

# 长期天气预报物理量的计算和应用

中央气象台数值预报科\*

**编者按：**自1980年1月起，中央气象台通过北京气象传真广播北半球500毫巴月平均场物理量的部分图表，受到广大气象台、站同志的欢迎和关注，并纷纷来函、来电询问计算的方法和应用的例子。现特约中央气象台数值预报科的同志撰写此文。考虑到本刊读者的需要不同和篇幅所限，在数值计算和应用举例中，尽量减少公式的推导，仅列出必要的方程，供有关读者参考。

大气环流的持久异常是形成大范围旱涝或温度异常的直接背景，因此分析研究月平均环流是长期预报中的一个重要课题。通过分析环流的异常状态及其演变，有助于认识长期天气过程，并可探讨大气与下垫面之间的相互作用，寻找影响环流及长期天气变化的物理因子，从而使长期预报具有较好的物理基础，逐步提高预报水平。

用数值方法来研究全球或半球预报问题时，经常利用球函数来求有关方程的闭合解，这就是谱方法。其优点是计算空间导数严格，比差分方法的计算精确度高，易于求解泊桑方程，在计算中截断误差小，而且可以滤掉一些小波动，在长期预报中挑选几个尺度较大的扰动进行分析、求解。因此，谱方法在数值预报中得到越来越广泛的应用。

应用球函数展开北半球500毫巴月平均场，得到了最近29年（1951—1979年）各月平均高度（和距平）场的球谐系数和位相、振幅数值。同时，在球谐系数的基础上，计算了500毫巴涡度距平场及相应的球谐系数。利用平衡方程的关系可得到流函数场的球谐系数和北半球500毫巴月平均动能和动能谱等物理量，以此作为物理因子来补充目前长期预报中传统因子的不足。

通过对上述物理量和长期天气要素间的分析，建

立了若干预报方程，经过验证，效果较好。

## 一、平均场的球函数展开

将北半球500毫巴月平均场 $H(\lambda, \theta)$ 〔或距平场 $\Delta H(\lambda, \theta)$ 〕用球函数展开：

$$\begin{aligned} H(\lambda, \theta) &= \sum_{m=0}^{\infty} \left\{ a_m(\theta) \cos m\lambda + b_m(\theta) \sin m\lambda \right\} \\ &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=-m}^{\infty} \left\{ A_n^m \cos m\lambda + B_n^m \sin m\lambda \right\} \bar{P}_n^m(\cos \theta) \end{aligned} \quad (1)$$

而

$$\begin{aligned} A_n^m &= \int_0^\pi a_m(\theta) \bar{P}_n^m(\cos \theta) \sin \theta d\theta \\ B_n^m &= \int_0^\pi b_m(\theta) \bar{P}_n^m(\cos \theta) \sin \theta d\theta \end{aligned} \quad (2)$$

其中： $\lambda$ 为经度， $\theta$ 为余纬；

$a_m(\theta)$ 、 $b_m(\theta)$ 是福里叶展开系数；

$\bar{P}_n^m$ 为标准化的缔合勒让德函数；

$A_n^m$ 、 $B_n^m$ 是球谐系数， $m$ 、 $n$ 均为正整数。

对高度场取偶数展开，即假定高度场对于赤道是对称的。因此， $n - m = 2k$ 或 $n = m + 2k$ ，而 $k = 0, 1, \dots$ 。在具体计算时 $m$ 、 $n$ 的上界取定值，于是(1)、

\* 参加本项工作的先后还有丑纪范、郭秉荣、郑庆林等同志。本文由史久恩、周琴芳、马怀存执笔。

(2) 式分别为：

$$H(\lambda, \theta) \approx \sum_{m=0}^M \sum_{k=0}^K \left\{ A_m^{m+2k} \cos m\lambda + B_m^{m+2k} \sin m\lambda \right\} \bar{P}_m^{m+2k}(\cos \theta) \quad (3)$$

$$\begin{aligned} A_m^n &= \begin{cases} 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} a_m(\theta) \bar{P}_m^n(\cos \theta) \sin \theta d\theta & \text{当 } n = m + 2k \\ 0 & \text{当 } n = m + 2k + 1 \end{cases} \\ B_m^n &= \begin{cases} 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} b_m(\theta) \bar{P}_m^n(\cos \theta) \sin \theta d\theta & \text{当 } n = m + 2k \\ 0 & \text{当 } n = m + 2k + 1 \end{cases} \end{aligned} \quad (4)$$

当  $m=3, k=2$  时，即得北半球超长波的波谱分布。由于长期天气预报关心的是距平的变化，因此对 500 毫巴高度距平场进行了球函数展开。

高度距平场的振幅  $C_m^n$  的计算是根据：

$$C_m^n = \sqrt{(A_m^n)^2 + (B_m^n)^2} \quad (5)$$

位相的计算是根据：

$$\phi = \begin{cases} \tan^{-1} \frac{|B_m^n|}{|A_m^n|} & |A_m^n| > |B_m^n| \\ 90^\circ - \tan^{-1} \frac{|A_m^n|}{|B_m^n|} & |A_m^n| \leq |B_m^n| \end{cases} \quad (6)$$

式中  $\phi$  是位相角，在计算前要将  $\phi$  化为锐角，然后根据  $A_m^n, B_m^n$  的符号，决定位相  $Q_{m,n}$  所在的位置，见下表。

$Q_{m,n}$  所在位置

	$A_m^n > 0$	$A_m^n \leq 0$
$B_m^n > 0$	$\frac{\phi}{m}$ , 在 $0-90^\circ E$	$\frac{1}{m}(180^\circ - \phi)$ , 在 $90-180^\circ E$
$B_m^n \leq 0$	$\frac{1}{m}(360^\circ - \phi)$ , 在 $90-0^\circ W$	$\frac{1}{m}(180^\circ + \phi)$ , 在 $180-90^\circ W$

以上是将经纬度网格点上的数值展开成球谐系数的表示方法。通过相反的变换，将球谐系数  $A_m^n, B_m^n$  代

入(3)式，即可返回到网格点上的数值，得到若干个大尺度波动的叠加场。

## 二、涡度距平场的计算

根据球函数的性质知

$$Y_n^m(\lambda, \theta) = e^{im\lambda} \bar{P}_n^m(\cos \theta) \quad (7)$$

$$\text{为 } \nabla^2 Y_n^m(\lambda, \theta) = -\frac{n(n+1)}{a_0^2} Y_n^m(\lambda, \theta) \quad (8)$$

的特解。

其中  $a_0$  为地球半径。于是涡度距平场的球函数展开式可写成

$$\Delta \xi(\lambda, \theta) = \frac{g}{f} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=m}^{\infty} -\frac{n(n+1)}{a_0^2} \left\{ A_n^m \cos m\lambda + B_n^m \sin m\lambda \right\} \bar{P}_n^m(\cos \theta) \quad (9)$$

$$\text{或 } \Delta \xi(\lambda, \theta) = \frac{g}{fa_0^2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=m}^{\infty} \left\{ \tilde{A}_n^m \cos m\lambda + \tilde{B}_n^m \sin m\lambda \right\} \bar{P}_n^m(\cos \theta) \quad (10)$$

其中  $f$  为柯氏参数， $\tilde{A}_n^m, \tilde{B}_n^m$  为涡度距平场的球谐系数，它们与  $A_n^m, B_n^m$  间的关系满足：

$$\begin{aligned} \tilde{A}_n^m &= -n(n+1) A_n^m & (n = m + 2k) \\ \tilde{B}_n^m &= -n(n+1) B_n^m \end{aligned} \quad (11)$$

因此，根据  $A_n^m, B_n^m$  即可算出  $\tilde{A}_n^m, \tilde{B}_n^m$ ，代入公式取有限项，就可得出涡度距平场，作为大范围天气的诊断分析场。

## 三、平均动能的计算

各个大尺度波动的动能谱和平均动能的变化，对长期天气预报无疑是重要的。计算平均动能要用到流场  $\psi$  的球谐系数，而  $\psi$  的球谐系数可由高度场的球谐系数得出。

$\psi$  场用球函数展开：

$$\psi(\lambda, \theta) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=-m}^{\infty} \left\{ \alpha_n^m \cos m\lambda + \beta_n^m \sin m\lambda \right\} P_n^m(\cos \theta) \quad (12)$$

而高度场的展开式是(3)式，在(3)式与(12)式中引进地转平衡方程，即可得到 $\psi$ 场与H场的关系式。

地转平衡方程是：

$$f \nabla^2 \psi + \nabla f \cdot \nabla \psi = 10^4 \frac{g}{\Omega a_0^2} \nabla^2 H \quad (13)$$

式中 $\Omega$ 为地球自转角速度， $f$ 为柯氏参数， $g$ 为重力加速度。

对 $\psi$ 场用奇数展开(即 $n-m$ 为奇数)，这就是假定南、北半球的流场是反对称的。

将H和 $\psi$ 的展开式代入地转平衡方程可得 $\alpha_n^m$ 和 $A_n^m$ 的关系式(略)。同样可得 $\beta_n^m$ 和 $B_n^m$ 之间的关系式。

根据流函数球谐系数 $\alpha_n^m$ 、 $\beta_n^m$ 和勒让德函数的正交性，可得到平均动能的表达式为

$$K.E. = 10^{-8} \Omega^2 a_0^2 \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=-m}^{\infty} K_{m,n} \quad (14)$$

其中平均动能的谱分布 $K_{m,n}$ 为：

$$K_{m,n} = \begin{cases} \frac{1}{2} n(n+1) \alpha_n^m & \text{对 } m=0 \\ \frac{1}{4} n(n+1) [(\alpha_n^m)^2 + (\beta_n^m)^2] & \text{对 } m \neq 0 \end{cases} \quad (15)$$

实际计算时取有限项，只考虑500毫巴上大尺度波动的平均动能。

#### 四、应用举例

例1：华北五站(北京、天津、营口、保定、石家庄)7—8月降水总量的年度预报。预报因子取上年6—10月北半球500毫巴高度距平场球谐系数的振幅 $C_n^m$ ，通过初步回归分析，得到预报方程为：

$$\begin{aligned} \Sigma R_{7+8} \text{(华北五站)} = & 355 - 0.685 C_9^3 \text{(6月)} \\ & - 1.864 C_4^2 \text{(8月)} + 1.389 C_6^2 \text{(9月)} \\ & + 0.097 C_0^6 \text{(10月)} - 0.374 C_4^2 \text{(10月)} \end{aligned}$$

其中 $C_9^3$ (6月)为上年6月份 $m=3, n=9$ 的超长波振幅数值，余类推。

上述方程的复相关系数 $R = 0.94$ ；

例2：华北五站 $\Sigma R_{7+8}$ 的汛期预报方程为：

$$\begin{aligned} \Sigma R_{7+8} \text{(华北五站)} = & -330 + 2.403 k_3^0 \text{(2月)} \\ & + 2.207 k_1^0 \text{(1月)} + 2.347 \sum_{n=5}^{15} k_n^4 \text{(1月)} \\ & - 3.173 \sum_{n=5}^{15} k_n^4 \text{(2月)} - 3.382 \sum_{n=6}^{16} k_n^5 \end{aligned}$$

上式的复相关系数 $R = 0.90$ 。其中预报因子是取当年1—2月北半球平均动能及动能谱 $k_n^m$ ，例如 $k_3^0$ (2月)为当年2月 $m=0, n=3$ 的动能值(无量纲)，余类推。

例3：8月份我国大范围温度距平场与1—5月北半球500毫巴高度距平场球谐系数的分析、预报。

第一步选海拉尔、哈尔滨、沈阳、北京、青岛、太原、包头、郑州、西安、兰州、酒泉、哈密、乌鲁木齐、库车和上海、福州、汉口、赣州、广州、芷江、南宁、成都、昆明、昌都、拉萨等25个台站27年的温度距平资料进行主成分分析，得到8个空间的主要分量——经验正交函数和对应的时间系数阵，其中

$m = 27, l = 8$ 。

第二步将 $\hat{T}$ 作为预报量，分别与自变量——1—5月北半球500毫巴距平场球谐系数的振幅 $C_n^m$ 进行逐步回归分析。以第一经验正交函数对应的时间系数 $\hat{T}^{(1)}$ 为例

$$\begin{aligned} \hat{T}^{(1)} \text{(8月)} = & -0.363 - 0.002 C_0^3 \text{(2月)} + 0.053 C_3^3 \text{(3月)} \\ & + 0.016 C_4^1 \text{(4月)} - 0.051 C_3^3 \text{(4月)} \\ & - 0.016 C_5^3 \text{(4月)} \end{aligned}$$

上式的复相关系数 $R = 0.91$ 。

与上述三个例子相类似还得到一些预报方程，根据独立样本检验了数十次，从长期预报趋势来看，效果较好的约占70%。

#### 五、几点说明

1.用谱方法计算北半球平均场和距平场的展开，对全球或半球范围大尺度系统的描述比较合适，且只需取有限项的展开就能相当好的逼近原来的资料数据场。

2.从1980年1月起通过传真广播的北半球500毫巴月平均场物理量计算资料，其中：

(1) 北半球500毫巴月平均高度超长波图是以高度场球函数展开取0—3波的合成图；

(2) 涡度距平图中涡度距平值是扩大 $10^6$ 倍后标在图上的。单位是秒 $^{-1}$ ；

(3) 月平均高度距平、涡度距平的球函数展开系数、振幅、位相及平均动能、动能谱数据图表中： $A_n^m$ 、 $B_n^m$ 表示月平均高度距平及涡度距平的球谐系数。 $C_n^m$ 、 $Q_n^m$ 表示与高度距平场相应的各个波的振幅、位相。由于图中高度的数值扩大了100倍，所以，实际使用时应缩小100倍，其单位为位势米。同样，振幅的数值扩大了10倍，实际使用时应乘以 $10^{-1}$ ，其单位为位势米。图表中动能谱 $K_n^m$ 是乘以 $10^{-2}$ 的无量纲值。500毫巴平均动能的单位为克·米 $^2$ /秒 $^2$ 。

3.本文在应用方面重点介绍了球谐系数、平均动能等物理量在长期预报中的一些例子，关于超长波合成图和涡度距平图的应用例子将在以后陆续介绍。

4.天气-动力(热力)-统计相结合的长期预报途径值得进一步研究，希望既能考虑反映日地关系的天文因素、地球物理因子、下垫面因子(包括海洋因素)和能反映局地天气特点的经验影响因子，又能反映大范围环流和非绝热影响等因素的模式。从国外正在进行的一些工作来看，在这种思路下，预报效果有比较明显的提高，值得注意。

5.目前除上述500毫巴的数据资料外，还计算了地面(从1956年至1976年)、100毫巴(从1956年至1975年)的物理量资料，今后在获得地面及100毫巴实况数据后，将可逐步增加为三个层次的物理量分析的传真广播。

6.正在加工计算其它一些物理量(如大气平均垂直速度、平均温度平流等等)。此外，对上述加工计算出500毫巴月平均场物理量的历史资料，正在积极准备出版、发行。