

18. PRZEKROJE POINCAREGO PRZESTRZENI FAZOWEJ CZĄSTKI HENONA- HEILES

Przestrzeń fazowa układu H-H jest czterowymiarowa: (x, y, p_x, p_y) .

Zdefiniowane w niej powierzchnie stałych energii:

$$(18.A) \quad K(p_x, p_y) + U(x, y) = E$$

sa rozmaitosciami trójwymiarowymi, co powoduje, że dla pełnego opisu dowolnej trajektorii wystarczy podać bieg jej trzech współrzędnych np. $x(t)$, $y(t)$, $p_y(t)$, bowiem czwarta $p_x(t)$ będzie już zdeterminowana warunkiem stałości energii (18.a). Trójwymiarowa przestrzeń (x, y, p_y) , w której wykreslany jest bieg trajektorii, możemy przecinać płaszczyzną np. o równaniu $x=0$. Przeciecie to, zwane przekrojem Poincare sprowadza nas na płaszczyznę (y, p_y) . Punkty, w których trajektoria czastki przebija tę płaszczyznę, jednoznacznie determinują jej bieg. Jeśli bowiem zadamy wartości y i p_y , to z definicji przekroju $x=0$, zaś v_x możemy obliczyć z warunku stałości energii (18.a).

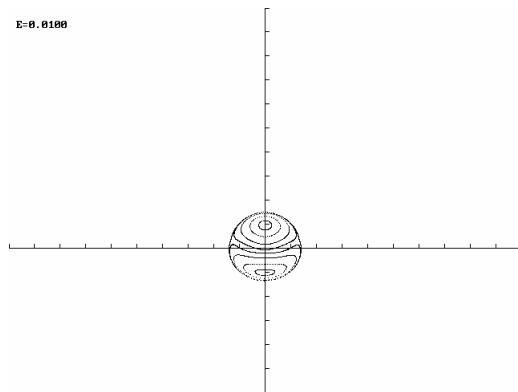
Przedstawione niżej rysunki prezentują przekroje Poincare przestrzeni fazowej czastki H-H dla kilku wybranych wartości jej energii. Technika ich wykonania jest następująca:

Przy ustalonej wartości E energii całkowitej czastki:

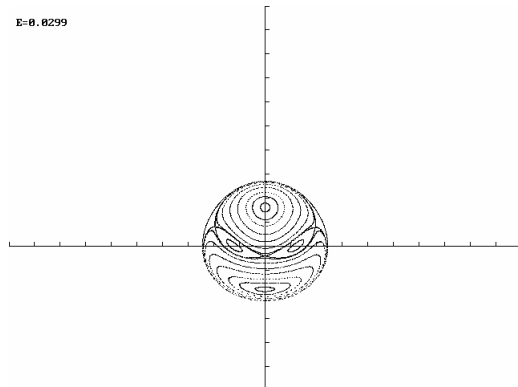
1. Wybieramy w płaszczyźnie (y, p_y) dowolny punkt $y(0)$, $p_y(0)$.
2. Przyjmując $x(0)=0$ obliczamy z warunku (18.a) wartość zmiennej $v_x(0)$.
3. Ustalone wartości $x(0)$, $y(0)$, $p_x(0)$, $p_y(0)$ przyjmujemy jako współrzędne punktu początkowego trajektorii, której bieg wyznaczamy całkując numerycznie równania ruchu czastki. Na płaszczyźnie (y, p_y) wykreslamy punkty trajektorii, dla których $x(t)=0$, a więc te punkty, w których przebija ona płaszczyznę (y, p_y) .

Powyższa procedura prowadzi do wykreslania na płaszczyźnie (y, p_y) kształtu przekroju tej rozmaitości, po której porusza się zainicjowana trajektoria. Jeśli rozmaitość ta jest topologicznie równoważna torusowi, to w płaszczyźnie przekroju Poincarego, wykreslane punkty zaznacza krzywa topologicznie równoważna okręgowi.

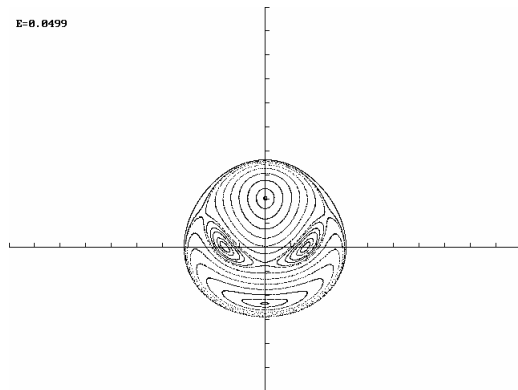
E=0.0100



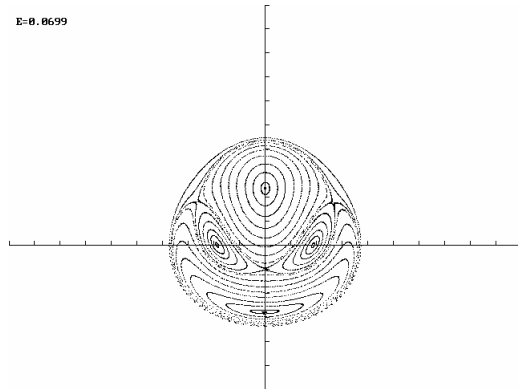
E=0.0299

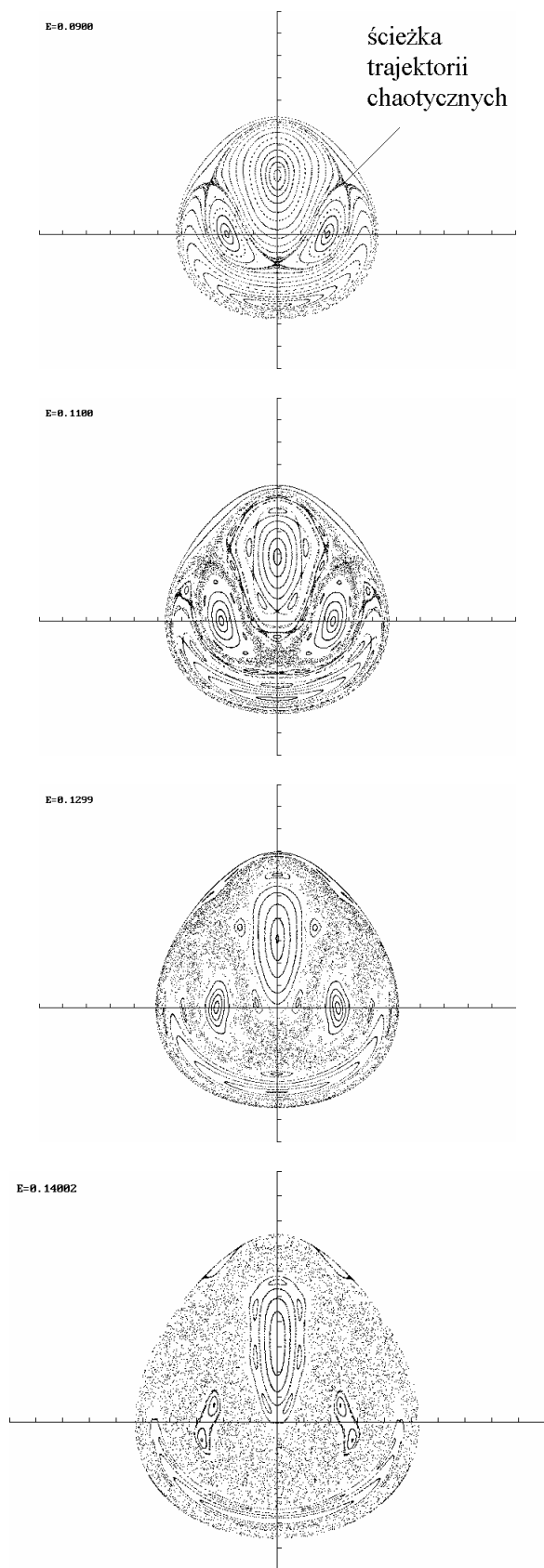


E=0.0499



E=0.0699





Jak widac z rys. 18-a, dla małych wartosci energii, trajektorie czastki kraza po powierzchniach topologicznie równowaznych torusowi. Analiza przekroju narysowanego dla $E=0.9$, ujawnia, ze prócz trajektorii, które poruszaja sie po tak prostych powierzchniach, istnieja trajektorie, których bieg jest znacznie bardziej zlozony, bowiem ich przebiecia z płaszczyzna (y, p_y) zaznaczaja nie krzywe zamkniete, lecz zbiory o niezerowej mierze powierzchniowej. Pole pokrywanych przez nich przekroju zwieksza sie wraz z E i przy $E=0.15$ to one sa regula a trajektorie regularne wyjatkiem. Zauwazmy, ze trajektorie regularne, biegnace po powierzchniach równowaznych topologicznie torusowi i trajektorie chaotyczne, biegnace w zbiorach o znacznie bardziej zlozonej strukturze, współlistnieja na powierzchni stalej energii. To czy, czastka bedzie poruszala sie ruchem regularnym, czy chaotycznym, zalezy w tym wypadku od wyboru warunków początkowych. Zauwazmy tez, ze w jednym przekroju Poincarego, moze istniec (i istnieje) wiecej niz jedna sciezka trajektorii chaotycznych – tym, co je rozdziela, sa powierzchnie zachowan regularnych.

Rys. 18-A Przekroje Poincare powierzchni stalej energii w przestrzeni fazowej układu Henona-Heilesa.

$E = 0.1, 0.3, 0.5, 0.7, 0.9, 0.11, 0.13$ i 0.15 .