



Consideremos la siguiente distribución de trayectorias en una esfera (fig. 1).

En el centro un toro  $T$ , en el que el agujero se ha contraído en un punto  $O$ . Tanto la superficie cuanto el interior del toro se han fibrado con círculos paralelos al ecuador de la esfera  $E$ . Tomando por eje la línea de los polos  $NOS$ , construyamos dos conos de doble manto tangente a dicha línea, con vértices  $P, P'$ , llenando el interior de los conos con conos coaxiales con los primeros. El espacio entre el ecuador  $E$  y el exterior de los conos foliémoslo por medio de superficies de revolución  $R$ . Todas estas superficies, junto con los conos y el plano del ecuador se apoyan sobre los círculos con que se fibró la superficie de  $T$ . En esta primera etapa el campo vectorial va a tener tres singularidades  $P, O$  y  $P'$ . La línea de los polos es trayectoria. En la superficie de los conos sobre  $NP$ , las trayectorias penetran del exterior hasta  $P$ , y de este punto nodal salen trayectorias que espiraleando en las superficies de los conos tienden a los círculos de la superficie de  $T$ , como ciclos límites. Sobre las otras superficies de revolución  $R$  y  $E$  las trayectorias penetran y espiralean también a ciclos límites sobre  $T$ ; análogamente en el hemisferio inferior.

Vamos ahora a transformar el campo en el interior de la esfera de modo que sólo tenga la singularidad  $O$ . Consideremos un círculo  $PMQL$  paralelo al ecuador. Es claro que excepto por que contiene a la singularidad  $P$ , podemos tomar este círculo como una curva sin contacto, que transformada convenientemente nos dará lugar a una configuración tridimensional del tipo de los anillos límites de Poincaré.

Tomemos ahora (fig. 2) coordenadas locales  $x, y, l$  sobre el círculo  $PMQL$ . Supongamos que se ha tomado la unidad de medida suficientemente pequeña para que un círculo  $V$  de radio  $r = 1$  describa un toro alrededor de  $mm'$  (paralela a  $NO$ ). En dicho toro, consideremos desplazamientos a lo largo de círculos con eje  $mm'$  dados por  $l = [(x^2 + y^2)^{-1/2} - 1]y$ . Esta transformación es idénticamente cero sobre la superficie del toro descrito por  $V$  y continua excepto en el eje  $PMQL$ , y  $\partial l / \partial y \rightarrow \infty$  cuando  $(x^2 + y^2)^{1/2} \rightarrow 0$ . Si consideramos  $PMQL$  como trayectoria del campo transformado, se realizan las condiciones buscadas. Las trayectorias que inicialmente entraban al toro generado por  $V$  sin cortar el eje, dan ahora un cierto número de vueltas, (mayor mientras más cerca de  $PMQL$  pasaban), y después tienden a algún ciclo límite fuera de las bases de los conos, sobre la superficie de  $T$ . Finalmente, dentro del cilindro que tiene por tapas las bases de los conos, hay una esfera con centro en  $O$ , que es inaccesible desde fuera siendo  $O$  la única singularidad del sistema transformado.

F. B. Fuller [2], utilizando un método equivalente a la sección de trayectorias, ha construído un interesante ejemplo de un toro sólido con un campo vectorial que no se anula en ninguna parte y sin trayectorias cerradas no contractibles en el toro.

UNIVERSIDAD NACIONAL AUTÓNOMA DE MÉXICO E  
INSTITUTO NACIONAL DE LA INVESTIGACIÓN CIENTÍFICA

#### REFERENCIAS

- [1] H. POINCARÉ, *Oeuvres*, Tome I, Paris, Gauthier-Villars 1951.  
[2] F. B. FULLER, *Note on trajectories in a Solid-Torus*. *Ann. of Math.*, 53, (1952), p. 438-439