

# 用最佳偏心距使凸轮基圆半径减至最小

包头钢铁学院(014000) 侯文英

香港理工大学

C. Y. Chan

**摘要:**本文介绍一种计算偏心距的巧妙方法,使凸轮基圆半径减至最小,并使计算出来的压力角 $\alpha$ 小于等于许用压力角 $[\alpha]$ 。

**关键词:**偏心距 凸轮 基圆半径 压力角 中图分类号:TH721 文献标识码:A

## The Best Eccentric Distance to Made the Base Circle Minimum

Hou Wen-ying C. Y. Chan

**Abstract:** This paper finds a method to minimize the base circle of the cams, and made the presser angel equear to the allowed pressure angle.

**Key words:** offset; cam; primary circle; pressure angle

### 1 传统方法使凸轮基圆半径减至最小的最佳偏心距

如图1所示直动滚子从动件盘形凸轮机构中,过滚子中心B所做理论轮廓的法线 $nm$ 与过凸轮轴心O所作从动件导路垂线的交点P是凸轮与从动件的相对瞬心,且:

$$op = v \quad \omega = ds/d\varphi,$$

由图中 $\triangle BDP$ 可得计算任意位置压力角的公式:

$$\operatorname{tg}\alpha = (ds/d\varphi - e)/(s + s_0) \quad (1)$$

式中 $e$ 以右偏置为正,

$s_0$ 为初位移。由于从动件的 $s$ 是凸轮转角的函数,所以 $\alpha$ 也是 $\varphi$ 的函数,而当压力角达到最大值 $\alpha = \alpha_{\max}$ 时,有 $ds/d\varphi = 0$ 。将式(1)对 $\varphi$ 求导并令其为零:

$$(s + s_0) \frac{d^2s}{d\varphi^2} - \frac{ds}{d\varphi} (e/d\varphi - e) = 0 \quad (2)$$

如以 $\varphi_p$ 表示(2)式的解,则:

$$\frac{(\frac{ds}{d\varphi})_p - e}{s_p + s_0} = \frac{(ds^2/d\varphi^2)_p}{(ds/d\varphi)_p} = \operatorname{tg}\alpha_{\max} \quad (3)$$

按 $\alpha_{\max} \leq [\alpha]$ 的条件确定基圆半径 $r_a$ 时,上式的 $\alpha_{\max}$ 应以许用压力角 $[\alpha]$ 代替,于是满足 $\alpha_{\max} \leq [\alpha]$ 条件的基圆半径为:

$$r \geq \sqrt{[(\frac{ds}{d\varphi})_p - \frac{e}{\operatorname{tg}[\alpha]} - s_p]^2 + e^2} \quad (4)$$

理论上按(4)式可精确求得满足 $\alpha_{\max} \leq [\alpha]$ 条件的基圆半径,然而由于:

(a). 只有少数几种基本运动规律能比较方便地求得精确的 $\psi_p$ 值,在很多情况下求解精确的 $\psi_p$ 值很困难;

(b). 对于等速运动规律, $d^2s/d\varphi^2 = 0$ , (3)式失效;

(c).  $d\varphi/d\alpha = 0$ 是极值的充分条件,而不是必要条件,有时极值发生在区间端点;

(d). 工程中广泛采用改进型运动规律,一个行程中往往包含好几条不同曲线,其函数表达式不一样,只好采用经验值代替 $\psi_p$ 。

### 2 确定最佳偏心距的新方法

精确确定最大压力角的凸轮转角,由(1)式:

$$\operatorname{tg}\alpha(s + s_0) = ds/d\varphi - e$$

$$s_0 \operatorname{tg}\alpha + e = ds/d\varphi - s \operatorname{tg}\alpha$$

$$\text{设 } E(\varphi) = s_0 \operatorname{tg}\alpha + e = ds/d\varphi - s \operatorname{tg}\alpha \quad (5)$$

又设 $\varphi = \varphi'$ 时, $\alpha = \alpha_{\max}$

$$\text{则 } E(\varphi) = s_0 \operatorname{tg}\alpha + e = (ds/d\varphi)|_{\varphi=\varphi'} - s(\varphi') \operatorname{tg}\alpha_{\max} = E_{\max} \quad (6)$$

根据 $E(\varphi)$ 左边的表达式, $s_0$ 、 $e$ 均为常数,当 $\alpha_{\max} = \alpha$ ,  $E(\varphi)$ 最大。

仿照(5)式建立一个新函数:

$$E_1(\varphi) = ds/d\varphi - s \operatorname{tg}\alpha_{\max} \quad (7)$$

比较(7)式和(5)式可知,仅在 $\alpha_{\max} = \alpha$ 位置时 $E_1 = E$ ,而在其余位置由于 $\alpha_{\max} = \alpha$ ,  $E_1 < E$ 。但当 $\alpha_{\max} = \alpha$ 时,  $E(\varphi)$ 也相应达到最大值 $E_{\max}$ 。因此 $E_1$ 和 $E$ 两个函数在机构的同一位置出现最大值,并且它们的最大值相等,故可以由 $E_1(\varphi)$ 的最大值分别定出 $E(\varphi)$ 的最大值及其相应的位置 $\varphi'$ 。具体证明如下:

作者简介:侯文英,男(1958),毕业于中南工大,硕士,副教授,正处级;研究机械原理等。

收稿日期:2003-4-14

由于位移  $s$  总是正的, 而  $\alpha_{\max} \geq \alpha$ , 故  $E(\varphi) \geq E_1(\varphi)$ 。

当  $\varphi = \varphi'$

$$E_1(\varphi') = (ds/d\varphi)_{\varphi=\varphi'} - s(\varphi') \operatorname{tg} \alpha_{\max} \quad (8)$$

比较(8)式和(6)式:

$$E_1(\varphi') = E(\varphi') = E_{\max}$$

$$E_1(\varphi) \leq E(\varphi) \leq E_{\max} = E_1(\varphi') = E(\varphi')$$

$$E_1(\varphi) \leq E_1(\varphi')$$

$$E_1(\varphi') = E_{1\max}$$

具体求法(参见后图):

(a). 按给定的从动件运动规律作出位移线图和速度线图:

图:  $s-\varphi, ds/d\varphi-\varphi$ ;

(b). 按给定的许用压力角  $[\alpha]$ , 计算  $s(\varphi) \operatorname{tg}[\alpha]$ , 或直接

以  $h \operatorname{tg}[\alpha]$  为升距作位移线图  $s(\varphi) \operatorname{tg}[\alpha]$ ;

(c). 从速度线图  $ds/d\varphi$  里减去  $s(\varphi) \operatorname{tg}[\alpha]$ , 得  $E_1(\varphi)$ ;

(d). 找出  $E_1(\varphi)$  的最大值  $E_1(\varphi') = E_{1\max}$

(e). 由(6)式:

$$s_0 \operatorname{tg}[\alpha] + e = E_{1\max} = E_{\max} \quad (10)$$

$$s_0 = (E_{1\max} - e) / \operatorname{tg}[\alpha]$$

$$r^2 = s_0^2 + e^2$$

$$r^2 = (E_{1\max} - e)^2 / \operatorname{tg}^2[\alpha] + e^2 \quad (11)$$

$$dr/de = -2(E_{1\max} - e) / \operatorname{tg}^2[\alpha] + 2e = 0$$

$$(E_{1\max} - e) / \operatorname{tg}^2[\alpha] = e$$

$$E_{1\max} = e(1 + \operatorname{tg}^2[\alpha])$$

$$E_{1\max} - e = e \operatorname{tg}^2[\alpha]$$

$$(E_{1\max} - e)^2 / \operatorname{tg}^2[\alpha] = e^2 \operatorname{tg}^2[\alpha]$$

$$r^2 = e^2 \operatorname{tg}^2[\alpha] + e^2 = e^2 [1 + \operatorname{tg}^2[\alpha]] = e^2 / \cos^2[\alpha]$$

$$r = e / \cos[\alpha]$$

$$r = E_{1\max} \cos^2[\alpha]$$

$$e = r \cos[\alpha] \quad s_0 = r \sin[\alpha]$$

便可求出所需凸轮基圆半径。

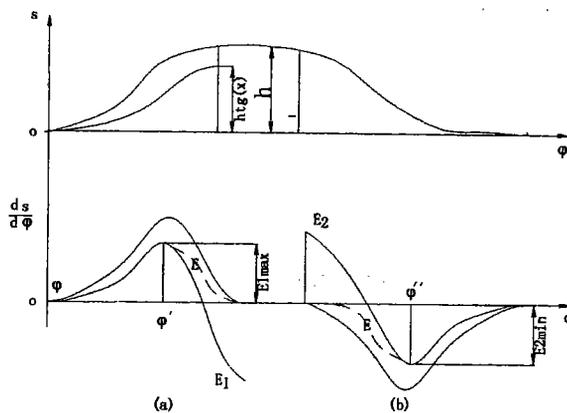
例题:

如下图所示滚子直动从动件盘形凸轮机构中, 升距  $h = 60\text{mm}$ , 推程和回程均为正弦加速度, 推程和回程运动角均为  $120^\circ$ , 推程许用压力角  $[\alpha] = 30^\circ$ , 回程许用压力角  $[\alpha] = 45^\circ$ , 求最小基圆半径  $r_a$  和偏距  $e$ 。

计算结果:  $R_a = 66.5742362 \quad E = 10.3472927$

$$s_0 = 65.765207$$

曲线图如下:



参考文献

1 刘鹤然. 按许用压力角确定凸轮基圆半径. 机械.

(上接第 23 页)

$$r_3 = a + \gamma_1 = A[\sqrt{n_3^2 - k^2(n_3^2 - 1)} - 1] + \frac{p}{1 - k \cos \varphi_1}$$

$$\varphi^3 = \int_0^{\varphi_1} \frac{p}{(a+p) - ak \cos \varphi_1} d\varphi_1 \quad (11)$$

$$\text{或 } \tan \frac{n_3 \varphi_3}{2} = \sqrt{\frac{a+p+ak}{a-p-ak}} \tan(\varphi_1/2) \quad (12)$$

由(11)(12)式中消去参数  $\varphi_1$ , 即为轮 3 瞬心线方程, 代入(3)式最后得到:

$$\gamma_3 = \frac{(a+p)^2 - a^2 k^2}{\sqrt{n_3^2 - k^2(n_3^2 - 1)} - k \cos n_3 \varphi_3} \quad (13)$$

3 非圆行星轮系的同心条件

当椭圆行星轮分别与内外啮合和中心轮啮合时, 而中心距显然应相同, 故有:

$$a_{12} = A[1 + \sqrt{n_2^2 - k^2(n_2^2 - 1)}] = a_{13}$$

$$= [\sqrt{n_3^2 - k^2(n_3^2 - 1)} - 1]$$

整理得:

$$K^4(n_2^2 - n_3^2)^2 + k^2[2(n_2^2 - n_3^2)(n_3^2 - n_2^2 - 4) + 16(n_2^2 - 1) - 16n_2^2] = 0 \quad (14)$$

取不同的  $n_2$  和  $n_3$  的组合, 上方程可能有解, 也可能无解或不合理解。

当试取  $n_2 = 3 \quad n_3 = 6$  时解得:  $k = 0.5585$

故对每一组  $n_2$  和  $n_3$  的组合, 只有一种离心率的椭圆可作非圆行星传动的行星轮。

参考文献

1 李福生. 非圆齿轮设计. 机械工业出版社, 1986.