# 天山乌鲁木齐河源1号冰川表面 累积应变研究

### 韩建康

(中国科学院兰州冰川冻土研究所)

冰川表面应变率分布揭示冰川表面运动速度梯度的变化,与各种冰面构造的形成发育关系密切.那么在冰川运动过程中,应变率的时间累积效应如何? 它对冰川构造发生什么影响? 作者在研究天山乌鲁木齐河源1号冰川(简称"1号冰川")表面应变率分布\*的基础上,作进一步探讨.

#### 一、冰川概况及基本假定

1号冰川位于天山乌鲁木齐河主千大西沟源头最高处,最高峰海拔4483.6米,分水岭平均 海拔约4300米,冰舌末端海拔3736米,雪线平均海拔4075米,为一由东西两支冰斗冰川汇流 而成的冰斗——山谷冰川,长2.41公里,面积1.95平方公里。1959年以来,冰川工作者对1号 冰川物质平衡、运动状况、冰川沉积等进行了较为详细的研究,认为该冰川为一常态冰川,小冰 期以来一直处于比较稳定的缓慢退缩状态、因此,可以在冰川处于稳定状态的前提下进行此 项研究工作.获得基本资料的途径是:利用观测冰面运动的花杆三角网络系统,使用前方交 会方法,以经纬仪读出各花杆不同时间的坐标,求得位移,算出流速及应变率,然后进行累积应 变估算.

### 二、累积应变研究原理及工作方法

在考察冰面三角网络系统中的一个单元时(图1),冰川表面可以近似地认为是一平面。 若假定在该单元中冰川为均匀变形,速度为线性变化,不难推出



图1 应变三角单元示意图

604

- 7

 $\begin{bmatrix} u \\ v \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} u_i \\ v_i \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} c_1 & c_2 \\ c_3 & c_4 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x - x_i \\ y - y_i \end{bmatrix}, \quad (1)$ 

式中 u(x, y) 和 v(x, y) 为单元中位于 (x, y) 点 冰微元 x 和 y 方向的速度分量,  $c_n(n = 1-4)$  对所考 察的单元为常系数,分别为

$$c_{1} = \frac{\partial u}{\partial x} = \dot{\varepsilon}_{x},$$

$$c_{4} = \frac{\partial v}{\partial y} = \dot{\varepsilon}_{y},$$

$$c_{2} + c_{3} = \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} = \dot{\gamma}_{xy},$$
(2)

本文1984 年 6 月 4 日收到 \* 韩建康等,天山乌鲁木齐问旗1号冰川表面应变率研究,冰川冻土,7(1985), No 1。

科学通报 1985年

脚标;表示的为三角单元某确定顶点的相应物理量.

可以导出<sup>(1)</sup>,在  $c_n(n = 1-4)$  控制下,经过一个时段  $\Delta$ :的运动,上述冰微元的应变增值为

$$A = \begin{bmatrix} c_1 \Delta t + 1 & c_2 \Delta t \\ c_3 \Delta t & c_4 \Delta t + 1 \end{bmatrix},$$
(3)

经过 n 个时段运动后,累积的应变值

$$A_k = A_n \cdot A_{n-1} \cdot \cdots \cdot A_2 \cdot A_{1}, \tag{4}$$

根据已知的1号冰川冰面应变率分布情况,上述计算过程可以简化. 在冰面坡度较为平 缓的东支冰川上,选择两条流线(分别称为长流线和短流线),由雪线附近应变率分布已知的部 位开始,估算某确定冰微元沿流线运动累积起来的应变. 具体作法是:根据应变率分布已知的部 线上确定若干应变代表点,由上游至下游分别记为  $L_1, L_2, \dots L_N$ . 以相邻代表点  $L_{I-1}, L_i$ ,  $L_{I+1}$  ( $j \ge 1$ )到雪线的流线长度  $OL_{i-1}, OL_i, OL_{i+1}$  为准(O 为流线与雪线交点),在流线 上以点  $\frac{OL_i + OL_{i-1}}{2}$  和  $\frac{OL_i + OL_{i+1}}{2}$ 之间的部分划分应变区间(起点  $L_0$  及终点  $L_N$  分 别由沿流线向冰川上游延伸长度  $\frac{OL_2 - OL_1}{2}$  及由流线与冰川末端交点确定). 当应变区间 长度为  $S_i$ ,取应变代表点  $L_i$ 的流速为该区间的平均流速  $\overline{V_i}$  时,则冰微元在该应变区间上的运动时间



2

$$\Delta t_i = \frac{S_i}{\overline{V}_i},\tag{5}$$

利用(3)、(4)式便可获得当运动累积时间为T年(各小的时间间隔为Δ+年)时累积起的应变 各分量。设

$$A_k = \begin{bmatrix} a_1 & a_2 \\ a_3 & a_4 \end{bmatrix}, \tag{6}$$

则增量应变椭圆主半轴长度  $R_{1k}$  和  $R_{3k}$  以及最大应变主轴与 z 轴之间夹角  $\phi_k$  为

$$R_{1k} = \frac{1}{2} (a_1 + a_4) + \frac{1}{2} [(a_1 - a_4)^2 + (a_2 + a_3)^2]^{1/2}, \qquad (7)$$

$$R_{3k} = \frac{1}{2} (a_1 + a_4) - \frac{1}{2} [(a_1 - a_4)^2 + (a_2 + a_3)^2]^{1/2}, \qquad (8)$$

$$tg2\phi_k = \frac{a_2 + a_3}{a_1 - a_4},$$
 (9)

标绘于各应变区间下端点,即成图 2.

2

## 三、累积应变变化特点

沿图 2 所示长流线由雪线附近向冰舌末端观察,可以发现:

1.由上游至下游,增量应变椭圆最大拉伸应变主半轴 R<sub>1</sub> 按单调增加趋势变化,而最小应 变主半轴R<sub>3</sub>在拉伸时由长变短,在压缩时由短变长,代数值呈单调递减变化.

2. 由起点至终点,增量应变椭圆主半轴比  $\frac{R_1}{R_3}$  绝对值先是增大,继而减小,在第二个椭圆 上达到最大,表明冰川累积应变拉、压比率在运动过程中的变化. 总的看来, 越向末端累积压 应变越大.

3. 增量应变椭圆与初始单位圆面积之比,由减小变为增大,反映了冰川平面应变累积值的 起伏过程及其面积的膨胀(或缩小)程度.

4. 应变主方向(最大应变主轴方向)越近末端,越向流线靠拢。揭示了累积应变主方向与 冰川流动的关系,前者归于后者的制约和控制。

在短流线上,由雪线向末端, R, 代数值减少同时 R, 变小, 增量应变椭圆与初始单位圆面 积之比单调递减, 这归因于其与长流线上应变率分布的差异. 而末端累积应变主方向与流线 的不一致表明,由于不能从冰川冰开始运动的瞬间进行应变累积,无法计量的那部分应变仍对 累积应变总值发生影响,只有经过更长时间的应变,这种影响与总值比较才能成为被略去的 部分,正如长流线上的估算结果指示的那样.

## 四、累积应变与叶理发育之联系

1号冰川下游冰面,一种主要冰川构造——叶理发育程度存在着明显差异. 沿长流线下 行,接近末端,叶理数量多,发育好. 夏季消融季节,这里可见清晰的成层叶理: 白冰蓝冰相 间,气泡多寡不同,上下延续数米,差异消融明显(图3). 而在短流线附近的相同横断面上,叶 理十分模糊,量测颇难进行,其发育状况与长流线上游部分甚为接近. 由与雪线距离推测,叶 理发育可能与冰川运动时间长短有关,再比较长流线上下游及两条流线相同横断面上累积应

| <b>6</b> 06 | 科 | 学 | 通 | 报 | 1985 (年 |
|-------------|---|---|---|---|---------|
|             |   |   |   |   |         |



图 3 长流线附近叶理发育良好

变椭圆面积,对照叶理发育状况,我们可以看出,叶理发育直接受到累积应变影响,此值越大, 叶理越是发育。同时由图 2 所示实测冰面纵向叶理产状可以看出,长流线接近末端部位,累 积应变椭圆主轴方向与叶理走向趋于吻合,从而进一步揭示了叶理发育与累积应变的内在联 系——前者受到后者制约,前者走向实际上指示着后者的拉伸主方向.

致谢:本工作在黄茂桓副研究员指导下完成,在野外工作中得到天山冰川站许多同志帮助,谨表谢意。

参考文献

[1] Hudleston, P. J. & Hooke, R.L. Tectonophysics, 1980, 66:127-146.

挏

607