

# 錐齒輪及准雙曲線齒輪 傳動嚙合原理

爱·威尔德哈泊著



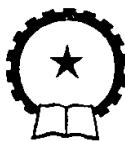
机械工业出版社

# 錐齒輪及准雙曲線齒輪 傳動嚙合原理

爱·威尔德哈泊著

斯列巴克譯（俄文）

張志僖譯



机械工业出版社

1958

09948

## 出版者的話

苏联斯列巴克曾將愛·威尔德哈泊在1945~1946年間發表于「美国机械师」、「机械师」（倫敦）兩杂志上的十四篇論文加以匯集并譯成俄文，这就是本書的俄文原書。今由張志信同志从俄文轉譯成中文。中譯本曾承任世仲同志校閱。

本書闡明了設計及制造螺旋錐齒輪及准双曲線齒輪傳動的理論根據。

本書專供工程師及科学工作者使用。

苏联 A. B. Слепак 譯 Э. Вильдгабер 著 ‘Основы зацепления конических и гипоидных передач’ (Машгиз 1948 年第一版)

\* \* \*

NO. 1676

---

1958年5月第一版 1958年5月第一版第一次印刷  
850×1168 1/32 字数 147 千字 印張 5 12/16 0,001—2,500 冊  
机械工业出版社(北京东交民巷 27 号)出版  
机械工业出版社印刷厂印刷 新华书店發行

---

北京市書刊出版業營業許可証出字第 008 号 定价(10) 0.65 元

## 序 言

本書包括愛念斯特·威爾德哈泊在1945~1946年期間發表在“美國機械師”和“機械師”（倫敦）兩雜志上十四篇論文的譯文。在本書中完全按照論文出版年月的順序排列。

多少年以來，愛念斯特·威爾德哈泊在蘇聯早已為對螺旋錐齒輪的設計及製造有興趣的專家們所熟知。他是一系列的齒輪傳動及其製造方法的創造者。近年來他又提出了連續拉銑的方法。

愛念斯特·威爾德哈泊與機床製造公司格利森工廠有密切的關係。這個工廠是美國的一個壟斷組織，專門從事製造生產直齒和螺旋（圓弧）齒的錐齒輪及準雙曲線齒輪的切齒機床。

錐齒輪的設計，特別是圓弧齒的準雙曲線齒輪的設計，以及製造切齒機床的調整機件及刀具所需要的計算，是與很大的計算困難密切相關的。

格利森公司售給顧主的機床，附有機床傳動機件和調整機件計算方面的說明書。在半范成的傳動方面，不給詳盡的說明書，而是由格利森公司自己進行必需的計算。

應當指出的是，在上述說明書中大多數公式的推導，格利森公司並未發表。雖然如此，有關螺旋錐齒輪的部分公式，在蘇聯文獻中已有論証。

不要以為這裡譯出的愛·威爾德哈泊的論文能够解決所有按照格利森公司的說明書計算時發生的問題。事實上在實際應用方面最重要的問題都一字未提。不仅如此，對於某些問題，顯然作者力求使讀者不用那些他在編寫格利森公司說明書時所採用的計算方法。例如螺旋發生齒輪的計算，發生齒輪軸的位置的選擇，在分度面上嚙合條件的計算等就是上述情況。

作者對於他所闡明的這些情況也不打算加以論証或供給足夠

的證明，並且也不打算讓讀者了解這些情況。

例如有關輪齒節線曲率的問題，就完全沒有論証，也沒有說明它的概念，而作者顯然認為它是具有重大意義的。因為在很大的程度上，準雙曲線齒輪機件計算的複雜性都是由它引起的。

雖然如此，愛·威爾德哈泊所發表的論文對讀者還是有很大的好處的。它們提供了關於他在創造複雜的空間傳動時所設計的數學儀器的概念。為了容易了解所述的材料，在引言中要敘述一系列分析空間嚙合的方法，對於某些問題還附有圖、注解或公式的推導。

發表的譯文是按照材料的內容區分章節的。對於某些標題在字面上稍有不同，那些標題是作者在單篇的論文中採用的。在準雙曲線齒輪傳動那一部分的前面也有篇短短的引言，闡明準雙曲線齒輪的基本概念以及常用術語。

譯者所增注解及補充材料，用小字刊出，方括弧內數字指明其索引，相應的圖號也有標記。

阿·斯列巴克

## 目 次

序言.....	3
引言（俄譯者）.....	6

### 第一部分 圓柱齒輪和錐齒輪傳動

第一章 圓柱齒輪輪齒表面的曲率(概論).....	17
第二章 錐齒輪上諸要素的基本關係.....	26
第三章 高生產率連續拉銑精确錐齒輪的方法.....	51

### 第二部分 準雙曲線齒輪傳動的基本原理

基本概念及術語.....	67
第四章 準雙曲線齒輪傳動的運動學.....	70
第五章 準雙曲線齒輪的特性.....	81
第六章 準雙曲線齒輪傳動的發生齒輪.....	92
第七章 輪齒的接觸.....	103
第八章 共軛的分度表面.....	116
第九章 輪齒的滑動.....	124
第十章 斜齒準雙曲線齒輪.....	134
第十一章 用兩面法切制的準雙曲線齒輪的設計.....	141
注解.....	161
參考文獻.....	184

# 引　　言

(俄譯者)

复杂的空間齒輪傳動通常要利用基于各类傳動特殊性質的特殊方法来进行研究。例如用来研究球面蝸杆傳動的方法就不能用来研究螺旋錐齒輪，反之亦然。

爱·威尔德哈泊提出的研究錐齒輪及准双曲綫齒輪傳動的方法，在很大的程度上也可以用来研究其他空間类型的傳動，例如蝸杆傳動或螺旋傳動。

若由螺旋及其輻射綫綜合的性質出發，威氏所列的沒有詳尽論証的一系列的原理，事实上都是可以了解的。因此，下面我們要簡短地述明关于螺旋、螺旋輻射綫的綜合、螺旋的共軛綫、接触条件及繪制瞬时接触綫的方法的基本概念。

## a) 螺　旋

螺旋的概念在交錯軸傳動的啮合原理中是基本的概念。这是很自然的事，因为在这种类型的傳動中，齒輪的瞬时相对运动是螺旋运动。这种运动的軸称为瞬时螺旋运动軸。

螺旋运动的特点是以角速度  $\omega_i$  繞一定的軸  $V$  迴轉，并以直綫速度  $u$  平行于  $V$  軸移动。

得到螺旋运动的点画出来的是螺旋綫 (圖1')。当角速度为  $\omega_i$  1 /秒和直綫移动速度为  $u$  公厘/秒时，螺旋綫的螺距  $L_i$ ，也就是在迴轉一周中，該点的軸向位移，可按照下列公式求得：

$$L_i = 2\pi \frac{u}{\omega_i}.$$

$\frac{u}{\omega_i} = h$  这一綫段称为螺旋参数，

$$h = \frac{L_i}{2\pi}.$$

螺距  $L_i$  或参数  $h$  的大小，既不是决定于点到軸的距离  $r$ ，也不是决定于  $u$  和  $\omega_i$  的絕對值，而只是决定于  $u$  和  $\omega_i$  的比值。具有一定螺旋运动的空间的点，都可以画出导程及参数相同的螺旋綫来。

今后提到螺旋就是所有具有公共軸及相同参数(导程)的螺旋綫的总称。

以  $V$  为轴  $h$  为参数的螺旋用符号  $(V, h)$  表示。螺旋运动以符号  $(V, \omega_i, u)$  或  $(V, \omega_i, h)$  表示。

螺旋轴与螺旋线切线之间的夹角以  $\Phi_0$  表示。螺旋线的升角以  $\Phi$  表示。

若  $A$  点参与螺旋运动  $(V, h)$ ，那么垂直于  $A$  点所画螺旋线的平面  $I$  就称为  $A$  点的极平面，而  $A$  点则称为极平面  $I$  的极点。

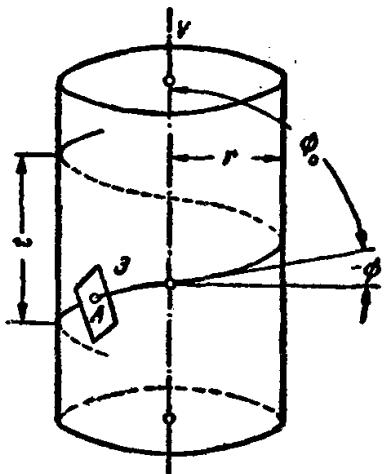


圖 1'

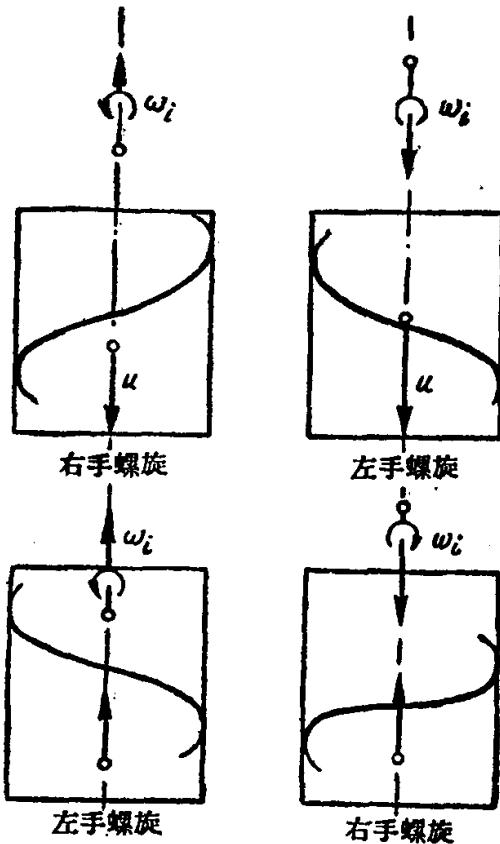


圖 2'

我們用沿着迴轉軸的向量  $\omega_i$  表示作反時針方向轉動的角速度（圖2'）。在螺旋運動中，若移動速度（滑動）與角速度的向量方向相同，這種螺旋運動就屬於左手螺旋；當滑動與迴轉向量的方向相反就屬於右手螺旋（圖2'）。

## 6) 螺旋輻射線綜合

螺旋輻射線綜合及輻射線性質的概念，在研究空間噏合問題的理論上和實際中占有極其重要的地位。

在威氏的著述中，也會在很大的程度上用到螺旋輻射線綜合的性質，但無證明。威氏稱綜合的輻射線為「接觸法線」。

在寫出螺旋輻射線綜合的性質之前，必須熟悉下面的定理：

線段  $AB$  如果是這樣運動，即  $A$  點的速度  $V_A$  垂直於線段  $AB$ ，那麼  $B$  點的速度  $V_B$  也垂直於線段  $AB$ （圖3'）。

● P. Cormac D. Sc. 所著關於螺旋、蝸輪及蝸杆等方面的論文。

*B* 点的运动可以认为是整个线段 *AB* 以速度  $v_A$  移动和 *B* 点绕着 *A* 点转动的结果，所以，速度  $v_B$  可以认为是迴轉速度  $v_{AB}$  及速度  $v_A$  的和。由于  $v_A$  和  $v_{AB}$  都垂直于 *AB*，所以，我们得到  $v_B$  亦垂直于 *AB*。

所有这样一些直线的总合称为螺旋辐射线综合，即参与已知螺旋的螺旋运动时，那些直线上所有各点的轨迹均垂直于本身的直线。

因为在平面 *I* (7 頁圖 *1'*) 内所有通过 *A* 点

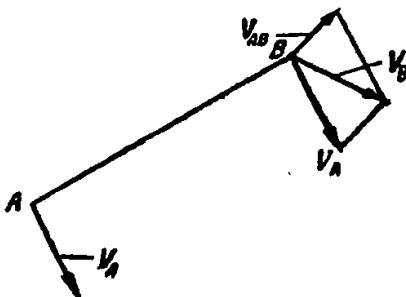


圖 3'

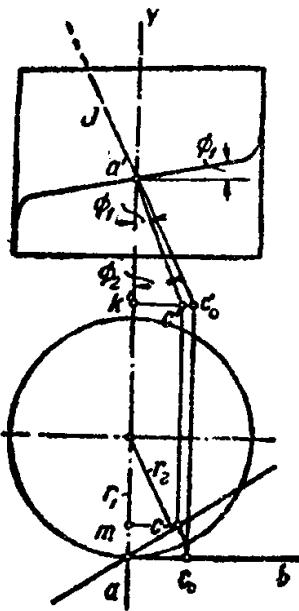


圖 4'

的直线均垂直于 *A* 点的螺旋轨迹，所以它们全是已知螺旋的辐射线。螺旋辐射线综合包含  $\infty^3$  辐射线。螺旋辐射线具有下列的性质：

1. 所有螺旋中螺旋线的法线都是螺旋综合的辐射线。这可由上述定理推出。
2. 在圖 *4'* 上，位于到 *V* 轴的距离为  $r_1$  的  $aa'$  点，完成参数为  $h$  的螺旋运动。

画出垂直于  $aa'$  点轨迹的平面 *I*，并研究这个平面上水平投影为 *ab* 及 *ac* 的两条直线。这两直线分别与轴构成  $\Phi_1$  角和  $\Phi_2$  角。

由三角形  $a'k'c'$  及  $a'k'c'_0$

$$\frac{\operatorname{tg} \Phi_1}{\operatorname{tg} \Phi_2} = \frac{k'c'}{k'c'_0} = \frac{mc}{ac} = \frac{r_2}{r_1}.$$

因为  $\Phi_1$  是半径为  $r_1$  的螺旋线的升角，我们得到：

$$r_1 \cdot \operatorname{tg} \Phi_1 = r_2 \cdot \operatorname{tg} \Phi_2 = h = \text{常数}.$$

既然直线 *ac* 是在平面 *I* 内任意选定的，所以所有螺旋综合的辐射线都具有下面的性质：

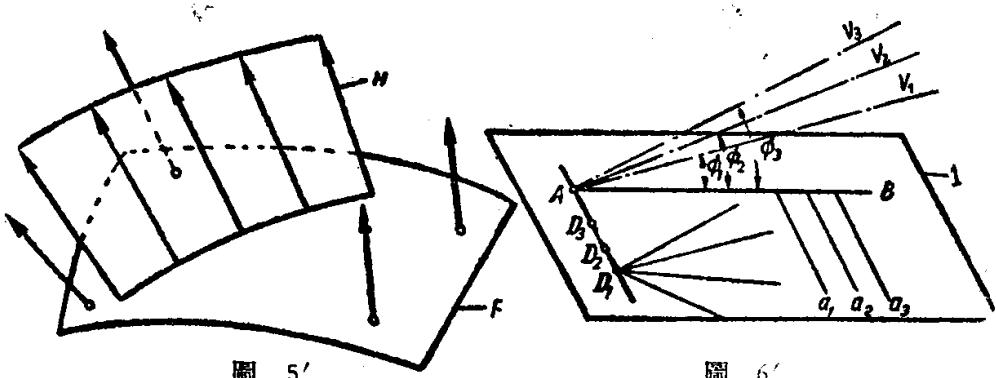
$$r \cdot \operatorname{tg} \Phi = h, \quad (1')$$

式中  $r$  ——由辐射线到轴的距离；

$\Phi$  ——辐射线与轴的夹角；

$h$  ——螺旋参数。

3. 空间的每一个点都可取为某一个极面的极点，这个极面包含  $\infty^1$  通过极点的辐射线。空间每一个任意取定的平面都可确定极点，也就是确定位于该平面内螺旋辐射线的位置。由任意表面（法线一致）上  $\infty^2$  个法线的总合，可以分出  $\infty^1$  个法线，这  $\infty^1$  个法线乃是该螺旋的辐射线。例如图 5' 中  $F$  表面分出了  $\infty^1$  个法线形成表面  $H$ ，并属于一定的给定螺旋辐射线综合。



4. 我们来研究一下那些位于与螺旋轴相交的任意平面上的已知螺旋的辐射线。在图 6' 上平面  $I$  与螺旋轴  $V_1$  相交于  $A$  点。

设已知平面  $I$  的辐射线极点位于  $D_1$  点。增大螺旋轴对于平面  $I$  的倾斜角  $\Phi_1$ 。这时，极点将占有  $D_2, D_3$  等点的位置而接近于  $A$  点。当  $\Phi=90^\circ$  时，极点即到达  $A$  点。若  $\Phi=0^\circ$ ，则极点就在无穷远的地方，而辐射线  $a_1, a_2, a_3$  等则成为  $AB$  线的垂直线。直线  $AB$  乃是轴  $V_1, V_2$  等的投影。

所以，为了确定位于任意平面  $I$  上的螺旋的辐射线，必须找出这个平面与轴  $1$  的交点  $A$  和  $V$  轴的投影  $AB$ 。然后在平面  $I$  上作  $AD_1$  垂直于  $AB$ ，并在  $AD_1$  上截取线段  $AD_1 = r = \frac{h}{\operatorname{tg} \Phi}$ ，式中  $h$  为螺旋参数。至于  $D_1$  点在  $AD_1$  线上的位置究竟是在  $A$  点的这边还是那边，则决定于螺旋的方向。

5. 若平面  $I$  平行于  $V$  轴（图 7'）并与  $V$  轴相距为  $r_0$ ，则位于此平面上的螺旋辐射线与轴的投影应构成  $\Phi_0$  角，

$$\operatorname{tg} \Phi_0 = \frac{h}{r_0}。 \quad (2')$$

因为所有位于平面  $I$  上并与此辐射线平行的直线都满足这一条件，所以它们都是螺旋的辐射线。

因此，若平面  $I$  与螺旋轴平行，并与轴相距为  $r_0$  时，则在平面  $I$  上彼此平行的螺旋辐射线，均与轴构成  $\Phi_0$  角，而

$$\operatorname{tg} \Phi_0 = \frac{h}{r_0}。$$

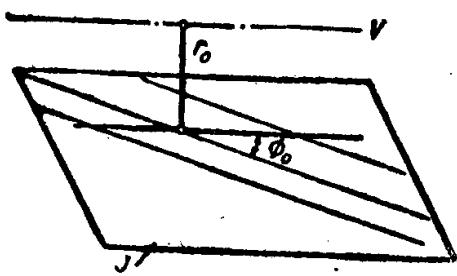


圖 7'

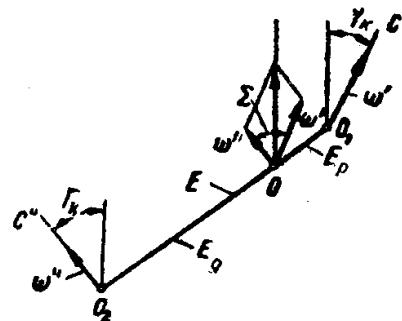


圖 8'

### B) 螺旋的共軛直線

螺旋的共軛直線的概念最簡單是利用眾所周知的兩個轉動相加的方法來說明。圖 8' 所示為兩轉動軸  $O_1C'$  及  $O_2C''$ ，軸間距離  $E = E_p + E_g$ ，又兩軸間之夾角  $\Sigma = \gamma_k + \Gamma_k$ 。

為了確定瞬時運動軸，必須把兩角速度  $\omega'$  及  $\omega''$  的向量幾何地相加起來，即

$$\bar{\omega}' + \bar{\omega}'' = \bar{\omega}_i; \quad \frac{\omega'}{\sin \Gamma_k} = \frac{\omega''}{\sin \gamma_k} = \frac{\omega_i}{\sin \Sigma}.$$

向量  $\bar{\omega}_i$  確定瞬時運動軸的方向。

這個軸的位置由  $E_p$  及  $E_g$  兩綫段確定。

$$E_p \cdot \operatorname{tg} \Gamma_k = E_g \cdot \operatorname{tg} \gamma_k = h. \quad (3')$$

式中  $h$  為瞬時螺旋參數。

沿着瞬時運動軸的滑動速度為：

$$u = \omega'' \cdot \sin \Gamma_k \cdot E = \omega' \cdot \sin \gamma_k \cdot E.$$

螺旋參數為：

$$h = \frac{u}{\omega_i} = \frac{\sin \Gamma_k \cdot \sin \gamma_k}{\sin \Sigma} E.$$

現在我們來研究 (3') 式。這些公式規定了直線  $O_1C'$ 、 $O_2C''$  與參數為  $h$  的螺旋軸  $V$  之間的一定關係。直線  $O_1C'$ 、 $O_2C''$  及  $OV$  均垂直於公法線  $O_1O_2$ 。

角  $\gamma_k$ 、 $\Gamma_k$  及  $\Sigma$  與綫段  $E_p$ 、 $E_g$  及  $E$  表明直線與螺旋軸的位置，而 (3') 式就確定這些量之間的關係。

前面已經解決了如何確定兩個迴轉運動的瞬時運動軸問題。若是我們的目的在把螺旋運動  $(V, h)$  分解為兩個迴轉運動，那麼，我們就得出這樣一個結論，即所提的問題有無數的解答。當然，這無數的解答之中，也包含

着确定这样两条直线的问题，这两条直线与螺旋 ( $V, h$ ) 的  $V$  轴有着公法线，并都满足公式 (3')。

这样的直线均称为螺旋的共轭直线。但要注意，这些直线并不是已知螺旋的辐射线。

为了绘制螺旋的两个共轭直线，就须给出二者之一对于螺旋 ( $V, h$ ) 的方向  $\gamma_k$  及位置  $E_p$ ，然后再绘另一个。利用公式 (3')，

$$\operatorname{tg} \Gamma_k = \frac{h}{E_p}; \quad E_g = \frac{h}{\operatorname{tg} \gamma_k}.$$

螺旋的共轭直线的最重要的性质，就在于螺旋的任意两共轭直线相交的直线，都是已知螺旋的辐射线。

### r ) 共轭表面的接触条件

我们来研究一下两个表面为点接触及线接触的条件。

点接触时，在接触点两表面的法线重合。

线接触时，两接触表面有一公共的线，两表面在这线上所有各点的法线都彼此两两重合。

在轮齿的共轭表面上，接触线称为瞬时接触线。在瞬时接触线的各点上所作两表面的一些法线，构成接触法面（参看图5'）。

我们来确定装在两交错轴上的大齿轮及小齿轮的两共轭齿面，在任意接触点上两表面的法线应当满足的条件。

在小齿轮对于大齿轮（或相反）的相对运动中，小齿轮在每一瞬时都要围绕瞬时运动轴作瞬时的螺旋运动。

若 1（图9'）为小齿轮轮齿表面的一部分，2 为大齿轮轮齿表面的一部分（固定不动），那么，小齿轮上  $P$  点在接触点  $P$  所作无穷小的位移  $s$ ，应当是既切于表面 1 又切于表面 2 的。因而， $s$  应垂直于接触点的法线  $PG$ 。因为  $s$  是螺旋线的微量，所以，垂直于这个微量的法线就是螺旋的辐射线。这样，接触条件可叙述为：接触点的法线就是小齿轮对大齿轮作相对运动时螺旋的辐射线。

必须指出的是，在给定的螺旋运动下，轮齿表面 1 及 2 可绕着与  $s$  方向重合的轴  $t$ （亦即螺旋线在  $P$  点的切线）回转。这时，仍旧垂直于  $s$  的法线  $PG$ ，将要绕着  $t$  轴回转，但是并不违反接触条件。

实际的兴趣是在具有螺旋运动的表面上确定这些表面的法线中哪些是瞬时螺旋的辐射线，也要确定这些法线沿着它们与所述表面相交的那些直线（因为它们是可能的瞬时接触线）。

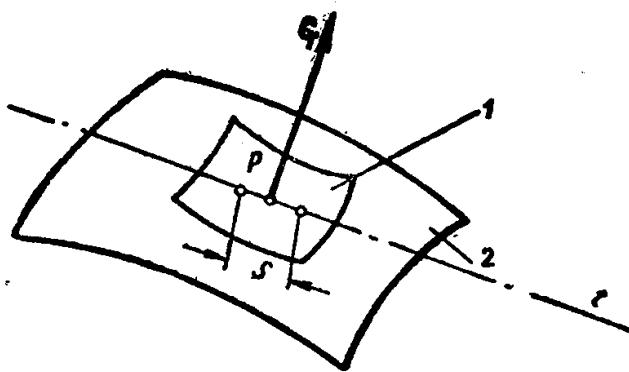


圖 9'

#### 四) 在平面上的瞬时接触綫

以  $V$  为轴  $h$  为参数的螺旋 ( $V, h$ ) 与平面  $T$  構成  $\Phi$  角 (圖 10')。我們都知道，在螺旋运动中，平面要形成包絡的螺旋漸开面。

圖 11' 所示为螺旋漸开面半徑为  $r_0$  的基圓柱，發生綫  $DE$ ，沿着發生綫  $DE$  与螺旋表面相切的平面  $T$  及切于基圓柱并包含平面  $T$  沿着直綫  $DE$  的法綫而成的平面  $Q$ 。根据 (2') 式容易求得半徑  $r_0$ :

$$r_0 = h \operatorname{ctg} \Phi_0 = h \operatorname{tg} \Phi_0.$$

这样，在平面  $T$  上 (圖 10') 所求的瞬时接触綫，乃是平行于  $V$  軸在平面  $T$  上的投影  $AC$ ，并与  $AC$  相距  $r_0$  的直綫  $DE$ 。直綫  $DE$  位于 投影  $AC$  的这边或那边，则决定于螺旋的方向。

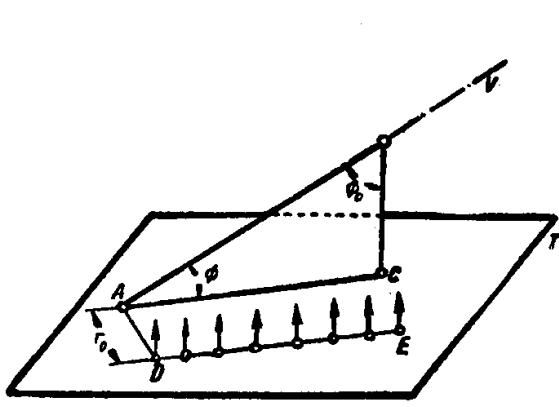


圖 10'

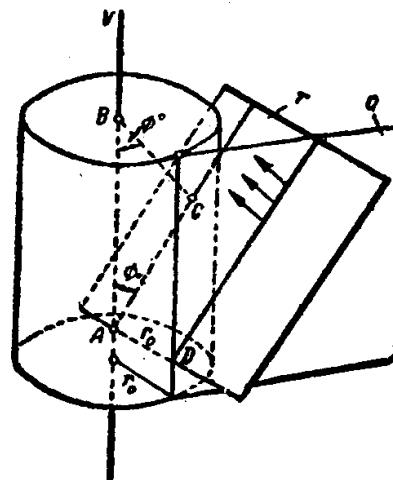


圖 11'

### e) 在被展开的綫形表面上的瞬時接觸綫

當一任意形狀的表面对于共軛表面作瞬時螺旋運動時，求任意形狀的表面上瞬時接觸綫的問題，就是由已知表面的法綫總合中選定一些法綫，這些法綫要是瞬時螺旋的輻射綫。

法綫綜合包含  $\infty^2$  個法綫，而與瞬時螺旋法綫總合有關的條件按照(1)式為

$$r \cdot \operatorname{tg} \Phi = h_0$$

這個條件是由  $\infty^1$  法綫的綜合中求出的，這  $\infty^1$  法綫形成的表面與已知表面沿着瞬時接觸綫相交。

在這裡，我們不打算提出解決一般問題的方法，由於在齒輪嚙合的領域內，必須用相當簡單形狀的表面，因此，問題的解決就大大地簡化了。

前面會寫到在平面上求瞬時接觸綫的方法。現在我們來研究在展開的綫形表面上求瞬時接觸綫的這個問題。

在圖 12' 中展開的表面  $S$  具有相當於軸為  $V$  螺旋參數為  $h$  的瞬時螺旋運動。沿着發生綫作切於表面  $S$  的平面  $I$ 。

由螺旋軸上任意一點作平面  $I$  的垂線  $BC$ ，求得  $V$  軸在平面  $I$  上的投影  $AC$ ，並確定  $V$  軸對於平面  $I$  的傾斜角  $\Phi$ 。

然後，作直線  $DE$ ，使平行於  $AC$  並與  $AC$  相距  $r_0 = h \cdot \operatorname{tg} \Phi$ 。直線  $DE$  與發生綫的交點為  $F$  點。因此，平面  $I$  與表面  $S$  的法綫是屬於瞬時螺旋( $V$ ,  $h$ )的綜合。為了在平面  $S$  上求出另外的點  $F$ ，必須連續地作其他切面並重複所述的畫法。

在這些展開的表面上求瞬時接觸綫的問題，如像螺旋漸開面、圓柱表面或圓錐表面就更加簡單了。

下面我們用確定迴轉表面瞬時接觸綫的方法為例來加以說明。

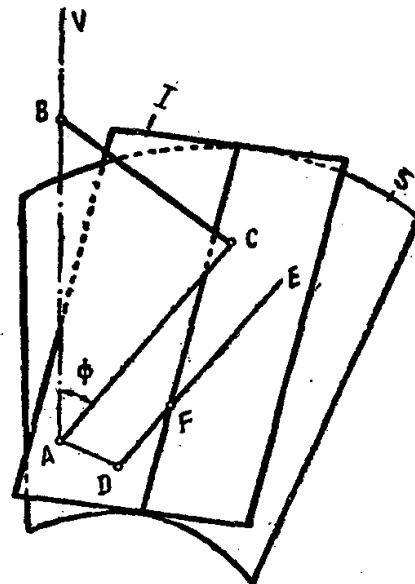


圖 12'

### \* 在迴轉表面上的瞬時接觸綫

在圖 13' 上  $V'$  是迴轉表面的瞬時運動 ( $\frac{u}{\omega_i} = h$ ) 軸，迴轉表面的  $C$  軸到  $V'$  軸的距離為  $e$ 。

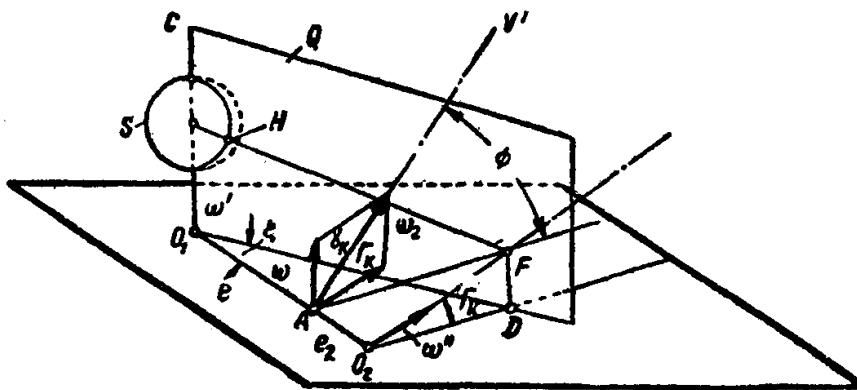


圖 13'

我們把對於  $V'$  軸的螺旋運動分解為兩個迴轉運動，使其中一個迴轉運動的軸與已知迴轉表面的軸  $C$  重合。若以  $\omega'$ 、 $\omega''$  及  $\omega_i$  表示相應的角速度，傾斜角為  $\gamma_k$ 、 $\Gamma_k$ ，又距離為  $e_1$  及  $e_2$ ，則角速度  $\omega'$  與  $\omega''$  之和給出螺旋運動  $V'$  ( $u$ ,  $\omega_i$ ,  $h$ ) 的條件如下：

$$\frac{\omega'}{\sin \Gamma_k} = \frac{\omega''}{\sin \gamma_k} = \frac{\omega_i}{\sin(\gamma_k + \Gamma_k)};$$

$$e_1 \cdot \operatorname{tg} \Gamma_k = e_2 \cdot \operatorname{tg} \gamma_k = h.$$

若  $V'$  軸與垂直於  $C$  軸的平面  $I$  所成的傾斜角為  $\Phi$ ，則

$$\gamma_k = 90 - \Phi.$$

所以

$$e_2 = h \cdot \operatorname{tg} \Phi;$$

$$\operatorname{tg} \Gamma_k = \frac{h}{e_1}.$$

於是，我們現在就可用對於  $C$  軸及  $V'$  軸的轉動代替對於  $V'$  軸的螺旋運動了。但是繞着  $C$  軸迴轉時表面的轉動絲毫不影響瞬時接觸綫的位置。這樣，剩下的只是繞  $V'$  軸的瞬時轉動了。所以，求出在以  $C$  為軸的迴轉表面上瞬時迴轉軸  $V'$  的垂直投影，就是瞬時接觸綫。

為了得到這個投影，通過表面  $S$  的軸  $C$  作平面  $Q$ 。這個平面與  $V'$  軸相交於  $F$  點。用下面的座標可以確定  $F$  點的位置：

$$O_1 D = (e_1 + e_2) \sec \xi;$$

$$FD = (e_1 + e_2) \operatorname{tg} \xi \cdot \operatorname{tg} \Gamma_k.$$

式中  $\xi$  —— 可变的参数。

知道平面  $Q$  与表面  $S$  的轴向相交线的时候，在相交的轮廓上很容易求得由  $F$  所作垂线的垂足  $H$ 。

### 3) 脉冲接触线上各点在平面上的极平面

在图 14' 中，平面  $I$  与螺旋的  $V$  轴相交于  $A$  点并与  $V$  轴构成  $\Phi$  角。 $D$  点是位于平面上的螺旋辐射线的极点。

我们来求平面  $I$  上的脉冲接触线，即绘出平面  $I$  的一些法线，这些法线是螺旋  $(V, h)$  的辐射线。如前所述，这些法线沿着平行于投影  $AB$  并与  $AB$  相距  $r_0 = \frac{h}{\operatorname{tg} \Phi_0}$  的直线  $EF$  与平面  $I$  相交，式中  $\Phi_0 = 90^\circ - \Phi$ 。

因而

$$r_0 = h \cdot \operatorname{tg} \Phi_0$$

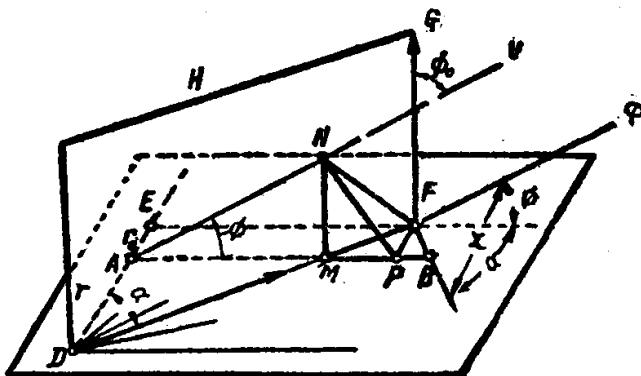


图 14'

在平面  $I$  上，通过  $D$  点作螺旋的任意辐射线  $DF$ 。设  $DF$  与  $EF$  相交于  $F$  点并与  $AD$  构成  $\alpha$  角。

我们来证明包含辐射线  $FG$  及  $DF$  的平面  $H$ ，也包含所有通过  $F$  点的螺旋辐射线。根据螺旋辐射线综合的性质，这些辐射线上的点在螺旋运动中描绘出垂直于辐射线的轨迹。属于辐射线  $DF$  及  $FG$  的  $F$  点，在螺旋运动中描绘出轨迹  $FB$ 。 $FB$  垂直于平面  $H$  并在平面  $I$  内。因而平面  $H$  包含所有通过  $F$  点的辐射线，并且是  $F$  点的极平面。这种在实际上非常重要的性质可用计算说明之。

首先要证明  $FB$  是垂直于由  $F$  点到  $V$  轴的距离  $FN$  直线的，然后确定直线  $FB$  与轴的夹角，并列出这个角与距离  $FN$  之间的关系式。由  $F$  点作  $AB$  线的垂线  $FP$ ，再向螺旋轴作垂线  $PN$ 。这时， $FN$  将垂直于轴。在平面  $I$  上，求得  $N$  点的投影  $M$ ，并证明  $M$  点是在直线  $DF$  上。这时要证明直线  $NF$  是在平面  $H$  内，因此  $NF$  垂直于  $FB$ 。

$$AN = AP \cdot \cos \Phi = EF \cdot \cos \Phi = (r + r_0) \operatorname{tg} \alpha \cdot \cos \Phi;$$

$$AM = AN \cdot \cos \Phi = (r + r_0) \operatorname{tg} \alpha \cdot \cos^2 \Phi,$$

因为  $r = \frac{h}{\operatorname{tg} \Phi}$  及  $r_0 = \frac{h}{\operatorname{tg} \Phi_0} = h \cdot \operatorname{tg} \Phi$ ,

$$AM = h \cdot \operatorname{tg} \alpha \cdot \cos^2 \Phi \left( \frac{1}{\operatorname{tg} \Phi} + \operatorname{tg} \Phi \right) = \frac{h \cdot \operatorname{tg} \alpha}{\operatorname{tg} \Phi} = r \cdot \operatorname{tg} \alpha.$$

另一方面，由三角形  $DAM$

$$AM = r \cdot \operatorname{tg} \alpha,$$

所以， $FB$  确实是垂直于  $NF$  的。

由  $F$  点的三面角求得  $\angle QFB = x$ ，它是直线  $FB$  与平行于轴的直线  $FQ$  构成的。按照球面三角的公式，得到

$$\cos x = \cos \Phi \cdot \cos \alpha.$$

现在要证明  $FB$  切于螺旋线，这个螺旋线是以参数为  $h$ 、与瞬时螺旋轴的距离为  $NF$  的  $F$  点作螺旋运动时得到的。为此必须保持下列的等式

$$NF \cdot \operatorname{ctg} x = h \text{ 或 } NF^2 \cdot \operatorname{ctg}^2 x = h^2,$$

$$\operatorname{ctg}^2 x = \frac{\cos^2 x}{1 - \cos^2 x} = \frac{\cos^2 \Phi \cdot \cos^2 \alpha}{1 - \cos^2 \Phi \cdot \cos^2 \alpha};$$

$$NF^2 = FP^2 + PN^2 = FP^2 + AN^2 \cdot \operatorname{tg}^2 \Phi = r_0^2 + (r + r_0)^2 \operatorname{tg}^2 \alpha \cdot \sin^2 \Phi$$

$$= h^2 \left[ \operatorname{tg}^2 \Phi + \left( \frac{1}{\operatorname{tg} \Phi} + \operatorname{tg} \Phi \right)^2 \operatorname{tg}^2 \alpha \cdot \sin^2 \Phi \right] = h^2 \left( \operatorname{tg}^2 \Phi + \frac{\operatorname{tg}^2 \alpha}{\cos^2 \Phi} \right).$$

把得到的值代入公式  $NF^2 \cdot \operatorname{ctg}^2 x = h^2$ ，我们得到下面的恒等式：

$$h^2 \left( \operatorname{tg}^2 \Phi + \frac{\operatorname{tg}^2 \alpha}{\cos^2 \Phi} \right) \cdot \frac{\cos^2 \Phi \cdot \cos^2 \alpha}{1 - \cos^2 \Phi \cdot \cos^2 \alpha} = h^2.$$

有趣地指出  $\alpha$  角改变即改变位置的  $H$  平面，与螺旋轴相交于  $N$  点，这  $N$  点就是由  $F$  点作到螺旋轴上的垂线的垂足。