

(41)

大學叢書

發動機動力學

梁守槃編著

交通大學圖書館珍藏
JIAO-TUNG UNIV. LIBRARY

商務印書館發行

大學叢書
發動機動力學

梁守槃編著

交通大學圖書館珍藏
CHIAO-TUNG UNIV. LIBRARY

商務印書館發行

中華民國三十七年十一月初版

◆(C11142)◆

大學叢書 發動機動力學 一冊

定價 金圓壹元

印刷地點外另加運費

編著者 梁守槃

發行人 朱經農

上海河南中路

印刷所 商務印書館

發行所 商務印書館

* 版 翻 *
* 權 印 *
* 所 必 *
* 有 究 *

序

輒近三十年來，內燃機（高速往復式發動機）之發展，一日千里。昔日視爲次要之惰性，一躍而爲發動機設計之主要問題。顧國外之工廠應用，雖已普遍，而教材方面，率皆沿用筆記，鮮有專書。坊間常見書籍，厥爲 Ralph D. Root 所著之“發動機及軸之動力學”，出版於二十年以前，論述淺易，不造堂奧，未合當代之需要也。

筆者執教數年，於發動機動力學一門，殊感書籍缺乏，教學不易。抗戰八年，歐美書籍，既不克運來內地，而各項教科，改用本國文字，又爲歷年來諸賢達之所號召。爰摭集昔年受課筆記，以及近年工程發展雜誌論述，出版書籍，加以整理，使適合大學四年級學生之用。各項例題，均採與近代發動機相近之數據，使學者讀之，不惟明瞭計算之步驟，且對一般數字，有約略之概念。習題數字，則更採用五年內之現代內燃機數據，藉使學者觀其崖略，庶幾有補於將來。惟孤陋寡聞，所見不無遺漏，尙乞海內賢達，不吝賜教，予以指正，則幸甚矣。

三十四年冬於遵義

目 次

第一章 惰性力之分析.....	1
發動機之運動部份——往復運動部份之加速度——力次 之分析與向量表示——連桿之惰性力	
第二章 直線發動機之均衡.....	10
單缸發動機——直線型發動機——力偶之存在——剩餘 力偶之平衡——對缸發動機	
第三章 不平行汽缸之發動機.....	18
V型發動機——星型發動機——主連桿與副連桿——連 桿斜連之影響	
第四章 不平衡力對外部之影響.....	35
緒言——自然頻率——週期諸合力之影響——振動之隔 離	
第五章 氣體壓力及轉矩.....	42
活塞上氣體壓力之變化——轉矩——多汽缸發動機之轉 矩——轉速升降與飛輪	
第六章 自然扭轉頻率.....	51
扭轉擺子之自然頻率——兩個及三個重量之自由扭轉系	

統一—多數物體之扭轉振動系統——齒輪之影響——曲 軸之自然頻率——計算示例	
第七章 扭轉力矩與曲軸	78
曲軸之振動——星型發動機之振動——直線型發動機之 振動——摩擦阻尼器——懸擺式阻尼器	
第八章 軸之橫向振動	94
橫樑之頻率——Rayleigh 及 Stodola 近似方法——臨 界速度——陀螺作用之影響——動力平衡機	
第九章 振動之測量	105
緒論——感振儀——陰極線振動儀——振動記錄之分析	
第十章 轉缸發動機	114
力之平衡——轉矩之變化——偏差之影響	
習題	121
名詞對照表	124

發動機動力學

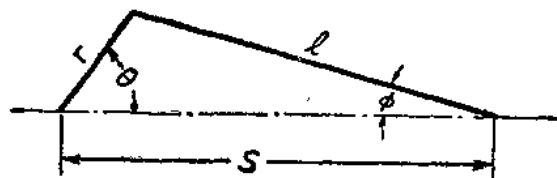
第一章 慣性力之分析

1-1. 發動機之運動部份 發動機中運轉之部份，至爲繁多，然大部份之機件，其運轉方式，均爲轉動。由於現代製造工業之進步，各轉動機件之重心，率位於迴轉軸線上，故除因能力之傳播及摩擦之損失，而有相當之轉矩外，實無慣力可言。惟發揮動力之主要部份，如活塞及連桿，其運動情形，至爲複雜，速度之增減，變化至速。在高速度時，所引起之慣力尤巨，此種慣力之發生，實爲一般不平衡振動之來源，而爲本書所亟需討論者。發動機中，迴轉部份之不平衡者，當推曲軸。軸上之曲柄，突出於一方，而與連桿相連，曲柄之全部質量，繞軸之中心線而旋轉，其離心力指向半徑方向。惟如在軸之對面，加以配重，使兩方之離心力相等，則軸之不平衡狀況，可以免除。換言之，凡迴轉部份之重心不在迴轉中心線者，均可加配重以改變其重心之位置，而得完全之平衡。

1-2. 往復運動部份之加速度 在曲軸連桿裝置中，連桿另一端之活塞（或十字頭），受汽缸之限制，而作往復運動。若曲軸之轉速保持不變，則活塞之行程，與曲軸角之關係，有如下式：

$$S = r \cos \theta + l \cos \phi$$

式中 r, θ, l, ϕ 之值見 1-1 圖根據正弦公式，



1-1

$$\sin \phi = \frac{r}{l} \sin \theta \quad (1)$$

故
$$S = r \cos \theta + l \sqrt{1 - \frac{r^2}{l^2} \sin^2 \theta} \quad (2)$$

命 $p = \frac{r}{l}$ ，而照二項式定理展開根號內之值，得

$$\begin{aligned} \sqrt{1 - \frac{r^2}{l^2} \sin^2 \theta} &= 1 - \frac{1}{2} p^2 \sin^2 \theta + \frac{\frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} - 1 \right)}{2!} p^4 \sin^4 \theta \\ &\quad - \frac{\frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} - 1 \right) \left(\frac{1}{2} - 2 \right)}{3!} p^6 \sin^6 \theta \\ &\quad + \frac{\frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} - 1 \right) \left(\frac{1}{2} - 2 \right) \left(\frac{1}{2} - 3 \right)}{4!} p^8 \sin^8 \theta \dots\dots \\ &= 1 - \frac{1}{2} p^2 \frac{1 - \cos 2\theta}{2} \\ &\quad - \frac{1}{8} \frac{p^4}{4} \left(1 - 2 \cos 2\theta + \frac{1}{2} \cos 4\theta \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -\frac{1}{16}p^3 \times \frac{1}{8} \left\{ \frac{5}{2} - \frac{15}{4} \cos 2\theta + \frac{3}{2} \cos 4\theta - \frac{1}{4} \cos 6\theta \right\} \\
& -\frac{5}{128}p^3 \times \frac{1}{16} \left\{ 4 \frac{3}{8} - 7 \cos 2\theta + 3 \frac{1}{2} \cos 4\theta - \cos 6\theta \right. \\
& \quad \left. + \frac{1}{8} \cos 8\theta \right\} - \dots\dots \\
& = \left(1 - \frac{1}{4}p^2 - \frac{3}{64}p^4 - \frac{5}{256}p^6 - \frac{175}{16384}p^8 - \dots\dots \right) \\
& \quad + \left(\frac{1}{4}p^2 + \frac{1}{16}p^4 + \frac{15}{512}p^6 + \frac{35}{2048}p^8 + \dots\dots \right) \cos 2\theta \\
& \quad - \left(\frac{1}{64}p^4 + \frac{3}{256}p^6 + \frac{35}{4096}p^8 + \dots\dots \right) \cos 4\theta \\
& \quad + \left(\frac{1}{512}p^6 + \frac{5}{2048}p^8 + \dots\dots \right) \cos 6\theta \\
& \quad - \left(\frac{5}{16384}p^8 + \dots\dots \right) \cos 8\theta + \dots\dots \quad (3)
\end{aligned}$$

在上式中，第一項爲常數，以後各項，則均爲一常數與 $\cos n\theta$ 之積。且 n 之值，恆爲偶數，將此式代入(2)式中，而對時間微分二次，且假定曲軸之轉速不變，則得往復部份之加速度爲

$$\begin{aligned}
a & = -r\omega^2 \cos \theta - l\omega^2 \left\{ \left(p^2 + \frac{1}{4}p^4 + \frac{15}{128}p^6 + \frac{35}{512}p^8 + \dots\dots \right) \cos 2\theta \right. \\
& \quad - \left(\frac{1}{4}p^4 + \frac{3}{16}p^6 + \frac{35}{256}p^8 + \dots\dots \right) \cos 4\theta + \left(\frac{9}{128}p^6 + \frac{45}{512}p^8 \right. \\
& \quad \left. + \dots\dots \right) \cos 6\theta - \frac{5}{256}p^8 + \dots\dots \left. \right\} \cos 8\theta + \dots\dots \left. \right\} \\
& = -r\omega^2 \left\{ \cos \theta + \left(p + \frac{1}{4}p^3 + \frac{15}{128}p^5 + \frac{35}{512}p^7 + \dots\dots \right) \cos 2\theta \right.
\end{aligned}$$

$$-\left(\frac{1}{4}p^3 + \frac{3}{16}p^5 + \frac{35}{256}p^7 + \dots\right)\cos 4\theta + \left(\frac{9}{128}p^5 + \frac{45}{512}p^7 + \dots\right)\cos 6\theta - \left(\frac{5}{256}p^7 + \dots\right)\cos 8\theta + \dots \quad (4)$$

以 $a_2, a_4, \dots$ 代表上式中括弧內之無窮級數，則

$$a = -r\omega^2(\cos \theta + a_2 \cos 2\theta + a_4 \cos 4\theta + a_6 \cos 6\theta + a_8 \cos 8\theta + \dots) \quad (4A)$$

在實際之裝置，活塞不能通過軸心，故 ϕ 之值，必小於一。而在發動機中，為避免汽缸壁上之壓力過大計， p 常小於 0.3。今以 $p=0.3$ 代入於 a_6 及 a_8 之值，將見

$$a_6 = \frac{9}{128} \times 0.3^5 + \frac{45}{512} \times 0.3^7 = .00019$$

$$a_8 = -\frac{5}{256} \times 0.3^7 + \dots = -.000004$$

由此可見， a_n 之值，隨 n 之增大而迅速減小。在事實上， a_8 之值，僅達百萬分之四，與 $\cos \theta$ 之係數相較，誠屬微乎其微。故加速度之公式，雖為無窮級數，實際計算，則無須取過多之項也。

1-3. 力次之分析與向量表示 若將往復運動之質量，乘以上節之加速度，則得作用於往復運動部份之力，其值為

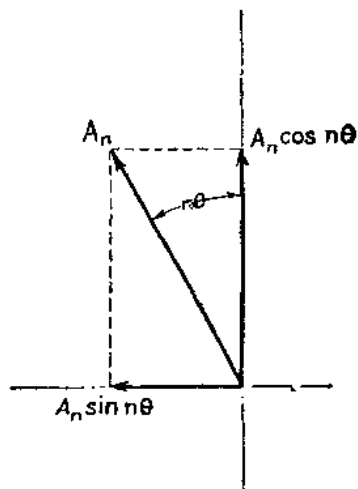
$$F = A_1 \cos \theta + A_2 \cos 2\theta + A_4 \cos 4\theta + \dots \quad (5)$$

式中 $A_1, A_2, A_4, \dots$ 之值，為質量與 $r\omega^2$ 及 a_2, a_4 等值之乘積。

由式可見，此往復部份之慣性力，可視為由若干簡諧力所組成。在各簡諧力中，次數愈高者，其係數愈小，為討論方便計，命

$$F_1 = A_1 \cos \theta, F_2 = A_2 \cos 2\theta, \dots, F_n = A_n \cos n\theta.$$

而稱 F_1 爲一次力, F_2 爲二次力, F_n 爲 n 次力, 則每一次力, 均可視爲一旋轉向量在垂直方向之投影, 如 1-2 圖。此向量之大小, 等於 A_n , 其迴轉之速度, n 倍於曲軸, 且當曲軸角爲 0 時 (活塞在上極點時), 此向量之方向, 亦與汽缸中心線重合。所需注意者, 吾人僅討論此向量在汽缸中心線上之投影, 而不計及其在其他方向之投影。因在原公式中, 並無 $A_n \sin n\theta$ 之項也。



1-2

連桿之動作, 實較活塞爲複雜。爲計算便利計, 通常假定連桿之質量, 係集中於曲柄銷與活塞銷二點。迴轉重量等於曲柄銷及曲柄之重量, 加以連桿大端重量。往復重量, 則等於活塞, 活塞銷等重量, 加以連桿小端之重量。

例: 某發動機之曲柄長 2 吋, 連桿長 7 吋, 重 2.75 磅。連桿重心與曲柄銷中心之距離爲 2 吋, 活塞重 0.8 磅, 活塞銷重 0.15 磅, 漲圈重 0.05 磅。求曲軸每分鐘 4000 轉時, 汽缸內之往復慣性力最大爲若干。

$$\text{解: 往復重量} = 0.8 + 0.15 + 0.05 + 2.57 \times \frac{2}{7} = 1.79 \text{ 磅}$$

$$\text{加速度} = -\frac{2}{12} \times \left(\frac{4000 \times 2\pi}{60} \right)^2 (1 + a_2 + a_4 + a_6 + a_8)$$

$$= 37400 \text{ 呎/秒}^2$$

$$\text{慣性力} = \frac{1.79}{32.2} \times 37400 = 2080 \text{ 磅}$$

1-4. 連桿之慣性力 連桿之運動，非若活塞及曲柄銷之簡單，其作用於發動機動之力及力矩，可以下列諸式表之：

$$M = -I\alpha = I \frac{d^2\phi}{dt^2} = \frac{W}{g} q^2 l^2 \frac{d^2\phi}{dt^2} \quad (6)$$

$$F_x = -\frac{W}{g} \ddot{a}_x$$

$$F_y = -\frac{W}{g} \ddot{a}_y$$

式中 M 為力矩，

ql 為環動半徑 (Radius of gyration)，

F_x 為沿汽缸中心線方向之力，

F_y 為垂直汽缸中心線方向之力，

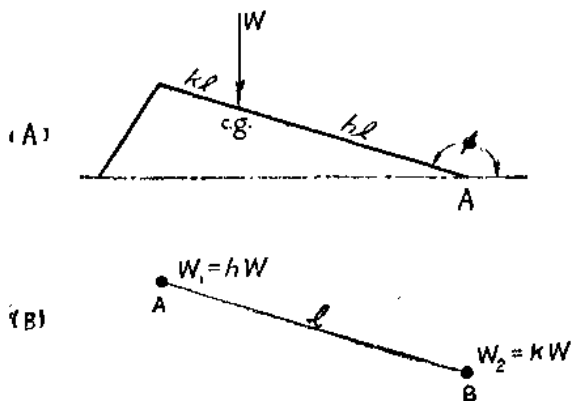
$\ddot{a}_x, \ddot{a}_y$ 為重心沿 x 及 y 方向之加速度，

W 為連桿重量，

l, ϕ, k 之值見 1-3 圖 A。

由式可見，若連桿之重量及其重心之位置不變，則 F_x 及 F_y 亦將不變。今苟以 1-3 圖 B 之桿代替 1-1 圖中之連桿，而令 h, k 及 W 之值均與 1-1 圖相等，且將 A 端裝於曲柄銷上，則此桿之重心位置，將與

原桿相同，而其作用於發動機之力及力矩則為：



1-3

$$M' = \frac{W}{g} h l^2 \frac{d^2 \phi}{dt^2} \quad (7)$$

$$F'_x = -\frac{W}{g} \ddot{a}_x$$

$$F'_y = -\frac{W}{g} \ddot{a}_y$$

各符號之意義見前。

此理想桿與舊桿所發生之力，完全相同。而其力矩，則非相等。惟若想像發動機上所受之力矩，除理想桿之慣性力矩外，尚有一力偶 $M - M'$ ，則一切之力及力矩，均含於實際情況。此 $M - M'$ 之值，稱為發動機內之剩餘力偶 (Residual couple)。

理想桿之質量，既集中於 A, B 二點，則其質點之運動，純為移動

(B 點)與轉動(A 點)。故在計算時,可無須顧及其重心之加速度,而直接由兩點之運動,求得其慣性力。換言之,吾人可視連桿在曲柄銷端之質量為轉動質量,其在活塞銷端之質量,為往復運動質量。而更有一剩餘力偶,存於其間。

若連桿已有,則其環動半徑之值,可由實驗方法用複擺(Compound pendulum)公式求得。設將 1-3 圖之 A 端固定,而使其藉重力擺動,則其週期為

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{W}{g} \left(\frac{q^2 l^2 + h^2 l^2}{Whl} \right)}$$

由是

$$q^2 = \frac{T^2 g h}{4 \pi^2 l} - h^2 \quad (8)$$

剩餘力偶之值為

$$\Delta M = M - M' = \frac{W}{g} (q^2 - h^2) l^2 \frac{d^2 \phi}{dt^2}$$

今

$$\sin \phi = p \sin \theta$$

$$\phi = \sin^{-1} \phi \sin \theta = p \sin \theta + \frac{p^3 \sin^3 \theta}{6} + \frac{3p^5 \sin^5 \theta}{40} + \dots$$

$$= p \sin \theta + \frac{1}{6} p^3 \cdot \frac{1}{4} (3 \sin \theta - \sin 3\theta) + \frac{3p^5}{40} \cdot \frac{1}{8} \left(5 \sin \theta - \frac{5}{2} \sin 3\theta + \frac{\sin 5\theta}{2} + \dots \right)$$

$$= \left(p + \frac{1}{8} p^3 + \frac{3}{64} p^5 + \dots \right) \sin \theta - \left(\frac{1}{24} p^3 + \frac{3}{128} p^5 + \dots \right)$$

$$\sin 3\theta + \left(\frac{3}{640} p^5 + \dots \right) \sin 5\theta + \dots \quad (9)$$

$$\begin{aligned}
\frac{d^2\phi}{dt^2} = & - \left\{ \left(p + \frac{1}{8}p^3 + \frac{3}{64}p^5 + \dots \right) \sin \theta - \left(\frac{3}{8}p^3 + \frac{27}{128}p^5 + \dots \right) \right. \\
& \left. \sin 3\theta + \left(\frac{15}{128}p^5 + \dots \right) \sin 5\theta + \dots \right\} \omega^2 \\
\Delta M = & \frac{W}{g} (hk - q^2) l r \omega^2 \left\{ \left(1 + \frac{1}{8}p^2 + \frac{3}{64}p^4 + \dots \right) \sin \theta \right. \\
& - \left(\frac{3}{8}p^2 + \frac{27}{128}p^4 + \dots \right) \sin 3\theta + \left(\frac{15}{128}p^4 + \dots \right) \sin 5\theta \\
& \left. + \dots \right\} \quad (10)
\end{aligned}$$

$hk - q^2$ 之值，一般而論，均爲正數。蓋根據轉動慣性之定義，當吾人假設全部之質量，集中於兩端時，各質點對重心之平均距離，均行增加。設非連桿兩端有過度之突出，則轉動慣性不見增加也。

例：求前題中之剩餘力偶，假定連桿質量之分佈，爲三角形的。

解：由三角形之分佈 可知： $hk = \frac{1}{3} \times \frac{2}{3} = \frac{2}{9}$

$$\text{又} \quad q^2 = \frac{\frac{bl^3}{36}}{\frac{bl^3}{2}} = \frac{1}{18}$$

$$\text{故} \quad hk - q^2 = \frac{2}{9} - \frac{1}{18} = \frac{1}{6}$$

$$\begin{aligned}
\text{最大剩餘力偶} &= \frac{2.75}{32.2} \times \frac{1}{6} \times \frac{7 \times 2}{144} \times \left(\frac{4000 \times 2\pi}{60} \right)^2 (1.036) \\
&= 253 \text{ 呎-磅}
\end{aligned}$$

第二章 直線發動機之均衡

2-1. 單缸發動機 由前章所述，吾人已知在單汽缸發動機中，往復之惰性力，係由不同次之簡諧力組成，無由均衡。在用向量表示時，吾人僅取沿汽缸中心線方向之力，固可與簡諧力相等。然苟真用一迴轉之配重，可抵銷此惰性力，則在與汽缸中心線垂直方向，又將發生一相同大小之簡諧力，故單缸發動機，不能用單一之配重以得均衡。在通常應用上，單缸發動機，多用於比較笨重或振動無大關係之處，為使振動力之影響較小計，吾人可在配重上，加以相當之重量，使其在汽缸中心線方向之力，恰為一次不平衡惰力之半。若是，則在此方向之不平衡力將為：

$$A_1' \cos \theta - \frac{A_1}{2} \cos \theta = \frac{A_1}{2} \cos \theta$$

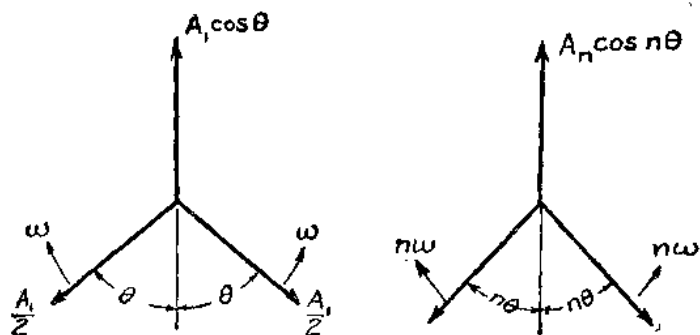
配重在與汽缸中心線垂直方向所生之平衡力為

$$- \frac{A_1}{2} \sin \theta。$$

此種裝置，可使第一次力之影響，減至一半，而降低其嚴重性。對於二次力，亦可採取相似辦法，惟二次力之迴轉速度，既為曲軸之二倍，則所用配重，須另加齒輪裝置，始克有效。

由一次力之不平衡部份觀之，兩垂直方向力相加，恰成為一大小為

$\frac{A_1}{2}$ 之旋轉力，其轉速與曲軸相同，而方向則相反。故苟用兩大小相同而旋轉方向相反之兩配重，裝於發動機軸上，則一次力之影響，可以完全免除。第二次力，亦可用相似方法平衡之，如第 2-1 圖。



2-1

前述之方法，在理論上，固可適用。在商業上，因所需機件之複雜，重量之增加，對於此種簡單之發動機，殊不經濟。故實際應用，除用為實驗室之 CUE 發動機外，無採用者。

例：某單缸發動機之汽缸尺寸為 $5'' \times 6''$ ，曲柄銷重一磅，連桿在曲柄中心之重量為 3 磅，在活塞銷中心之重量為 2 磅，各往復部份之重量為 6 磅，設平衡重量之重心距機軸中心 3.5 吋，試求應有之平衡重量。

解：相當轉動重量 = $1 + 3 = 4$ 磅

相當往復重量 = $2 + 6 = 8$ 磅

$$\text{平衡重量} = \left(4 + \frac{8}{2}\right) \times \frac{3}{35} = 6.86 \text{ 磅}$$