависимости чувствительности поля собственного радиоизлучения в диапазоне 3—8 см к вариациям ТПО. По сравнению с известными СВЧ радиометрическими методами дистанционного определения ТПО данный метод обеспечивает сле-

дующие преимущества: возможность калибровки дистанционных измерений в терминах абсолютных значений ТПО без привлечения контактных данных о величине ТПО и других геофизических параметров в реперных областях океана; устойчивость дистанционных оценок ТПО к неконтролируемым вариациям аппаратной функции прибора, обусловленным температурно-временной нестабильностью характеристик антennы и антенно-фидерного тракта в открытом космосе.

Учет критичности оценок ТПО к метеоусловиям и состоянию морской поверхности, вопросы аппаратурной реализации метода являются темой отдельного исследования.

Список литературы

- [1] Шутко А. М. СВЧ радиометрия водной поверхности и почвогрунтов. М.: Наука, 1986. 192 с.
- [2] Гранков А. Г., Шутко А. М. Препринты ИРЭ АН СССР. № 3 (286), 7 (290), 17 (300). М., 1980.
- [3] Переслегин С. В. // Изв. АН СССР. Сер. физ. атм. и океана. 1967. Т. 3. № 1. С. 47—57.
- [4] Shutko A. M., Liberman B. M., Chukhray G. I. // IEEE J. Oceanic Eng. 1982. Vol. OE-7. P. 35—41.
- [5] Klein L. A., Swift C. T. // IEEE Trans. Antennas and Propag. 1977. Vol. AP-25. P. 104—110.
- [6] Харкевич А. А. Избранные труды. Т. 3. Теория информации. Опознание образов. М.: Наука, 1973. 524 с.
- [7] Митяшев Б. Н. Определение временного положения импульсов при наличии помех. М.: Сов. радио, 1962. 200 с.
- [8] Тихонов В. И. Статистическая радиотехника. М.: Сов. радио, 1966. 678 с.

Институт радиотехники
и электроники АН СССР
· Фрязинская часть

Поступило в Редакцию
26 июля 1989 г.
В окончательной редакции
14 ноября 1989 г.