Я.И. Зелык, Н.Н. Степанян, О.А. Андреева

Корреляционные и спектральные методы оценивания широтного дрейфа солнечных магнитных полей

Рассмотрены стационарные задачи оценивания в различных диапазонах напряженности магнитных полей на Солнце: широтного дрейфа потока магнитных полей, а также определения дифференциального вращения этого потока и широтного дрейфа его отдельных составляющих.

The estimation stationary problems in various ranges of magnetic field strength on the Sun are considered: the estimation of latitudinal drift of a magnetic field flux and the determination of a differential rotation of a magnetic field flux and a latitudinal drift of its separate components.

Розглянуто стаціонарні задачі оцінювання у різних діапазонах напруженості магнітних полів на Сонці: широтного дрейфу потоку магнітних полів, а також диференціального обертання цього та широтного дрейфу його окремих складових.

Введение. При исследованиях магнитных полей на Солнце по наземным наблюдениям измеряют продольное магнитное поле, т.е. нормальную составляющую напряженности магнитного поля. В каждой точке поверхности Солнца в некоторой текущей реализации поля наблюдается либо поле «+» (N) – северной, либо «-» (S) - южной полярности. Поле «+» (N) северной полярности направлено от Солнца, а поле «-» (S) южной полярности – к Солнцу. Разбаланс полей в каждой точке поверхности Солнца может быть вычислен как векторная сумма напряженностей полей N- и S-полярностей. Изучение разбаланса «+» и «-» полей на Солнце актуально, так как именно поток разбаланса магнитных полей N- и Sполярности от Солнца в значительной степени определяет состояние межпланетного магнитного поля и влияет на солнечно-земные связи.

Дифференциальный характер вращения потока магнитных полей проявляется в исклюючительных зависимостях периодов (скоростей) вращения от широты, не укладывающихся в традиционные механистические представления о твердотельном вращении (на экваторе вращение быстрее, чем на высоких широтах).

Оцениванию стационарного дифференциального вращения магнитных полей на Солнце с применением методов спектрального анализа посвящена работа [1]. Применение методов спектрального анализа к оцениванию дифференциального вращения структурных образований, наблюдаемых в атмосфере Солнца, и выбор наиболее подходящего метода с точки зрения реалистичных оценок спектральной плотности мощности (*PSD*) в условиях решаемых задач рассмотрены авторами в [2].

Цель статьи – оценивание широтного дрейфа потока дисбаланса магнитных полей в целом и определение дифференциального вращения и широтного дрейфа составляющих потока дисбаланса, обладающих определенными значимыми периодами вращения, а также сравнение этих двух типов дрейфа.

Материал наблюдений и построение временных рядов данных

Исходные данные задач оценивания – показатели синоптических карт напряженности продольного вектора магнитного поля Солнца на 26-летнем интервале наблюдений с 1 января 1977 г. до 30 сентября 2003 г., полученные в Национальной Обсерватории Китт Пик (США) и предоставленные авторам. На основе анализа синоптических карт выделены пять характерных диапазонов магнитных полей и в каждом диапазоне из 28-ми 5°-х широтных зон в интервале широт [-70°; 70°] построены с шагом дискретизации по времени $\Delta t = 0.0757$ земных суток (1° по долготе Солнца) временные ряды (длиной 128520 отсчетов каждый) значений потока дисбаланса магнитных полей, равного разности потоков «+» (N) (от Солнца) и «-» (S) (к Солнцу) полярности в каждом отсчете.

Ключевые слова: анализ временных рядов, данные наблюдений, стационарный случайный процесс, корреляция, спектральный анализ, магнитное поле, Солнце.

Для любого из выделенных семи интервалов напряженности в диапазоне [0; 1500] Гс в каждом из 28-ми рядов всякий член ряда представляет собой поток дисбаланса магнитных полей напряженностью Hk на центральном меридиане Солнца от элементарной площадки в широтной зоне φn шириной 1° долготы и высотой 5° широты в момент времени tl $(l = \overline{1,128520})$:

$$(|N| - |S|)(Hk, \varphi n, tl),$$
 (1)

где (|N| - |S|) – разность абсолютных величин потоков магнитных полей «+» (N) и «-» (S) полярности. Шаг дискретизации по времени составляет $\Delta t = 0,0757$ суток (1° по гелиоцентрической долготе).

На рис. 1 отображены пять таких рядов на одном графике для потока дисбаланса магнитных полей в интервале напряженностей [0; 5] Гс для пяти 5°-х широтных зон из интервала широт [5°; 25°] северной полусферы Солнца.



При оценивании широтного дрейфа потока дисбаланса магнитных полей в целом и отдельных составляющих потока дисбаланса, обладающих определенными значимыми периодами вращения на 26-летнем интервале наблюдений, используется математическая модель представления дисбаланса в каждой широтной зоне как стационарного случайного процесса [3]. В рамках этой модели решаются стационарные задачи определения дрейфа потока дисбаланса в целом и его составляющих, вращающихся со значимыми периодами, как преобладающих тенденций (дрейф и вращение) на продолжительном интервале наблюдений.

Широтный дрейф потока дисбаланса магнитных полей в целом

При оценивании широтного дрейфа потока дисбаланса использовался метод определения временного запаздывания потока дисбаланса в целом как цуга волн в широтной зоне с широтой |n - 1| относительно потока дисбаланса в соседней зоне с большей широтой |n|, основанный на определении задержки $\tau = lag$ кросскорреляционной функции $R_{nn-1}(\phi)$, соответствующей абсолютному максимуму этой функции [3]:

$$lag = \arg\left\{\max_{\Phi} R_{n\,n-1}\left(\Phi\right)\right\}$$

Широты зон |n-1| и |n| специально взяты по модулю, чтобы как в южной, так и в северной полусферах Солнца зона |n| соответствовала более высокой соседней широте, чем зона |n-1|.

При lag > 0 имеем опережение потока дисбаланса в целом как цуга волн, представленного соответствующим рядом, в зоне |n - 1| по сравнению с потоком дисбаланса в широтной зоне |n| (с учетом взятых значений n - 1 и n по модулю). Следовательно, в каждой полусфере Солнца при lag > 0 имеет место дрейф потока дисбаланса в целом от низких широт к высоким (к полюсам), а при lag < 0 – от высоких широт к низким (к экватору).

Величина *lag* на практике определялась в градусной мере *Lag* в единицах 0,1°, означавшей, на сколько десятых долей градуса опережает (отстает) поток дисбаланса магнитных полей в широтной зоне |n - 1| поток дисбаланса в зоне |n|. Поскольку интервал времени между соседними отсчетами в каждом временном ряду составляет $\Delta t = 0,0757$ суток, что соответствует 1° по долготе, то временной сдвиг т в сутках кросскорреляционной функции $R_{nn-1}(\phi)$, соответствующий найденному ее абсолютному максимуму, будет выражаться через найденную величину Lag в единицах $0,1^{\circ}$ следующим образом:

 $\tau = 0,1*\Delta t*Lag = 0,00757*Lag$ (суток).

Результаты оценивания величин *Lag* в единицах $0,1^{\circ}$ для диапазона напряженности магнитного поля [0; 20] *Гс* отображены на рис. 2.





Учитывая расстояния между средними линиями 5°-х широтных зон, можно определить скорости широтного дрейфа потока дисбаланса полей разной напряженности, широтные зависимости которых для диапазона напряженности магнитного поля [0; 20] Гс отображены на рис. 3.



Рис. 3

Анализ полученных зависимостей временного сдвига кросскорреляционной функции и скоростей широтного дрейфа потока дисбаланса магнитных полей в диапазоне напряженностей [0; 700] Гс от широты приводит к следующим выводам.

• Для полей с напряженностью [0; 200] Гс картина изменения скорости широтного дрейфа

потока дисбаланса магнитных полей качественно похожа для всех диапазонов напряженности, входящих в этот интервал. От широт $\pm(15^{\circ}-20^{\circ})$ имеет место дрейф потока дисбаланса в каждой полусфере Солнца в области высоких и низких широт. С удалением от этого интервала широт скорость дрейфа уменьшается до 5–10 м/с на широтах $\pm 60^{\circ}$ и на экваторе.

• Для полей [200; 700] Гс – картина существенно другая. Так как на всех широтах Lag < 0 и скорость широтного дрейфа отрицательна, то наблюдается лишь движение от высоких широт к низким. Наибольшие скорости отмечаются на широтах ±(15°-20°) и ±(40°-45°).

• Для полей всех значений напряженности существует заметная разница в скоростях смещений по широте потока дисбаланса между северным и южным полушарием Солнца.

Широтный дрейф составляющих потока дисбаланса, обладающих определенными значимыми периодами вращения

При решении задачи определения широтного дрейфа с использованием Welch method [4] оцениваются спектральная плотность мощности $G_n(P)$ в каждой широтной зоне |n| и взаимная спектральная плотность (*CPSD*) $G_{nn-1}(P)$ (*P* - период вращения) процессов в соседних широтных зонах |n| и |n-1|. По значимым пикам $G_n(P)$ определяются значимые периоды вращения P peak, а по $G_{n n-1}(P \text{ peak})$ вычисляется фазовый угол *CPSD* $\mu_{nn-1}(P_peak)$. По $u_{nn-1}(P_{peak})$ определяется временной сдвиг щих потока дисбаланса, вращающихся со значимым периодом P peak. По известному расстоянию вдоль меридиана между средними линиями соседних широтных зон и оцененному временному сдвигу $\phi_{n n-1}(P_peak)$ определяется скорость широтного дрейфа этих составляющих к экватору или к полюсу.

Кстати, в одной и той же широтной зоне могут существовать от одного до четырех разных периодов вращения, соответствующих своим значимым пикам *PSD* (*PSD* – спектральная плотность мощности). Эти разные периоды вращения, присутствующие в некоторой текущей зоне, распространяются на разные по ширине интервалы соседних широтных зон каждый. Примеры зависимости спектральных плотностей мощности от периода в интервале периодов [20; 35] суток для временных рядов дисбаланса магнитных полей напряженностью [10; 20] Гс в интервале широтных зон [5°; 35°] северной полусферы Солнца приведен на рис. 4.



Рис. 4

Приведенные в таблице значения установленных периодов соответствуют значимым пикам,

Таблица

Длина	Интервалы напряженности магнитного поля, Gs				
периода, сутки	0-5	5-10	10–20	20–50	50-200
26,912		$-25 \div -5$	$-15 \div +15$	$-20 \div +35$	
27,717	-45 ÷ -15	$-35\div -15$	$-25 \div -15$		
28.092	-65 ÷ -25	$-65\div-20$	$-65 \div -20$	$-40 \div -20$	$-30 \div -20$
28,414	5 ÷ 50	20 ÷ 50	$25 \div 40$		
29,512		60 ÷ 70	$-65 \div -40, \\ 65 \div 70$		60 ÷ 70
30,323	45 ÷ 70	45 ÷ 70	45 ÷ 70	$\begin{array}{c} -65 \div -45 \\ 40 \div 65 \end{array}$	
30,603	55 ÷ 70	$60 \div 70$			
31,376	$-65 \div -50$	-65 ÷ -45			

встречающимся, как минимум, в трех соседних широтных зонах и в двух интервалах напряженности. Указаны интервалы широт, в которых они встречаются в спектрах, построенных для пяти интервалов напряженности.

Фазовый угол $u_{nn-1}(P)$ взаимной спектральной плотности $G_{nn-1}(P)$ при каждом значении периода P определяется следующим образом:

$$\mathfrak{u}_{n\,n-1}(P) = \operatorname{arctg} \frac{-Im\{G_{n\,n-1}(P)\}}{Re\{G_{n\,n-1}(P)\}} (\text{рад.}) = \\
= \operatorname{arctg} \frac{-Im\{G_{n\,n-1}(P)\}}{Re\{G_{n\,n-1}(P)\}} * \frac{180}{p} (\text{град.}). \quad (2)$$

Положительный фазовый угол $u_{nn-1}(P) > 0$ в широтной зоне *n* показывает, на сколько градусов по долготе гармоническая составляющая с периодом *P* процесса вращения потока дисбаланса полей в широтной зоне (n-1) отстает от гармонической составляющей с периодом *P* в зоне *n*. При $u_{nn-1}(P) < 0$ имеет место соответствующее опережение гармонической составляющей с периодом *P*.

С фазовым углом, вычисляемым согласно (2), однозначно связан временной сдвиг $\phi_{n-1}(P)$ при соответствующем периоде вращения P, определяющийся следующим образом [3]:

$$φn n-1(P) = 𝑢n n-1(P)pa∂. × P/(2p) (сутки). (3)$$

После определения согласно (3) временного сдвига $\phi_{n,n-1}(P)$ для любого значения значимого периода вращения можно оценить скорость широтного дрейфа гармонической составляющей с периодом *P* процесса вращения потока дисбаланса магнитных полей:

$$V_{n\,n-1}(P) = \frac{d_{n\,n-1}}{\tau_{n\,n-1}(P)} \frac{M}{\text{сутки}} = \frac{d_{n\,n-1}}{\tau_{n\,n-1}(P) * 86400} \frac{\text{M}}{\text{сек}},$$

rge $d_{n\,n-1} = \frac{2\pi R_{Sun}}{360} * 5 = \frac{2\pi 696000000}{360} * 5 \text{ M}$

расстояние по меридиану между средними линиями соседних 5° широтных зон (м), а R_{Sun} – радиус Солнца.

Знак скорости широтного дрейфа $V_{nn-1}(P)$ совпадает со знаком временного сдвига $\phi_{n,n-1}(P)$ и, соответственно, фазового угла $\mathbf{M}_{n\,n-1}(P)$.

На рис. 5 и 6 представлены широтные зависимости фазового угла и скорости широтного дрейфа составляющих потока магнитных полей, вращающихся с периодами в небольшом интервале 27-28 суток для пяти диапазонов напряженности магнитного поля.



Рис. 6

На рис. 7 отображены полученные зависимости значимых периодов вращения гармонических составляющих потока дисбаланса от широты их всплытия на поверхность Солнца для пяти диапазонов напряженности магнитного поля.

Широта всплытия на поверхность Солнца – это самая нижняя широта (по модулю) в южной и северной полусфере, на которой возникает вращение структур потока дисбаланса с некоторым значимым периодом и выше которой при вращении структуры дрейфуют по широте к полюсам, а ниже – к экватору.

Из графиков, отображенных на рис. 7, видно, что, за исключением диапазона напряженности магнитного поля [50; 200) Гс, во всех других диапазонах напряженности вращение с большим значением периода из интервала [20; 35] суток возникает на более высоких широтах всплытия.



Заключение. Для оценивания стационарного дифференциального вращения и широтного дрейфа магнитных полей на Солнце были эффективно применены корреляционные и спектральные модели стационарных случайных процессов, характеризующих вращение полей в выделенных широтных зонах Солнца.

При оценивании широтного дрейфа составляющих потока дисбаланса, обладающих значимыми периодами вращения при напряженностях магнитного поля [0; 200) Гс, принято предположение об одновременном и достаточно длительном существовании в одних и тех же и в разных широтных интервалах структур потока дисбаланса с разными периодами вращения.

В рамках этого предположения сравнение оценок сдвигов взаимных корреляционных функций с фазовыми углами взаимной спектральной плотности в соседних широтных зонах, а также сравнение скоростей широтного дрейфа потока дисбаланса в целом со скоростями широтного дрейфа структур потока дисбаланса, обладающих значимыми периодами вращения, показало качественное совпадение этих двух типов широтного дрейфа.

Таким образом, при напряженностях магнитных полей [0; 200) Гс широтный дрейф потока дисбаланса в целом определяется, в основном, широтным дрейфом его структур, вращающихся со значимыми периодами в некоторых широтных интервалах, охватывающих от трех и более пятиградусных широтных зон.

Сравнение широтного дрейфа потока дисбаланса в целом и дрейфа его структур со значимыми периодами вращения при напряженностях магнитных полей [0; 200) Гс позволяет представить дифференциальное вращение Солнца следующим образом: структуры потока дисбаланса, обладающие значимыми периодами (скоростями) вращения, возникая на широтах всплытия (20° и выше – в зависимости от периода), дрейфуют в сторону полюсов, а на широтах ниже широт всплытия перемещаются к экватору, сохраняя свои периоды (скорости) вращения.

Сместившись к полюсам от широты всплытия примерно на 20° (или более – в зависимости от периода), структуры с некоторым значимым периодом перестают существовать как единое целое, уступая место другим структурам с иными значимыми периодами (скоростями) вращения.

Обнаруженная возрастающая зависимость периода вращения структур потока дисбаланса от широты их всплытия может вызываться вращением более глубоких слоев Солнца, ответственных за образование фоновых магнитных полей и их дисбаланса.

- Andryeyeva O.A., Zyelyk Ya.I., Stepanian N.N. Differential rotation of solar magnetic fields. Bulletin of the Crimean Astrophysical Observatory // Allerton Press, Inc. distributed exclusively by Springer Science+Business Media LLC, June, 2008. – 104. – N 1. – P. 1–6
- Zyelyk Ya.I., Stepanian N.N., Andryeyeva O.A. Spectral methods for analyzing the rotation of solar structures. Bulletin of the Crimean Astrophysical Observatory // Ibid, June, 2007. 103. N 1. P. 39–47.
- 3. *Bendat J.S., Piersol A.G.* Random data: Analysis and measurement procedures. John Wiley, New York, 1986. 566 p.
- 4. Welch P.D. The Use of Fast Fourier Transform for the Estimation of Power Spectra: A Method Based on Time Averaging Over Short, Modified Periodograms // IEEE Trans. Audio Electroacoustics, June, 1967. AU-15. P. 70–73.

Поступила 16.12.2008 Тел. для справок: (044) 525-3695 (Киев) © Я.И. Зелык, Н.Н. Степанян, О.А. Андреева, 2009