



CURSO DE CÁLCULO INFINITESIMAL



(Continuacion)

$$\frac{\partial x}{\partial u} = c \alpha'$$

$$\frac{\partial x}{\partial u'} = c' \alpha$$

$$\frac{\partial y}{\partial u} = c \beta'$$

$$\frac{\partial y}{\partial u'} = c' \beta$$

$$\frac{\partial z}{\partial u} = c \gamma'$$

$$\frac{\partial z}{\partial u'} = c' \gamma$$

Estas seis ecuaciones definen los seis cosenos i las cantidades c i c' en funcion de u i u' . Sin embargo, entre estas diferentes cantidades, existen ciertas relaciones necesarias e independientes de la forma de la superficie; porque las derivadas de $c\alpha'$, $c\beta'$, $c\gamma'$ respecto de u' deben ser respectivamente iguales a las deri-

vadas de $c'a$, $c'\beta$, $c'\gamma$ respecto de u . Se tiene, por consiguiente, para todas las superficies,

$$c \frac{\partial a'}{\partial u'} + a' \frac{\partial c}{\partial u'} = c' \frac{\partial a}{\partial u} + a \frac{\partial c'}{\partial u}$$

$$c \frac{\partial \beta'}{\partial u'} + \beta' \frac{\partial c}{\partial u'} = c' \frac{\partial \beta}{\partial u} + \beta \frac{\partial c'}{\partial u}$$

$$c \frac{\partial \gamma'}{\partial u'} + \gamma' \frac{\partial c}{\partial u'} = c' \frac{\partial \gamma}{\partial u} + \gamma \frac{\partial c'}{\partial u}$$

Supongamos que las curvas u , u' sean ortogonales i sean λ , μ , ν los cosenos directores de la normal a la superficie S en el punto considerado; las tres ecuaciones anteriores son equivalentes a las siguientes

$$(2) \quad \left\{ \begin{array}{l} c \left[a \frac{\partial a'}{\partial u'} \right] = \frac{\partial c'}{\partial u} \\ \frac{\partial c}{\partial u'} = c' \left[a' \frac{\partial a}{\partial u} \right] \\ c \left[\lambda \frac{\partial a'}{\partial u'} \right] = c' \left[\lambda \frac{\partial a}{\partial u} \right] \end{array} \right.$$

Busquemos ahora la curvatura jeodésica de una curva cualquiera de la superficie, en uno de sus puntos M . Sea ϕ el ángulo de la tangente MT a esta curva con la tangente a la curva u ; se tendrá

$$\xi = a \cos \phi + a' \sin \phi$$

$$\xi' = -a \sin \phi + a' \cos \phi$$

De aquí se deduce

$$\frac{d^2 x}{ds^2} = \frac{d\xi}{ds} = \frac{d\alpha}{ds} \cos \phi + \frac{d\alpha'}{ds} \operatorname{sen} \phi + \xi' \frac{d\phi}{ds}$$

Luego, si ρ es el radio de curvatura geodésica de la curva en el punto M , se tendrá, según (1),

$$\frac{1}{\rho} = \left[\xi' \frac{d^2 x}{ds^2} \right] = \left[\xi' \frac{d\alpha}{ds} \right] \cos \phi + \left[\xi' \frac{d\alpha'}{ds} \right] \operatorname{sen} \phi + \frac{d\phi}{ds}$$

Ahora

$$\left[\xi' \frac{d\alpha}{ds} \right] = - \left[\alpha \frac{d\alpha}{ds} \right] \operatorname{sen} \phi + \left[\alpha' \frac{d\alpha}{ds} \right] \cos \phi = \left[\alpha' \frac{d\alpha}{ds} \right] \cos \phi$$

$$\left[\xi' \frac{d\alpha'}{ds} \right] = - \left[\alpha \frac{d\alpha'}{ds} \right] \operatorname{sen} \phi + \left[\alpha' \frac{d\alpha'}{ds} \right] \cos \phi = \left[\alpha' \frac{d\alpha'}{ds} \right] \operatorname{sen} \phi$$

Luego

$$\frac{1}{\rho} = \left[\alpha' \frac{d\alpha}{ds} \right] + \frac{d\phi}{ds}$$

O bien

$$\frac{1}{\rho} = \left[\alpha' \frac{d\alpha}{du} \right] \frac{du}{ds} + \left[\alpha' \frac{d\alpha'}{du'} \right] \frac{du'}{ds} + \frac{d\phi}{ds}$$

funcion de u i u' ; pero si las curvas u son líneas jeodésicas la primera de las fórmulas (4) da

$$\frac{\partial c'}{\partial u} = 0$$

Luego c' no depende de u i σ conserva rigurosamente el mismo valor para todas las curvas u comprendidas entre u'_1 , u'_2 .

Ecuacion diferencial de las líneas jeodésicas en coordenadas curvilíneas

En todos los puntos de una línea jeodésica, $\frac{1}{\rho}$ es igual a cero, luego se tiene, segun (3),

$$\frac{1}{c'} \frac{\partial c}{\partial u'} \frac{du}{ds} - \frac{1}{c} \frac{\partial c'}{\partial u} \frac{du'}{ds} + \frac{d\phi}{ds} = 0$$

O bien

$$\frac{1}{c'} \frac{\partial c}{\partial u'} du - \frac{1}{c} \frac{\partial c'}{\partial u} du' + d\phi = 0$$

Se tiene ademas

$$\text{tg. } \phi = \frac{c' du'}{c du}$$

Supongamos que c i c' dependen solo de u' , se tendrá

$$\frac{\partial c'}{\partial u} = 0 \quad \frac{\partial c}{\partial u'} du' = dc$$

Las curvas u son entonces líneas jeodésicas i la ecuacion diferencial de las demas líneas jeodésicas de la superficie se reduce a

$$\frac{dc}{c} + \operatorname{tg.} \phi \, d\phi = 0$$

La integracion es evidente i se obtiene

$$c \operatorname{sen} \phi = C^{te}$$

Este es el caso de las superficies de revolucion; en efecto tomemos los meridianos como curvas u i los paralelos como curvas u' , se tendrá

$$x = u' \cos u$$

$$y = u' \operatorname{sen} u$$

$$z = f(u')$$

Luego

$$\frac{\partial x}{\partial u} = -u' \operatorname{sen} u \quad \frac{\partial x}{\partial u'} = \cos u$$

$$\frac{\partial y}{\partial u} = +u' \cos u \quad \frac{\partial y}{\partial u'} = \operatorname{sen} u$$

$$\frac{\partial z}{\partial u} = 0 \quad \frac{\partial z}{\partial u'} = f'(u)$$

De aquí se deduce

$$c^2 = u'^2$$

$$c'^2 = 1 + f'^2 (u')$$

Se ve que c i c' dependen solo de u' ; luego los meridianos son líneas geodésicas de la superficie i las demas líneas geodésicas averiguan la relacion

$$u' \operatorname{sen} \phi = C^{te}$$

Esta relacion se ha obtenido mas arriba.

Variacion de los nueve cosenos directores.

Fórmula de Liouville.

Consideremos las fórmulas (2); las dos primeras dan

$$(5) \quad \left\{ \begin{array}{l} \left[\alpha \frac{\partial \alpha'}{\partial u'} \right] = - \left[\alpha' \frac{\partial \alpha}{\partial u'} \right] = \frac{1}{c} \frac{\partial c'}{\partial u} = - \frac{c'}{\rho_u} \\ \left[\alpha' \frac{\partial \alpha}{\partial u} \right] = - \left[\alpha \frac{\partial \alpha'}{\partial u} \right] = \frac{1}{c'} \frac{\partial c}{\partial u'} = + \frac{c}{\rho_u} \end{array} \right.$$

Representemos por $c'H$ el valor de los dos miembros de la tercera fórmula (2), tendremos tambien

$$(6) \quad \left\{ \begin{array}{l} \left[\lambda \frac{\partial \alpha'}{\partial u'} \right] = - \left[\alpha' \frac{\partial \lambda}{\partial u'} \right] = c'H \\ \left[\lambda \frac{\partial \alpha}{\partial u} \right] = - \left[\alpha \frac{\partial \lambda}{\partial u} \right] = c'H \end{array} \right.$$

Sean finalmente R, R' los radios de curvatura de las secciones de la superficie por los planos normales tangentes a las curvas u, u' i $d\sigma, d\sigma'$ dos cambios de lugar dirigidos segun estas curvas, tendremos

$$\left[\alpha \frac{d\lambda}{d\sigma} \right] = -\frac{1}{R}$$

$$\left[\alpha' \frac{d\lambda}{d\sigma'} \right] = -\frac{1}{R'}$$

I, por consiguiente,

$$(7) \quad \left\{ \begin{array}{l} \left[\alpha \frac{\partial \lambda}{\partial u'} \right] = - \left[\lambda \frac{\partial \alpha}{\partial u'} \right] = -\frac{c'}{R} \\ \left[\alpha' \frac{\partial \lambda}{\partial u} \right] = - \left[\lambda \frac{\partial \alpha'}{\partial u} \right] = -\frac{c}{R'} \end{array} \right.$$

Las fórmulas (5), (6), (7), permiten calcular las derivadas parciales de los nuevos cosenos respecto de u i u' . Busquemos, por ejemplo, las derivadas de α, β, γ , respecto de u tendremos las fórmulas

$$\left[\alpha \frac{\partial \alpha}{\partial u} \right] = 0$$

$$\left[\alpha' \frac{\partial \alpha}{\partial u} \right] = +\frac{c}{\rho u'}$$

$$\left[\lambda \frac{\partial \alpha}{\partial u} \right] = cH$$

Luego

$$\frac{\partial \alpha}{\partial u} = c \left(\frac{\alpha'}{\rho_{u'}} + \lambda H \right)$$

$$\frac{\partial \beta}{\partial u} = c \left(\frac{\beta'}{\rho_{u'}} + \mu H \right)$$

$$\frac{\partial \gamma}{\partial u} = c \left(\frac{\gamma'}{\rho_{u'}} + \nu H \right)$$

De la misma manera se obtienen las siguientes fórmulas

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{ll} \frac{\partial \alpha}{\partial u} = c \left(\frac{\alpha'}{\rho_{u'}} + \lambda H \right) & \frac{\partial \alpha}{\partial u'} = c' \left(\frac{\alpha'}{\rho} + \frac{\lambda}{R} \right) \\ \frac{\partial \alpha'}{\partial u} = c \left(\frac{\alpha}{\rho_{u'}} + \frac{\lambda}{R'} \right) & \frac{\partial \alpha'}{\partial u'} = c' \left(-\frac{\alpha}{\rho_u} + \lambda H \right) \\ \frac{\partial \lambda}{\partial u} = -c \left(\alpha H + \frac{\alpha'}{R'} \right) & \frac{\partial \lambda}{\partial u'} = -c' \left(\frac{\alpha}{R} + \alpha' H \right) \end{array} \right.$$

Las demas fórmulas se deducen por una simple permutacion. Se puede escribir tambien

$$(9) \quad \left\{ \begin{array}{ll} \frac{d\alpha}{d\sigma'} = \frac{\alpha'}{\rho_{u'}} + \lambda H & \frac{d\alpha}{d\sigma} = \frac{\alpha'}{\rho_u} + \frac{\lambda}{R} \\ \frac{d\alpha'}{d\sigma} = -\frac{\alpha}{\rho_{u'}} + \frac{\lambda}{R'} & \frac{d\alpha'}{d\sigma'} = -\frac{\alpha}{\rho_u} + \lambda H \\ \frac{d\lambda}{d\sigma'} = -\alpha H - \frac{\alpha'}{R'} & \frac{d\lambda}{d\sigma} = -\frac{\alpha}{R} - \alpha' H \end{array} \right.$$

La cantidad H que figura en estas fórmulas es igual a cero cuando las curvas u i u' son líneas de curvatura; en el caso general, si R_1 R_2 son los radios de curvatura principales, se tiene

$$(10) \quad \frac{1}{RR'} - H^2 = \frac{1}{R_1 R_2}$$

De las ecuaciones (8) se pueden deducir algunas relaciones entre las curvaturas geodésicas de las curvas u , u' i la curvatura de la superficie; escribamos, por ejemplo, que la derivada de $\frac{\partial \alpha}{\partial u}$ respecto de u' es igual a la derivada de $\frac{\partial \alpha}{\partial u}$ respecto de u ; obtendremos la relación

$$\begin{aligned} & \frac{\partial c}{\partial u'} \left(\frac{a'}{\rho_{u'}} + \lambda H \right) \\ & + c \left\{ \frac{1}{\rho_{u'}} \frac{\partial a'}{\partial u'} + H \frac{\partial \lambda}{\partial u'} + a' \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_{u'}} \right)}{\partial u'} + \lambda \frac{\partial H}{\partial u} \right\} = \\ & \frac{\partial c'}{\partial u} \left(\frac{a'}{\rho_u} + \frac{\lambda}{R} \right) \\ & + c' \left\{ \frac{1}{\rho_u} \frac{\partial a'}{\partial u} + \frac{1}{R} \frac{\partial \lambda}{\partial u} + a' \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_u} \right)}{\partial u} + \lambda \frac{\partial \left(\frac{1}{R} \right)}{\partial u} \right\} \end{aligned}$$

De esta ecuacion i de las dos análogas en β i γ se deduce, despues de multiplicar por α' , β' , γ' ,

$$\frac{\partial c}{\partial u'} \frac{1}{\rho_{u'}} + c \left\{ -c' H^2 + \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_{u'}} \right)}{\partial u'} \right\} =$$

$$\frac{\partial c'}{\partial u} \frac{1}{\rho_u} + c' \left\{ -\frac{c}{RR'} + \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_u} \right)}{\partial u} \right\}$$

O bien

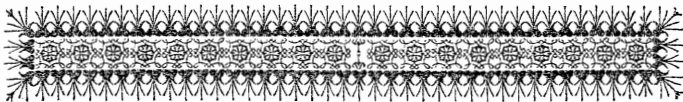
$$\frac{cc'}{\rho_{u'}^2} - cc' H^2 + c \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_{u'}} \right)}{\partial u'} = \frac{cc'}{\rho_u^2} - \frac{cc'}{RR'} + c' \frac{\partial \left(\frac{1}{\rho_u} \right)}{\partial u}$$

O todavia, segun (10),

$$d \left(\frac{1}{\rho_{u'}} \right) \frac{1}{d\sigma} - \frac{d \left(\frac{1}{\rho_u} \right)}{d\sigma'} + \frac{1}{\rho_{u'}^2} + \frac{1}{\rho_u^2} = -\frac{1}{R_1 R_2}$$

Esta es la fórmula de *Liouville*.





CUARTA PARTE



ECUACIONES DIFERENCIALES I CÁLCULO DE LAS VARIACIONES



CAPÍTULO PRIMERO

CONSIDERACIONES JENERALES. — ECUACIONES DE PRIMER ÓRDEN

Se llama ecuacion diferencial una relacion de la forma siguiente:

$$(1) \quad f \left(x, y, \frac{dy}{dx}, \frac{d^2y}{dx^2}, \dots, \frac{d^n y}{dx^n} \right) = 0$$

i se llama *orden* de la ecuacion diferencial el mayor índice de derivacion que figura en la ecuacion.

Se trata de obtener la funcion o las funciones de x, y que satisfacen a la ecuacion diferencial propuesta.

Sea, por ejemplo, la ecuacion diferencial

$$\frac{dy}{dx} = \phi(x)$$

Se obtiene inmediatamente

$$y = \int \phi(x) dx + C^{te}$$

La solucion contiene, como se ve, una constante arbitraria C .
Sea todavia la ecuacion del segundo orden

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \phi(x)$$

se obtendría, de la misma manera

$$\frac{dy}{dx} = \int \phi(x) dx + C$$

i, en seguida,

$$y = \int dx \int \phi(x) dx + Cx + C'$$

La solución contiene ahora dos constantes C i C' i, cualesquiera que sean los valores de estas constantes, el valor de y satisface a la ecuación diferencial.

Las dos ecuaciones diferenciales consideradas tienen, por consiguiente, una infinidad de soluciones según los valores que se adoptan para las constantes.

Inversamente, se puede deducir, de una misma función, una infinidad de ecuaciones diferenciales. Sea, por ejemplo, la función

$$y = x^2$$

Se tiene evidentemente

$$\frac{dy}{dx} = 2x$$

$$y + \frac{dy}{dx} = x^2 + 2x$$

$$y \frac{dy}{dx} = 2x^3$$

$$\frac{dy}{dx} = 2\sqrt{y}$$

Estas ecuaciones diferenciales no son equivalentes, ellas tienen solo una solución común: $y = x^2$.

TEOREMA FUNDAMENTAL.

La solución general de una ecuación diferencial de orden n debe contener n constantes arbitrarias.

Consideremos, en efecto, la ecuación diferencial (1) i recordemos que, en un punto dado de una curva plana, es equiva-

lente conocer las p primeras derivadas de y respecto a x o bien p puntos infinitamente próximos del primero. Sean entonces, en el plano, n puntos A_1, A_2, \dots, A_n cuyas abscisas consecutivas difieren de una misma cantidad infinitamente pequeña dx i cuyas distancias consecutivas son infinitamente pequeñas del mismo orden que dx ; todas las curvas que pasen por estos n puntos tendrán, en el primero de ellos, los mismos valores de $y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}}$. Ahora, para que la curva considerada represente una solución de la ecuación diferencial (1) es necesario que ella pase por otro punto siguiente A_{n+1} , tal que el valor de $\frac{d^n y}{dx^n}$ deducido de los $n+1$ puntos A_1, A_2, \dots, A_{n+1} satisfaga a la ecuación diferencial (1).

Consideremos ahora los n puntos A_2, A_3, \dots, A_{n+1} , la curva que pasa por estos n puntos tiene, en el primero de ellos, ciertos valores determinados de $y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}}$; i, para que ella represente una solución de la ecuación (1), es necesario que pase por otro punto siguiente i determinado A_{n+2} .

Al repetir indefinidamente el mismo raciocinio, se obtendrá una curva cuya ecuación satisface a la ecuación diferencial (1). Esta curva, como se ve, pasa por los n primeros puntos enteramente arbitrarios A_1, A_2, \dots, A_n . Luego la solución jeneral de la ecuación diferencial debe ser equivalente a la ecuación de una curva susceptible de pasar por n puntos arbitrarios. Esta solución debe, por consiguiente, contener n constantes arbitrarias.

Recíprocamente, a una ecuación entre x, y i n constantes arbitrarias, corresponde una sola ecuación diferencial de orden n .

Sea, en efecto, la ecuación

$$(2) \quad F(x, y, c_1, c_2, \dots, c_n) = 0$$

Derivamos n veces esta ecuación, obtendremos $n+1$ ecuaciones entre $x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^n y}{dx^n}$ i las n constantes; se podrá por

consiguiente eliminar estas n constantes i se obtendrá una ecuacion diferencial de orden n . Si se pudieran obtener dos ecuaciones diferenciales distintas, sin constantes arbitrarias, se podría eliminar entre ellas la derivada $\frac{d^n y}{dx^n}$ i quedaria una ecuacion diferencial de orden $n-1$ equivalente a (2); esto no puede ser, puesto que la solucion jeneral de una ecuacion diferencial de orden $n-1$ contiene solo $n-1$ constantes arbitrarias.

Esta recíproca permite averiguar, en algunos casos, si ciertas constantes arbitrarias son distintas unas de otras; consideremos, por ejemplo, la espresion

$$(3) \quad y = A \operatorname{sen}(x + \alpha) + B \cos(x + \beta)$$

en la cual A, α, B, β son constantes arbitrarias; se deduce de ella

$$\frac{dy}{dx} = A \cos(x + \alpha) - B \operatorname{sen}(x + \beta)$$

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = -A \operatorname{sen}(x + \alpha) - B \cos(x + \beta)$$

Luego

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + y = 0$$

Esta ecuacion diferencial satisface a (3) cualesquiera que sean los valores de las cuatro constantes, pero ella es solo de segundo orden, luego las cuatro constantes deben equivaler solo a dos constantes distintas. Efectivamente el valor de y puede escribirse tambien

$$y = (A \cos \alpha - B \operatorname{sen} \beta) \operatorname{sen} x + (A \operatorname{sen} \alpha + B \cos \beta) \cos x$$

O simplemente

$$y = M \operatorname{sen} a + N \cos x$$

Se ve que las cuatro constantes A, a, B, β son equivalentes a dos constantes distintas M i N .

ECUACIONES DIFERENCIALES DE PRIMER ÓRDEN.—SU
INTERPRETACION JEOMÉTRICA

Sea

$$(4) \quad f\left(x, y, \frac{dy}{dx}\right) = 0$$

la ecuacion diferencial dada; la solucion jeneral tendrá la forma

$$(5) \quad F(x, y, C) = 0$$

C es una constante arbitraria.

La ecuacion (5) representa una familia de curvas planas i la ecuacion diferencial (4) espresa que, en cada punto del plano, el coeficiente angular de la tangente a la curva integral que pasa por este punto tiene un valor determinado.

Ahora, las curvas representadas por la ecuacion (5) tienen una envolvente i, en cada punto de la envolvente, la tangente se confunde con la tangente a la curva integral que pasa por el punto considerado; luego la envolvente de las curvas (5) será una curva que satisfará tambien a la ecuacion diferencial (4). La ecuacion de esta envolvente no contiene ninguna constante arbitraria i se designa con el nombre de *solucion singular*.

Observaremos que la ecuación diferencial (4) puede reemplazarse por el sistema

$$f(x, y, a) = 0$$

$$\frac{dy}{dx} = a$$

La primera ecuación representa una familia de curvas y la segunda expresa que, en todos los puntos de una misma curva a , el coeficiente angular de la tangente a las curvas integrales es igual a a .

Aplicación a las ecuaciones de Clairaut

Consideremos la ecuación diferencial

$$(6) \quad y = x \frac{\frac{dy}{dx} + \operatorname{tg} \theta}{1 - \frac{dy}{dx} \operatorname{tg} \theta} + F \left(\frac{dy}{dx} \right)$$

Reemplacemos esta ecuación por el sistema

$$(7) \quad y = x \frac{a + \operatorname{tg} \theta}{1 - a \operatorname{tg} \theta} + F(a)$$

$$\frac{dy}{dx} = a$$

Se ve que las curvas α son rectas, y su coeficiente angular es

$$\beta = \frac{a + \operatorname{tg} \theta}{1 - a \operatorname{tg} \theta}$$

Sea ϕ el ángulo que hace la tangente a una curva integral con la recta α , tendremos

$$\operatorname{tg} \phi = \frac{\beta - a}{1 + a\beta} = \operatorname{tg} \theta$$

Luego el ángulo ϕ es constante e igual a θ i la solución jeneral de la ecuación diferencial (6) representa una familia de curvas que cortan las rectas (7) bajo un ángulo constante θ .

Si $\theta=0$, la ecuación (6) se reduce a la siguiente, llamada *ecuación de Clairant*.

$$y = x \frac{dy}{dx} + F\left(\frac{dy}{dx}\right)$$

i la ecuación de las rectas (7) se reduce a

$$(8) \quad y = ax + F(a)$$

Las curvas integrales deben cortar las rectas (8) bajo un ángulo nulo, luego estas curvas integrales se confunden con las rectas. En resúmen la solución jeneral de la ecuación de Clairant es la ecuación (8) en la cual a es la constante arbitraria.

Recíprocamente es fácil de demostrar que (8) es la solución jeneral de la ecuación de Clairant. Se deduce en efecto de (8)

$$\frac{dy}{dx} = a$$

Y la eliminación de a entre esta última ecuación y (8) da precisamente la ecuación de Clairant.

Una vez obtenida la solución jeneral (8), la solución singular resultará de la eliminación de a entre (8) y su derivada parcial respecto de a , es decir

$$x + F'(a) = 0$$

Se debe observar que se obtendrá una ecuación de Clairant cada vez que se definirá una curva por medio de una propiedad común a todas sus tangentes; en efecto cada tangente debe ser entonces una solución.

Buscaremos, por ejemplo, la *curva tal que el producto de las distancias de dos puntos fijos a una tangente cualquiera sea constante*.

Elejimos los ejes de coordenadas de tal manera que OX pase por los dos puntos fijos y que el origen O esté a igual distancia de cada uno de ellos; sean entonces c y $-c$ las abscisas de los puntos fijos, b^2 el producto constante de las distancias de estos puntos a una tangente; la ecuación diferencial de la curva buscada será

$$\frac{y + (c - x) \frac{dy}{dx}}{\sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2}} \times \frac{y - (c + x) \frac{dy}{dx}}{\sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2}} = b^2$$

O bien

$$\left(y - x \frac{dy}{dx} \right)^2 = b^2 + (c^2 + b^2) \left(\frac{dy}{dx} \right)^2$$

Pongamos

$$b^2 + c^2 = a^2$$

Tendremos

$$y = x \frac{dy}{dx} \pm \sqrt{b^2 + a^2} \left(\frac{dy}{dx} \right)^2$$

Es una ecuacion de Clairant. La solucion jeneral es, por consiguiente,

$$y = ax \pm \sqrt{b^2 + a^2} a^2$$

i la solucion singular resultará de la eliminacion de a entre esta última ecuacion i su derivada respecto a a

$$x \pm \frac{a^2 a}{\sqrt{b^2 + a^2} a^2} = 0$$

Se obtiene, sin dificultad, como resultado de la eliminacion

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$$

Luego la curva buscada es una elipse.

EXÁMEN DE LOS CASOS EN QUE LA INTEGRACION
ES POSIBLE

El caso mas sencillo es el de las ecuaciones diferenciales en las cuales las dos variables estan separadas. Sea, por ejemplo, la ecuacion

$$f(x) dx + \phi(y) dy = 0$$

La integracion es evidente i se obtiene

$$\int f(x) dx + \int \phi(y) dy + C = 0$$

Se debe observar que la solucion jeneral contiene integrales de funciones de una variable es decir *cuadraturas*. Sin embargo, i apesar de que no se pueda en algunos casos obtener explícitamente el valor de estas cuadraturas, se considera la ecuacion diferencial como resuelta. En otros términos, en la resolucion de las ecuaciones diferenciales, el signo \int es un verdadero signo algebráico, análogo, por ejemplo, al signo L de los logaritmos.

Ecuaciones homogéneas

Una ecuacion diferencial homogénea puede escribirse bajo la forma

$$f\left(\frac{y}{x}\right) dx + \phi\left(\frac{y}{x}\right) dy = 0$$

Hagamos

$$\frac{y}{x} = z$$

Sea NM un radio de luz, M su intersección con la curva AB i MT la tangente a la curva en este punto; para que el radio reflejado pase por el punto O es necesario que el triángulo MOT sea isósceles; ahora se tiene

$$OM = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$OT = x - y \frac{dx}{dy}$$

Luego la ecuación diferencial de la curva buscada es

$$\sqrt{x^2 + y^2} = x - y \frac{dx}{dy}$$

O bien

$$\left(\sqrt{1 + \frac{y^2}{x^2}} - 1 \right) dy + \frac{y}{x} dx = 0$$

Es una ecuación homogénea del primer orden; haremos

$$\frac{y}{x} = z$$

i tendremos

$$(\sqrt{1+z^2} - 1)(x dz + z dx) + z dx = 0$$

O bien

$$\frac{\sqrt{1+z^2} - 1}{z \sqrt{1+z^2}} dz + \frac{dx}{x} = 0$$

Tendremos

$$dy = xdz + zdx$$

Luego

$$f(z) dx + \phi(z) (xdz + zdx) = 0$$

O bien

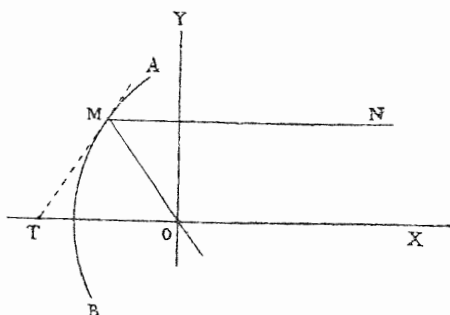
$$[f(z) + z \phi(z)] dx + x \phi(z) dz = 0$$

O todavía

$$\frac{dx}{x} + \frac{\phi(z) dz}{f(z) + z \phi(z)} = 0$$

Las dos variables x i z estan separadas, luego se puede hacer la integracion.

Fig. 1



Busquemos, como aplicacion, una *curva plana* tal que los *radios luminosos, paralelos a una direccion fija i reflejados por la curva, sean converjentes.*

Sean (fig. 1) AB la curva buscada, O el punto de converjencia de los radios re-

flejados i OX la direccion comun de los radios incidentes. Referimos los puntos de la curva al eje OX i a otro eje OY perpendicular sobre el primero.

Sea NM un radio de luz, M su intersección con la curva AB i MT la tangente a la curva en este punto; para que el radio reflejado pase por el punto O es necesario que el triángulo MOT sea isósceles; ahora se tiene

$$OM = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$OT = x - y \frac{dx}{dy}$$

Luego la ecuación diferencial de la curva buscada es

$$\sqrt{x^2 + y^2} = x - y \frac{dx}{dy}$$

O bien

$$\left(\sqrt{1 + \frac{y^2}{x^2}} - 1 \right) dy + \frac{y}{x} dx = 0$$

Es una ecuación homogénea del primer orden; haremos

$$\frac{y}{x} = z$$

i tendremos

$$(\sqrt{1+z^2} - 1)(x dz + z dx) + z dx = 0$$

O bien

$$\frac{\sqrt{1+z^2} - 1}{z \sqrt{1+z^2}} dz + \frac{dx}{x} = 0$$

Hagamos todavía

$$\sqrt{1+x^2} = u$$

Tendremos

$$\frac{du}{1+u} + \frac{dx}{x} = 0$$

Luego

$$L(1+u) + Lx = LC$$

O bien

$$(1+u)x = C$$

Reemplacemos todavía u por su valor, tendremos

$$x + \sqrt{x^2 + y^2} = C$$

Es una familia de parábolas cuyo foco común es el punto O i cuyo eje es OX .

Ecuaciones diferenciales lineales

La forma jeneral de estas ecuaciones es

$$(9) \quad P \frac{dy}{dx} + Qy + R = 0$$

P , Q , R son funciones cualesquiera de x . Hai varios métodos para integrar esta ecuacion; adoptaremos aquí el de la *variación de las constantes arbitrarias*.

Consideremos, en primer lugar, la ecuación

$$P \frac{dy}{dx} + Qy = 0$$

La separación de las variables es fácil y se obtiene

$$\frac{dy}{y} + \frac{Q dx}{P} = 0$$

Luego

$$Ly + \int \frac{Q}{P} dx = LC$$

O bien

$$(10) \quad y = Ce^{-\int \frac{Q}{P} dx}$$

Supongamos ahora que C , en vez de ser una constante, sea una función de x y busquemos cuál debe ser esta función para que el valor (10) de y satisfaga a la ecuación propuesta (9). Deduciremos de (10)

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dC}{dx} e^{-\int \frac{Q}{P} dx} - C \frac{Q}{P} e^{-\int \frac{Q}{P} dx}$$

Sustituimos este valor de $\frac{dy}{dx}$ i el valor (10) de y en la ecuacion (9), obtendremos

$$P \frac{dC}{dx} e^{-\int \frac{Q}{P} dx} + R = 0$$

Luego

$$\frac{dC}{dx} = -\frac{R}{P} e^{\int \frac{Q}{P} dx}$$

$$C = -\int \frac{R}{P} e^{\int \frac{Q}{P} dx} dx + C$$

A. OBRECHT

(Continuará)

