## ハミルトニアンモンテカルロ法の実装

分布の形は分かっているが、分布から乱数を取得するのが難しいときに有効な手法

```
In [1]: #=パッケージのインストールがまだなら必要
using Pkg
Pkg. add("Interact")
Pkg. add("Distributions")
Pkg. add("Plots")
Pkg. add("LinearAlgebra")
Pkg. add("ForwardDiff")
=#
#使用するパッケージー覧
using Distributions #乱数にまつわる
using Plots #グラフの描画
using LinearAlgebra #ノルム関数に必要
using Interact #パラメータを動かしながらグラフを見られる
using ForwardDiff #自動微分の計算
```

The WeblO Jupyter extension was not detected. See the WeblO Jupyter integration documentation for more information.

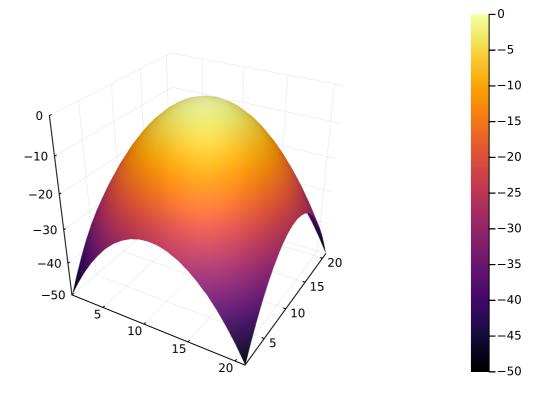
# Leapfrog積分の実装

#### ハミルトニアンを保存しながら時間発展をする

```
In [2]: #θは多次元位置変数、ポテンシャルエネルギーを定義
U(θ)= norm(θ)^2
#pは多次元運動量変数、運動エネルギーを定義
K(p) = norm(p)^2 /2
#ハミルトニアンを定義
H(θ,p)=U(θ)+K(p)

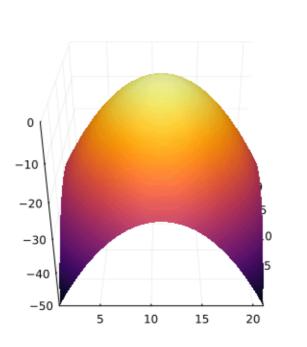
#2変数の場合の目標の分布関数の形状を描画
A = [-(x^2+y^2) for x in -5.0:0.5:5.0, y in -5.0:0.5:5.0]
surface(A)
```

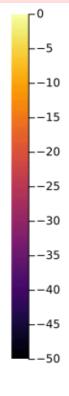
Out[2]:



In [3]: #グラフを動かしながら見てみる @gif for  $\theta$  in 0:2:90 surface(A, camera=( $\theta$ , 30)) end

Out[3]:





In [4]: #leapfrog法を実装

#-

iter:反復回数 rate:刻み幅

θ\_initial:位置の初期値

```
p initial:運動量の初期値
function leapfrog_integrator(iter, rate, \theta_initial, p_initial)
    #位置と運動量の履歴をそれぞれ用意
    p_his = [p_initial]
    \theta_{\text{his}} = [\theta_{\text{initial}}]
    Leapfrog法の本質、運動量を二回更新しているのが特徴
    ForwardDiff.gradient(f, x)は▽f(x)を計算してくれる
    for i in 1: iter
        p_{mid} = (rate/2)*ForwardDiff.gradient(U, \theta_{his}[i]) + p_{his}[i]
        \theta_end = -rate*ForwardDiff.gradient(K,p_mid) + \theta_his[i]
        p_end = (rate/2) *ForwardDiff.gradient(U, \theta_end) + p_mid
        push! (p_his, p_end)
        push! (\theta_his, \theta_end)
    end
    return [\theta_his,p_his]
end
```

Out[4]: leapfrog\_integrator (generic function with 1 method)

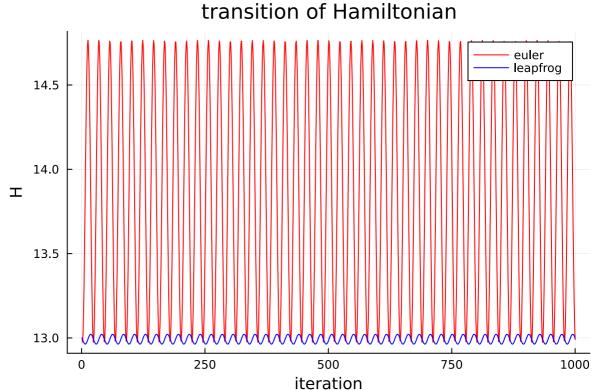
```
#euler法を実装
In [5]:
        iter:反復回数
        rate:刻み幅
        θ_initial:位置の初期値
        p_initial:運動量の初期値
        function euler_integrator(iter, rate, \theta_initial, p_initial)
            #位置と運動量の履歴をそれぞれ用意
            p_his = [p_initial]
            \theta_his = [\theta_initial]
            #euler法は計算回数を減らす反面、Hを保存できないことがある。
            for i in 1: iter
                p_{end} = rate*ForwardDiff.gradient(U, \theta_his[i]) + p_his[i]
                \theta_end = -rate*ForwardDiff.gradient(K, p_end) + \theta_his[i]
                push! (p_his, p_end)
                push! (\theta his, \theta end)
            end
            return [\theta_his,p_his]
        end
```

Out[5]: euler\_integrator (generic function with 1 method)

```
In [6]: #性能の比較 num_sq=[i for i in 1:1:1000] e_result=euler_integrator(1000, 0.1, [2.0, 2.0], [1.0, 3.0]) eH_sq=[H(e_result[1][i], e_result[2][i]) for i in 1:1000] plt=plot(num_sq, eH_sq, lc=:red, label="euler") result=leapfrog_integrator(1000, 0.1, [2.0, 2.0], [1.0, 3.0]) H_sq=[H(result[1][i], result[2][i]) for i in 1:1000] plot!(plt, num_sq, H_sq, lc=:blue, label="leapfrog",
```

xlabel="iteration", ylabel="H", title="transition of Hamiltonian"
)





## あまり違いがないようだが。。。

おそらく単純な関数だとあまり変化がない?

ただ、振幅はleapfrog積分のほうが小さい

## いざ、HMCを実装

HMCはUの符号反転にexpを噛ませたものを正規化した関数を目標分布(=乱数が欲しい!分布)としている。

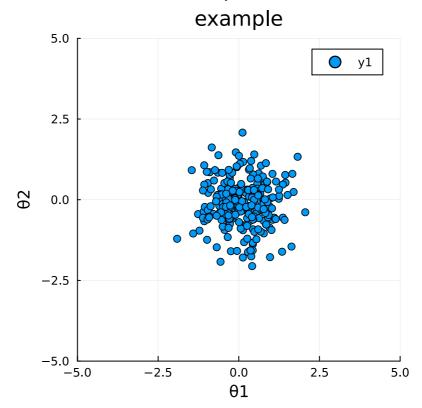
やっていることのイメージとしては、摩擦のない曲面U上におはじきを置いて、ランダムにはじきながら、位置の履歴をとっている。

```
#焼き入れ期間でのサンプリング部分
   for _ in 1:burn_in
        \theta = \text{get\_sample}(\text{iter}, \text{rate}, \theta)
   end
   #実際にサンプリングを行う部分
   for i in 1: sampling
       \theta = \text{get\_sample}(\text{iter, rate, }\theta)
       push! (\theta_his, \theta)
       #直前に獲得したサンプルと値が異なれば、受容されたサンプルと判断し受容回数を1
       if \theta_{\text{his}[i]} != \theta
           accept_num += 1
       end
   end
   return [\theta_his, accept_num]
end
#leapfrog法を実行し、サンプルを受容・棄却するまでの関数
iter:反復回数
rate:刻み幅
θ_initial:最新の位置
function get_sample(iter, rate, \theta_initial)
   #運動量は平均0、共分散行列が1の多次元正規標準分布からランダムに取得
   p = [rand(Normal(0.0, 1.0)), rand(Normal(0.0, 1.0))]
   #leapfrog法を実行
   res=leapfrog_integrator(iter, rate, \theta_initial, p)
   #更新前と更新後のハミルトニアンを計算し、受容確率 α を計算
   H_old=H(\theta_initial, p)
   H_new=H(res[1][end], res[2][end])
   \alpha = \exp(H_old - H_new)
   if rand() \langle \alpha \rangle
       return res[1][end] #受容: 更新後の位置を返す
       return θ_initial #棄却:更新前の位置を返す
   end
end
```

Out[7]: get\_sample (generic function with 1 method)

```
In [8]: #サンプルを載せてみる
test=HMC(100, 1000, 10, 0.1, [2.0, 2.0])
example=scatter([(test[1][i][1], test[1][i][2]) for i in 751:1000],
xlims=(-5.0, 5.0), ylims=(-5.0, 5.0), aspect_ratio=1.0,
xlabel="01", ylabel="02", title="example")
```

Out[8]:

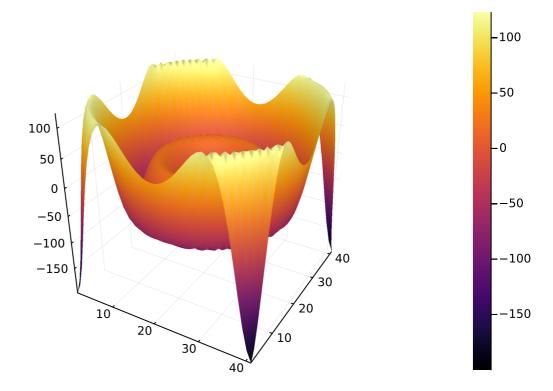


# いい感じ

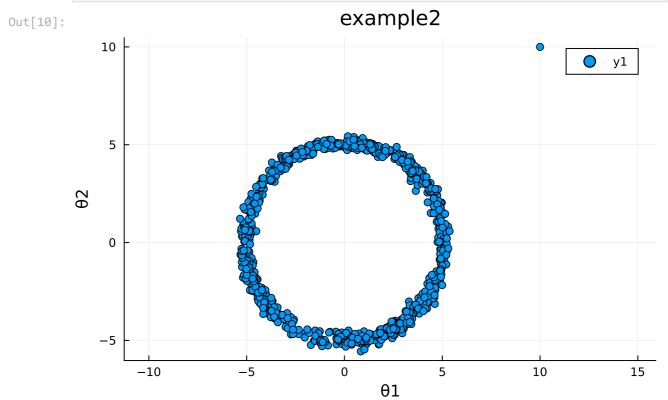
# 少し複雑な形状にチャレンジ

```
In [9]: #新たに目標にする関数(ポテンシャルエネルギー):Uが更新されているので注意 U(\theta)=\sin(\operatorname{norm}(\theta))*\operatorname{norm}(\theta)^2 #求めたい分布の形状の描画 B=[-\sin(\operatorname{sqrt}(x^2+y^2))*(x^2+y^2)] for x in -10.0:0.5:10.0, y in -10.0:0.5:10.0] surface (B)
```

Out[9]:



```
In [10]: #サンプリングして、描画してみる
test2=HMC(100,1000,10,0.1,[10.0,10.0])
example2=scatter([(test2[1][i][1],test2[1][i][2]) for i in 1:1000],
aspect_ratio=1.0,
xlabel="θ1",ylabel="θ2",title="example2")
```



In [11]: #受容回数 test2[2]

Out[11]: 988

### 考察

実際の分布関数は、任意の位置に対して正の値を返すので、上の分布はその意味で不適当であり、再現できていない。

(再現できるのであれば、輪が何重かにかかっているはずである)

その意味で、真似したい分布関数がその条件を満たすのであれば、効率的なサンプリングが可能である。

In [ ]: