

180774

243349

工程力學教程 運動學及動力學

徐芝綸 薛鴻達 吳永祺

合 編

3

32

上海新亞書店出版

工程力學教程

第二冊

運動學及動力學

徐芝綸 薛鴻達 吳永祺

合編

新亞書店出版

工程力學教程

第二冊

運動學及動力學

版權所有



不准翻印

一九五二年十二月初版

定價人民幣一五〇〇〇元

編者 徐芝綸 薛鴻達 吳永禎

出版者 新亞書店

上海河南中路159號
電話：94258

總發行所 中國科技圖書聯合發行所

上海中央路24號304室
電話：19566 電報掛號：21968

分銷處

上海 重慶 新亞書店
漢口 貴陽

目次

第二篇 運動學

第十一章 質點的運動 1

緒言, 1. 位置、位移、速度、加速度的定義及矢量表示, 2. 位置、位移、速度、加速度的直角坐標表示, 4. 位置、位移、速度、加速度的路徑表示, 7. 直線運動, 9. 平面曲線運動, 16. 質點的相對運動, 19.

第十二章 剛體的運動 24

緒言, 24. 平行移動, 24. 定軸轉動, 25. 平面轉動, 28. 速度瞬心與加速度瞬心, 30. 質點對於剛體的相對運動, 34.

第三篇 動力學

第十三章 質點動力學 39

基本原理, 39. 動力方程, 41. 動力平衡與慣性力法, 51. 相對運動的動力方程, 53.

第十四章 質點系動力學 59

分析方法, 59. 質心與質心運動, 59. 剛體的平行移動, 62. 剛體的定軸轉動, 65. 迴轉儀, 70. 平面運動, 74.

第十五章 振動 81

緒言, 81. 無阻尼的直線自由振動, 83. 有阻尼的直線自由振動, 91. 無阻尼的直線強迫振動, 95. 有阻尼的直線強迫振動, 101. 剛體的轉動振動, 106.

第十六章 功與能 115

力的功, 115. 質點的動能原理, 118. 質點系的及剛體的動能原理, 123. 勢能與能量守恆原理, 127.

第十七章 衝量與動量 129

力的衝量, 129. 質點的動量與動量原理, 130. 質點系的動量原理, 132.

對心正撞, 134. 質點的動量矩與動量矩原理, 137. 質點系的動量矩原理, 140.

附錄 A 平面圖形的慣矩與慣積 144

簡單平面圖形的慣矩, 144. 平行移軸定理, 147. 組合圖形的慣矩, 148. 慣積, 152. 主軸與主慣矩, 154.

附錄 B 剛體的慣矩 159

定義, 159. 薄板的慣矩, 160. 平行移軸定理, 161. 慣積與主軸, 163.

第二編 運動學

第十一章

質點的運動

11-1. 緒言. 在第一編‘靜力學’裏，討論了物體的平衡條件，即物體受力而不改變動態的條件。假如物體所受的力不滿足平衡條件，則物體的動態將因而改變。物體運動的改變與造成此種改變的力，二者之間有怎樣的關係，是以後所要討論的‘動力學’的主要題材。但在討論動力學問題以前，必須先熟悉物體運動的性質與方式，因而先要學習‘運動學’。運動學專論物體在各種運動中的空間-時間的關係，而不計及產生或改變運動的原因，即不計物體所受的力。照這樣說來，運動學可作為動力學的導論看待；可是在許多的機械問題裏，運動的分析是主要的，力的分析卻是次要的，這些問題，在機構學（或稱機動學）中常常遇到，本書所講述的是基本的與比較簡單的一些問題。

所謂運動，是物體的位置隨時間而改變的現象，如果物體的位置保持不變，便是所謂靜止。‘運動’與‘靜止’都是相對的觀念，隨所選取的參照體而定。例如：火車在行駛時，以火車車身為參照體，車廂裏的桌子是靜止的，但以路旁的電桿為參照體，它就在運動了。若以地球為參照體，電桿是靜止的，但以太陽為參照體，它就在運動了。因此，以甲物為參照體（此時甲物認為是相對地靜止的），乙物對甲物的位置關係，隨時間而改變的現象，稱做乙物對於甲物的運動。同一個運動，隨了所選取的參照體的改變，所表現的情形也會改變。例如，火車在曲線軌道上行駛時，某旅客在車廂裏循了直線作勻速運動，以火車為參照體，他做着勻速直線運動，若以地球為參照體，那時他便做着加速曲線運動了。在

工程問題中，如果不特別聲明，都以地球為參照體，即我們通常所討論的，是物體相對於地球的運動。

為求建立物體運動的基本概念，先須研究質點的運動。質點是具有質量，而大小可以不計的物體。這當然是理想的觀念，因為無論物體所含的質量是何等地少，它多少總占有一些空間。但是，若所論物體的尺寸，遠比運動的範圍為小，就可以當做質點看待。例如，星體的直徑雖以千、萬公里計，但在天文學的計算中，仍可把它們當做質點。又如，鎗彈的尺寸與其射程相較，極為微小，因此也可看做是質點。在運動學中，既不論究發生運動的原因，質點的性質以及質量都無關重要，因此還可以把質點當做幾何點看待，來論究其運動。剛體可以認為是質點的集合體，從質點的運動推廣到質點系的運動，就可進而分析剛體的運動。

11-2. 位置、位移、速度、加速度的定義及矢量表示。(1)位置。質點在空間的位置，須以矢量表示。設在空間取一個定點 O (圖 11-1)，作為位置參照點。在任一時刻，質點在空間的位置 P ，可用從點 O 聯至點 P 的位置矢(又名徑矢) $\mathbf{r}$ 來表示。質點在空間運動時，其位置矢是隨着改變的，而成為時間的矢函數，即：

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(t). \quad (11-1)$$

設 $t=0$ 時，質點的位置是 P_0 ，則 OP_0 代表 $t=0$ 時的位置矢 $\mathbf{r}_0$ ，稱做初位置矢。同樣， OP_1 代表 $t=t_1$ 時的位置矢 $\mathbf{r}_1$ ， OP_2 代表 $t=t_2$ 時的位置矢 $\mathbf{r}_2$ ，等等。

質點在空間運動的軌跡，稱做它的路徑，從圖 11-1，可見這就是各位置矢端的軌跡曲線，即：位矢端線代

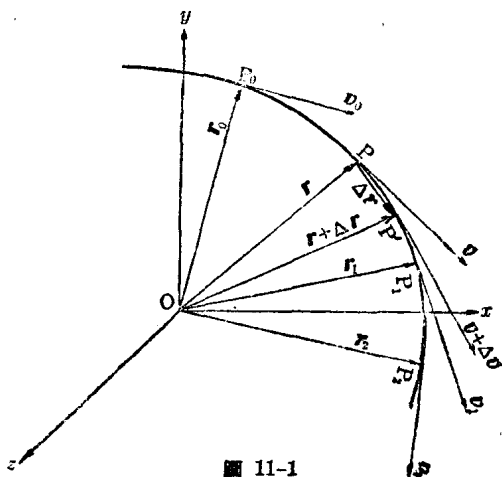


圖 11-1

表運動質點的路徑。

(2) 位移。位置的改變稱為位移，位置矢的改變稱為位移矢。設在 t 時，質點的位置在 P ，其位置矢為 $OP = \mathbf{r}$ ；在 $t + \Delta t$ 時，質點的位置在 P' ，其位置矢為 $OP' = \mathbf{r} + \Delta \mathbf{r}$ ；則 $PP' = \Delta \mathbf{r}$ 就代表質點在 Δt 時間內位置的改變，即位移矢。位移祇與質點在所論時間 Δt 內的初位置 P 及終位置 P' 有關，而與質點的實際路徑一般並不重合。在 $\Delta t \rightarrow 0$ ，即 P' 趨近於 P 時，位移矢 $\Delta \mathbf{r}$ 的方向，便趨近於路徑在點 P 的切線的方向。

(3) 速度。速度是位置對於時間的改變率。如圖 11-1， $\Delta \mathbf{r}$ 表示質點在 Δt 時間內位置的改變，因而每單位時間的平均改變率是

$$\bar{\mathbf{v}} = \frac{\Delta \mathbf{r}}{\Delta t},$$

這稱為質點在 Δt 時間內的平均速度，它也是矢量，方向與位移矢 $\Delta \mathbf{r}$ 相同。

若 $\Delta t \rightarrow 0$ ，則位置對於時間的改變率的極限值，稱為質點在 t 時的（即在位置 P 的）瞬時速度，簡稱速度：

$$\mathbf{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{r}}{\Delta t} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \dot{\mathbf{r}}. \quad (11-2)$$

速度也是矢量，它的方向與 $\Delta t \rightarrow 0$ 時位移矢所取的方向相同，即路徑在點 P 的切線的方向。速度的單位是：米/秒 (m/sec)，千米/小時 (km/hr) 等。

速度也是時間的矢函數，即：

$$\mathbf{v} = \mathbf{v}(t). \quad (11-3)$$

自 O' 點引作 $O'Q_0, O'Q_1, O'Q_2, \dots$ 等等，順次代表質點在空間的路徑上 $P_0, P_1, P_2, \dots$ 各點的速度矢 $\mathbf{v}_0, \mathbf{v}_1, \mathbf{v}_2, \dots$ ，這時所得的速度矢的終點的軌跡曲線 $Q_0Q_1Q_2$ ，稱為運動質點的速矢端綫（圖 11-2）。

(4) 加速度。加速度是速度對於時間的改變率。設在 t 時，質點的速度矢為 $\mathbf{v}$ ，在 $t + \Delta t$ 時，質點的速度矢為 $\mathbf{v} + \Delta \mathbf{v}$ ，如圖 11-2 所表示， $\Delta \mathbf{v}$ 代表質點在 Δt 時間內速度的改變，因而每單位時間的平均改變率是

$$\bar{w} = \frac{\Delta v}{\Delta t}$$

這稱為質點在 Δt 時間內的平均加速度。它是矢量，方向與速矢端線中的表示 Δv 的 QQ' 相同。

若 $\Delta t \rightarrow 0$ ，則速度對於時間的改變率的極限值，稱為質點在位置 P 的瞬時加速度，簡稱加速度，即

$$w = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt} = \dot{v} = \ddot{r}. \quad (11-4)$$

加速度矢的方向，與速矢端線上在 $\Delta t \rightarrow 0$ 時 Δv 所取的方向相同，即沿速矢端線在點 Q 的切線方向。顯然，這個方向一般並不是質點在路徑上點 P 的切線方向。加速度的單位是每秒每秒米 (m/sec^2)，每秒每秒厘米 (cm/sec^2) 等。

加速度也是時間的矢函數，即：

$$w = w(t). \quad (11-5)$$

11-3. 位置、位移、速度、加速度的直角坐標表示。
對於實用問題，用矢量計算有時並不方便，宜用坐標法。本節單就通常採用的直角坐標制來講：

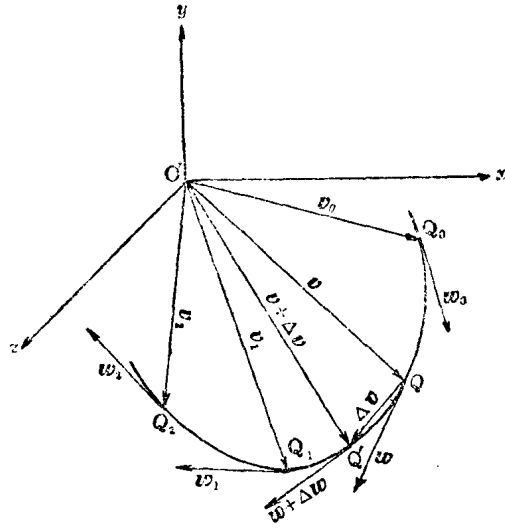


圖 11-2

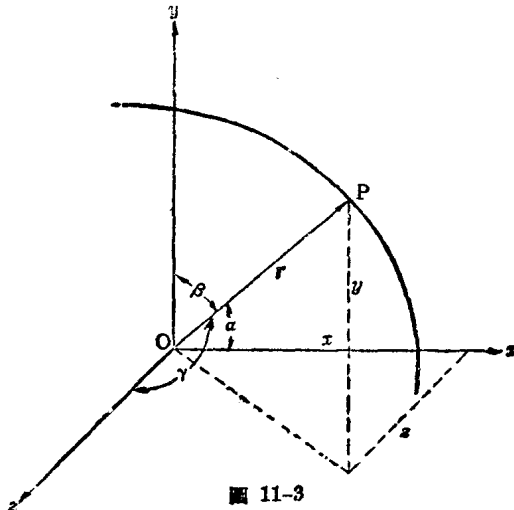


圖 11-3

(1) 位置。以位置參照點 O 為坐標原點，在空間引作相互垂直的 x, y, z 坐標軸。於是質點在空間的任何位置 P ，可用其坐標 (x, y, z) 表示。由

圖 11-3, 可見 x, y, z 分別為位置矢 $\mathbf{r}$ 在三個坐標軸上的投影, 即:

$$\left. \begin{aligned} x &= r \cos(\mathbf{r}, x) = r \cos \alpha, \\ y &= r \cos(\mathbf{r}, y) = r \cos \beta, \\ z &= r \cos(\mathbf{r}, z) = r \cos \gamma, \\ r &= \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}. \end{aligned} \right\} \quad (11-6)$$

(2) 位移. 設在 t 時, 質點的位置為 $P(x, y, z)$, 在 $t + \Delta t$ 時, 質點的位置為 $P'(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z)$, 由圖 11-4, 可見: 質點的位移可用

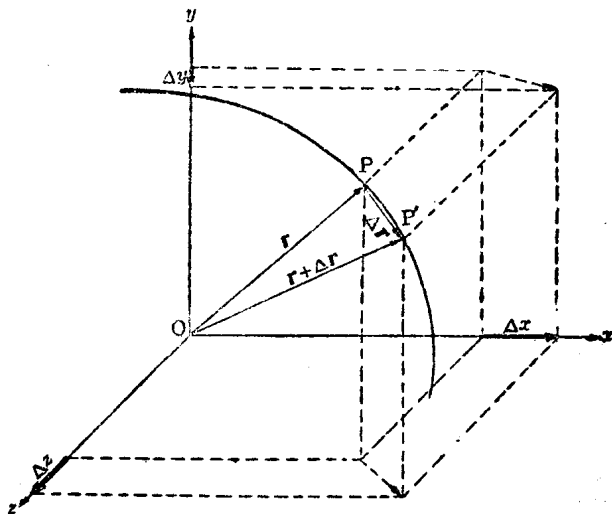


圖 11-4

$\Delta x, \Delta y, \Delta z$ 表示, 它們分別為位移矢 $\Delta \mathbf{r}$ 在三個坐標軸上的投影, 亦即 $\Delta \mathbf{r}$ 在三個坐標軸方向的分位移。即:

$$\left. \begin{aligned} \Delta x &= \Delta r \cos(\Delta \mathbf{r}, x), \\ \Delta y &= \Delta r \cos(\Delta \mathbf{r}, y), \\ \Delta z &= \Delta r \cos(\Delta \mathbf{r}, z), \\ \Delta r &= \sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2 + \Delta z^2}. \end{aligned} \right\} \quad (11-7)$$

(3) 速度. 比率

$$\frac{\Delta x}{\Delta t}, \quad \frac{\Delta y}{\Delta t}, \quad \frac{\Delta z}{\Delta t},$$

分別表示質點在 Δt 時間內, 在 x, y, z 三個方向上的平均分速度, 在

$\Delta t \rightarrow 0$ 時,這三個比率的極限值便成為質點在位置 P 時在 x, y, z 三個方向的瞬時分速度,即:

$$\left. \begin{aligned} v_x &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt} = \dot{x}, \\ v_y &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta t} = \frac{dy}{dt} = \dot{y}, \\ v_z &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta z}{\Delta t} = \frac{dz}{dt} = \dot{z}. \end{aligned} \right\} \quad (11-8)$$

$\Delta x, \Delta y, \Delta z$ 既是位矢 $\Delta \mathbf{r}$ 在坐標軸上的投影,所以 $\frac{\Delta x}{\Delta t}, \frac{\Delta y}{\Delta t}, \frac{\Delta z}{\Delta t}$ 代表平均速度 $\bar{v}$ 在坐標軸上的投影,因而可以推論到: v_x, v_y, v_z 是瞬時速度矢 $\mathbf{v}$ 在三個坐標軸上的投影,亦即 $\mathbf{v}$ 在 x, y, z 方向上的分速度。

$$\left. \begin{aligned} v_x &= v \cos(\mathbf{v}, x), \\ v_y &= v \cos(\mathbf{v}, y), \\ v_z &= v \cos(\mathbf{v}, z), \\ v &= \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}. \end{aligned} \right\} \quad (11-9)$$

上式中的 $(\mathbf{v}, x), (\mathbf{v}, y), (\mathbf{v}, z)$ 分別表示質點路徑在 P 處的切線與三坐標軸所成的角。已知 v_x, v_y, v_z 後,便可據上式求出 v , 並決定此等方向角之值。

(4) 加速度。設在 t 時,質點的直角分速度為 v_x, v_y, v_z , 在 $t + \Delta t$ 時,其分速度為 $v_x + \Delta v_x, v_y + \Delta v_y, v_z + \Delta v_z$, 則

$$\frac{\Delta v_x}{\Delta t}, \quad \frac{\Delta v_y}{\Delta t}, \quad \frac{\Delta v_z}{\Delta t},$$

三比率便分別表示在 Δt 時間內,質點在 x, y, z 三個方向的平均分加速度,在 $\Delta t \rightarrow 0$ 時,這三個比率的極限值,便成為質點在位置 P 時在 x, y, z 三個方向上的瞬時分加速度,即:

$$\left. \begin{aligned} w_x &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v_x}{\Delta t} = \frac{dv_x}{dt} = \dot{v}_x = \ddot{x}, \\ w_y &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v_y}{\Delta t} = \frac{dv_y}{dt} = \dot{v}_y = \ddot{y}, \\ w_z &= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v_z}{\Delta t} = \frac{dv_z}{dt} = \dot{v}_z = \ddot{z}. \end{aligned} \right\} \quad (11-10)$$

根據與前述速度時的同樣推理,可知 w_x, w_y, w_z 分別是瞬時加速度矢 $\boldsymbol{w}$ 在三個坐標軸上的投影,亦即 $\boldsymbol{w}$ 在 x, y, z 方向上的分加速度,即:

$$\left. \begin{aligned} w_x &= w \cos(\boldsymbol{w}, x), \\ w_y &= w \cos(\boldsymbol{w}, y), \\ w_z &= w \cos(\boldsymbol{w}, z), \\ w &= \sqrt{w_x^2 + w_y^2 + w_z^2}. \end{aligned} \right\} \quad (11-11)$$

合加速度 $\boldsymbol{w}$ 的方向,當然是速矢端線在點 Q (對應於質點的位置 P) 的切線的方向。在已求知 w_x, w_y, w_z 後,即可據上列四式求出 w 的大小及方向。

11-4. 位置、位移、速度、加速度的路徑表示。 (1)位置。另外一種便利的分析質點運動的方法,是路徑表示法。在運動質點的路徑上,選一參照點 S 。質點在各時刻的位置,用從 S 沿路徑至所論位置的路程 s 表示。如圖 11-5, 設在 $t=0$ 時,質點位置為 P_0 ,可用自 S 至 P_0 的路程 s_0 來表示。同樣,用路程 s_1, s_2 可分別表示 $t=t_1, t=t_2$ 時的質點位置 P_1, P_2 。路程 s 不是矢量,而是標量。

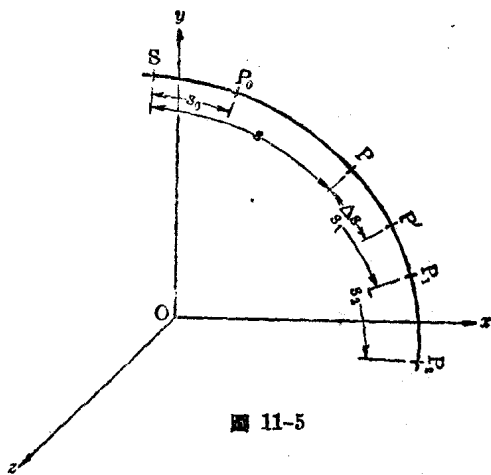


圖 11-5

(2)速度。設在 t 時,質點位置是 P , 在 $t + \Delta t$ 時,質點位置是 P' , 這二點離開參照點 S 的路程分別是 s 及 $s + \Delta s$ 。於是 Δs 便表示質點在 Δt 的時間內所行的路程。(Δs 是標量,並非是位移。)因而質點每單位時間平均所行的路程是 $\bar{v} = \Delta s / \Delta t$, 這稱做質點的平均速率。速率是標量,與為矢量的速度不同,必須辨清。在 $\Delta t \rightarrow 0$ 時, $\Delta s / \Delta t$ 所取的極限值,便是質點在位置 P 的瞬時速率。它也是標量。

試聯合觀察圖 11-1, 11-5, 可見在 $\Delta t \rightarrow 0$, 點 $P' \rightarrow$ 點 P 時,路程 Δs

與位移 Δr 的絕對值是趨於相等的，因而質點在位置 P 的瞬時速率與瞬時速度的數值是相等的，即我們可據下式來求質點的速度：

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta r}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt} = \dot{s}, \quad (11-12)$$

速度的方向，是運動質點的路徑在 P 點的切線方向。

設在 $t - \Delta t, t, t + \Delta t$ 時，質點的空間位置分別在 P'', P, P' 。三點可以決定一個平面，並且決定一個圓。在 $\Delta t \rightarrow 0$ 時， P'', P, P' 三點決定的平面所取的極限位置，稱為路徑曲線在點 P 的密切面。這時，三點所決定的圓的極限位置，稱為路徑曲線在點 P 的密切圓，它的半徑稱為路徑曲線在點 P 的主曲率半徑 ρ 。路徑曲線在點 P 的切線，位於密切面內。在密切面內垂直於切線的直線，稱為主法線，主法線是通過路徑曲線在點 P 的曲率中心 C 的。通過點 P 而垂直於密切面的直線，稱為伸法線。

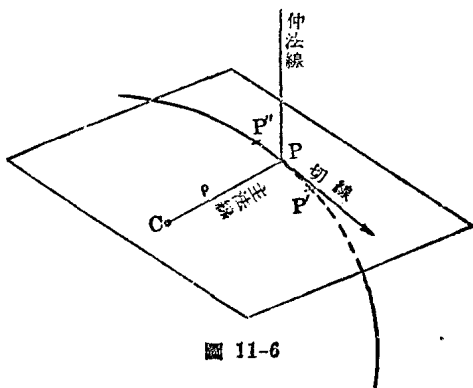


圖 11-6

率半徑 ρ 。路徑曲線在點 P 的切線，位於密切面內。在密切面內垂直於切線的直線，稱為主法線，主法線是通過路徑曲線在點 P 的曲率中心 C 的。通過點 P 而垂直於密切面的直線，稱為伸法線。

運動質點在位置 P 的速度 v ，已知是在路徑曲線上點 P 的切線方向，所以將此速度按切線，主法線，伸法線互相垂直的三個方向分解為分矢時，得到各分矢的數量如下：

切向分矢 $v_t = v = \dot{s}$,

主法向分矢 $v_n = 0$,

伸法向分矢 $v_b = 0$ 。

(3) 加速度。設在 t 時，

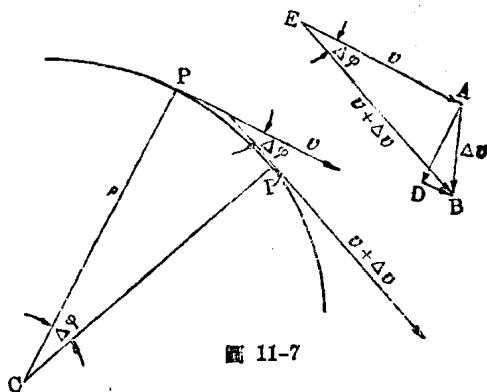


圖 11-7

運動質點的空間位置為 P ，速度為 v ，在 $t + \Delta t$ 時，位置為 P' ，速度為 $v + \Delta v$ 。在 Δt 很微小， P 與 P' 很接近時，質點運動路徑在 P, P' 的

二切線便可決定一個平面，此平面在 $\Delta t \rightarrow 0$ 時的極限位置，便是上面所說的密切面，同樣，在 P, P' 的主法線亦得相交於一點，在 $\Delta t \rightarrow 0$ 的極限位置，即上面所說的曲率中心 C ，而 CP 便表示主曲率半徑 ρ 。這樣， $v, v + \Delta v$ 二矢以及曲率中心 C 都位於同一的密切面內。

從任一點 E 引作 EA, EB ，分別表示 $v, v + \Delta v$ ，那末 AB 便表示 Δv 。此 Δv 亦位於密切面內。將 Δv 分為兩個分量， AD 及 DB ，各沿垂直及平行於 EA 的方向，即各沿路徑在 P 點的法線及切線方向。於是，沿 P 點的切線及法線方向，速度對時間的改變率各為

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{DB}{\Delta t} \quad \text{及} \quad \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{AD}{\Delta t}.$$

當 $\Delta t \rightarrow 0$ 時， P' 趨近於 P ， DB 趨近於 $AB = \Delta v$ ，故質點沿路徑切線方向的分加速度為

$$w_t = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt} = \dot{v} = \ddot{s}, \quad (11-13)$$

同時， AD 趨近於 $v \Delta \varphi = v \frac{\Delta s}{\rho}$ ，故質點沿路徑法線方向的分加速度為

$$w_n = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{v \Delta s}{\rho \Delta t} = \frac{v}{\rho} \frac{ds}{dt} = \frac{v^2}{\rho}. \quad (11-14)$$

又因當 $\Delta t \rightarrow 0$ 時， v 及 Δv 都在密切平面內，故質點沿伸法線方向的加速度為

$$w_s = 0.$$

質點運動時，有沿路徑的切線方向的分加速度，是由於速度改變大小的結果。若是速度只改變方向而不改變大小，則沿切線方向並無分加速度。因此，質點以勻速率沿曲線運動時， $w_t = 0$ 。質點運動時，有沿路徑的法線方向的分加速度，是由於速度改變方向的結果。若是速度只改變大小而不改變方向，則沿法線方向並無分加速度。因此，質點沿直線運動時， $w_n = 0$ 。

11-5. 直線運動。 若質點沿一直線運動，取該直線為 x 軸，則

$$y = z = 0, \quad v_y = v_z = 0, \quad w_y = w_z = 0.$$

在任一瞬時，質點的位置只須用其 x 坐標表示。時間改變，其 x 坐標也隨着改變。因此， x 是時間 t 的函數，而位置方程為

$$x = f(t).$$

根據方程 11-8 及 11-9, 可得速度方程及加速度方程各為

$$v = v_x = \frac{dx}{dt} = \dot{x}, \quad (11-15)$$

$$w = w_x = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = \ddot{x}. \quad (11-16)$$

當質點的位置方程已知時, 可用微分法由方程(11-15)求得速度方程, 由(11-16)求得加速度方程. 反之, 若加速度方程已知, 雖然也可用積分法求得速度方程及位置方程, 但後二方程中含有積分常數. 當 $t=0$ 時的初位置坐標 x_0 及初速度 v_0 為已知時, 速度方程及位置方程可以完全確定如下:

由公式(11-16), 得:

$$dv = w dt, \quad \int_0^t dv = \int_0^t w dt, \quad v - v_0 = \int_0^t w dt,$$

因此,
$$v = v_0 + \int_0^t w dt. \quad (11-17)$$

又由公式(11-18), 得:

$$dx = v dt, \quad \int_0^t dx = \int_0^t v dt, \quad x - x_0 = \int_0^t v dt,$$

因此,
$$x = x_0 + \int_0^t v dt. \quad (11-18)$$

再將公式(11-17)代入(11-18), 即得

$$x = x_0 + v_0 t + \int_0^t \int_0^t w dt^2. \quad (11-19)$$

有時, 質點的位置坐標、速度、加速度三者不能用時間 t 的簡單函數表明, 或是雖然可用簡單的函數表明, 但微分與積分為複雜. 於此, 可用曲線代替方程, 而用圖解法代替微分積分法.

以每一對 x 與 t 的對應值作為

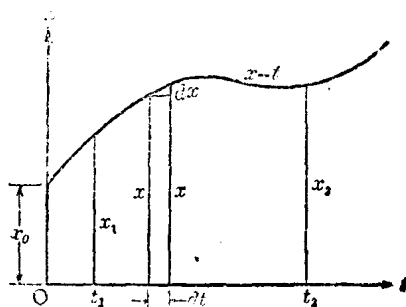


圖 11-3

坐標，繪出一點，連接各點所成的曲線，即為位置-時間($x-t$)曲線，如圖 11-8 所示。此曲線的斜率為 $\frac{dx}{dt}$ ，但 $v = \frac{dx}{dt}$ ，故 $x-t$ 曲線上任一點的斜率，即按照某一比例尺(視 x 及 t 的比例尺而定)代表質點在該瞬時的速度。

同理，速度 v 與時間 t 的關係，亦可作速度-時間($v-t$)曲線來表示，如圖 11-9。曲線上任一點的斜率為 $\frac{dv}{dt}$ ，但 $w = \frac{dv}{dt}$ ，故 $v-t$ 曲線上任一點的斜率，以某一比例尺(視 v 及 t 的比例尺而定)代表該瞬時的加速度。又因 $dx = v dt$ ，

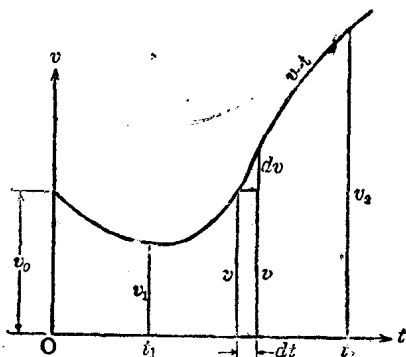


圖 11-9

而 $v dt$ 表示 $v-t$ 曲線下在 dt 一段內的面積，故該面積即代表 dt 時間內內的位移。因此， $v-t$ 曲線下在 t_1 到 t_2 一段內的面積，即代表 t_1 到 t_2 一段時間內的總位移，亦即質點在該段時間內所經的路程。

與上述相仿，可畫出加速度-時間($w-t$)曲線，並可證明該曲線下在 t_1 到 t_2 一段內的面積即代表 t_1 到 t_2 一段時間內的速率改變。

例題 11-1. 一質點作勻加速直線運動，其勻加速度為 w_0 ，初速度為 v_0 ，初位置坐標為 x_0 ，試求其在任一瞬時的速度與位置坐標。

解：因 $w = w_0$ 為一常數，故由公式(11-17)及(11-18)得速度及位置坐標各為：

$$v = v_0 + \int_0^t w_0 dt = v_0 + w_0 t,$$

$$x = x_0 + v_0 t + \int_0^t \int_0^t w_0 dt^2 = x_0 + v_0 t + \frac{w_0}{2} t^2.$$

例題 11-2. 直桿 AB，長 l ，在鉛直面內運動，A 端恆與水平地板接觸，B 端恆與鉛直牆壁接觸，如圖 11-10(a)。設該桿自鉛直位置開始運動，A 端的速度 v_0 保持不變，試畫出 B 端的位置-時間曲線，速度-時間曲線，及加速度-時間曲線。

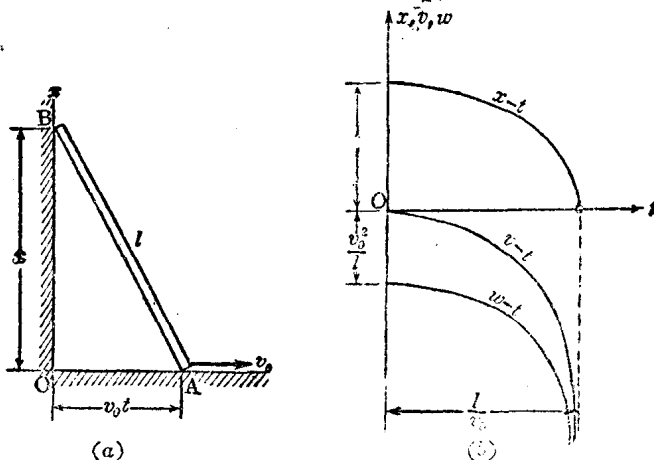


圖 11-10

解：以 OB 爲 x 軸。在時刻 t ， $OA = v_0 t$ ，故 B 點的位置坐標爲

$$x = \sqrt{l^2 - (v_0 t)^2}, \quad (a)$$

速度爲

$$v = \dot{x} = -\frac{v_0^2 t}{\sqrt{l^2 - (v_0 t)^2}}, \quad (b)$$

加速度爲

$$w = \ddot{x} = -\frac{v_0^2 l^2}{(l^2 - v_0^2 t^2)^{3/2}}. \quad (c)$$

在 $t = l/v_0$ 時，全桿成水平，故上列各式只在 $0 < t < l/v_0$ 時有效。據 (a), (b), (c) 三方，可點繪 B 端的 $x-t$, $v-t$, $w-t$ 曲線，如圖 11-10(b) 所示。式 (a) 可化爲 $\frac{x^2}{l^2} + \frac{t^2}{(l/v_0)^2} = 1$ ，故 $x-t$ 曲線爲四分之一橢圓，其半軸爲 l 及 l/v_0 。

例題 11-3 曲柄及連桿機構。 於汽機的汽缸中，有活塞 M，由活塞桿 AM 與十字頭 A 相連。十字頭 A 由連桿 AB 與曲柄 OB 用銷 B 相連。曲柄繞機軸 O 轉動時，活塞 M 作往復的直線運動。設曲柄 OB 與汽缸軸所成的角 φ 與時間 t 成正比例而變化，即 $\varphi = \omega t$ ，而 ω 爲常量^①。試分別求活塞 M 的位置坐標、速度、加速度方程。

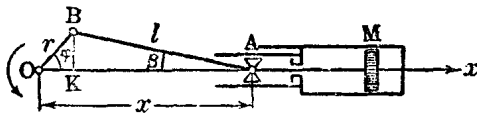


圖 11-11

解：(I) 位置坐標。設以機軸 O 爲原點，汽缸軸線 OM 爲 x 軸，則活塞 M 即在 x 軸上作往復運動。顯然，它與十字頭 A 的運動情形並無區別，因而原問題就成爲求十字頭 A 的運動方程。命 r 及 l 分別代表曲柄 OB 與連桿 BA 的長度， β 代表連桿 BA 與 x 軸所成的角。以曲柄 OB 與 x 軸的正向相重合時爲起算的時刻，則在時刻 t ，OB 與 x 軸所成角

註① ω 代機軸轉動時的角速度，單位爲〔徑/秒〕，意義見 §12-3。