2012 年度東北大学集中講義「X 線天文学概論」レポート模範解答 (宇宙科学研究所 海老沢研)

1 座標変換

天球上の位置を表すための座標系として、赤道座標系、黄道座標系、銀河座標系がある。それらの間の座標変換を考えてみよう。まず、赤道座標系で、Z 軸が天の北極、X 軸が春分点を向いている、XYZ 軸(基準軸)を考える。

1-1: 赤道座標系の基準軸を、黄道座標系の基準軸(=X 軸は春分点を、あらたな Z 軸が黄 北極 (NEP) を指している)に変換するにはどうしたら良いか?ただし、赤道面に対する黄 道面の傾きを 23.44 度とする。

X 軸のまわりに 23.44 度回転する。

1-2: 赤道座標系の基準軸を、銀河座標系の基準軸(=X 軸が銀河中心を指し、XY 平面が銀河面に対応している)に変換するにはどうしたら良いか?ただし、銀河中心の赤経、赤緯を $(\alpha, \delta) = (266.°41, -28.°94)$ 、赤道面に対する銀河面の傾きを 58.°60 とする。

Z 軸のまわりに 266.41 度、次に Y 軸の周りに 28.94 度、最後に X 軸のまわりに 58.60 度回転する。

2 人工衛星の姿勢

人工衛星の姿勢を表すために、オイラー角が用いられる。これは、人工衛星の X 軸が春分点、Z 軸が天の北極を向いている状態を初期姿勢とし、Z 軸の周りに ϕ 、新たな Y 軸の周りに θ 、さらに新たな Z 軸の周りに ψ という連続した回転を行い、それによって得られた姿勢を (ϕ,θ,ψ) の組で表すものである。

2-1: +Z 軸が望遠鏡の向き、+Y 軸が太陽パネルの向きとしよう。 (ϕ,θ,ψ) のオイラー角で与えられる姿勢で観測するとき、望遠鏡が指している天体の赤経、赤緯は何か?

赤経、赤緯を (α, δ) とすると、 $\alpha = \phi, \delta = 90 - \theta$ 。

2-2. 焦点面検出器によって得られた画像を、通常通り、北を上向きにして表示しよう。その際、検出器の Y 軸 (DETY) の傾きを、北から反時計回りに測った角度を「ロール角」と定義する。ロール角と第 3 オイラー角 ψ の関係を示せ。

ロール角 = 90 - ψ

2-3. 太陽パネルは太陽を向いていなくてはいけないので、+Y 軸は常に太陽方向を向いている必要があるが、+Y 軸のまわりの回転は自由である。これによって、観測できるターゲット (+Z 軸が指す方向) が季節によって変わる。ただし、黄北極 (NEP)、黄南極 (SEP) は、通年観測できることに注意しよう。NEP を観測する場合を考える。「春分」、「夏至」、「秋分」、「冬至」の際、NEP を観測するオイラー角をそれぞれ示せ。

春分: (270, 23.44, 0) 夏至: (270, 23.44, 90) 秋分: (270, 23.44, 180) 冬至: (270, 23.44, 270)

3 人工衛星の軌道

3-1. ケプラーの第三法則を用いて、人工衛星の軌道長半径 (a) と周期 (P) の関係を、具体的な数値を入れて導け。

$$T = 95 \text{ min.} (a/6900 \text{ km})^{3/2}$$
.

- **3-2.** 人工衛星の軌道と、与えられた時刻 (エポック) における軌道上の位置は、6 つのパラメーターで記述できる (軌道六要素)。それらを説明せよ。
 - 1. *a*: 軌道の大きさを表す**軌道長半径** (semi-major axis)。円軌道のときは、円の半径。その代わりに、一日辺りの周回数である **mean motion** を用いることもある。
 - 2. e: 軌道が円からどれだけずれているかを示す**離心率** (eccentricity) e=0 は円軌道。
 - 3. i: **軌道傾斜角** (inclination)。地球の赤道面と人工衛星の軌道面がなす角度。
 - 4. Ω : **昇交点赤経** (right ascension of the ascending node)。 $i \neq 0$ のとき、地球の赤道面 と人工衛星の軌道
 - ω: **近地点引数** (argument of perigee)。楕円軌道の場合、昇交点から測って近地点が 軌道面上のどこに来るかを表わす。
 以上5つのパラメーターで軌道は決まる。
 - 6. *M*: **平均近点離角** (mean anomaly)。与えられたエポックにおける人工衛星の軌道上 での位置を表す。

以下、各番号に入る数字または語句を答えよ。番号の後に複数の語句が示されているときは、正しいものを選択せよ。また、説明が求められているところでは、番号を記した後に説明を記述せよ。

4 ブラックホール

質量 M、球対象で回転していない天体を考える。その周りの重力場はシュワルツシルドメトリックで表され、十分遠方の観測者が乗っている座標を r,ϕ,t とすると、

$$ds^{2} = \frac{dr^{2}}{1 - \frac{r_{s}}{r}} + r^{2} d\phi^{2} - c^{2} \left(1 - \frac{r_{s}}{r}\right) dt^{2}$$
(1)

と書ける。 r_s が、質量 M の天体のシュワルツシルド半径であり、それは光速 c、万有引力定数 G、M を用いて、 $r_s=\boxed{2GM/c^2}$ と書ける。太陽についてその値は $\boxed{3}$ km、地球については、 $\boxed{9}$ mm である。

ブラックホール自身は光を出さないわけだが、仮にブラックホールとその周辺の降着円盤を「撮像」したら、降着円盤の中にぽっかりと穴が開いたような「ブラックホールシャドウ」が見えるだろう。ここでは単純に、シュワルツシルド半径をブラックホールシャドウの半径だと考えて、その見かけの広がりを見積もってみよう。私たちの銀河の中心までの距

離は 8 kpc であり、そこには質量 370 万 M_{\odot} のブラックホールが存在する。その見かけ上の広がりは、約 10μ 秒角である。波長 λ 、基線長 D を持つ電波干渉計において、その位置分解能をおおまかに λ/D で見積もることが出来る。波長 $\lambda=1$ cm の電波で観測するとき、 $D=2\times10^5$ km であれば、原理的にそのようなブラックホールを分解できることになる。実際、そのような電波干渉計が提案されており、より短い観測波長、より長い基線長を目指して開発が進められている。

ニュートン力学では、質量 M の天体の周りの安定円軌道について、その最小半径は存在しない。一方、一般相対性理論ではブラックホールの周りの質点の運動を解くと安定な円軌道の最小半径(Innermost Stable Circlar Oribit; ISCO)が、ブラックホールの角運動量 $a(0 \le a \le 1)$ の関数として得られる。回転していないブラックホールの周辺、シュワルツシルド時空の場合(a=0)、 $R_{ISCO} = \boxed{6GM/c^2}$ である。ブラックホールの回転と円運動の方向が一致しているときは、a とともに R_{ISCO} は減少し、角運動量最大 (a=1) のとき、 $R_{ISCO} = \boxed{GM/c^2}$ である。

無限遠から質量 m の物質が角運動量を受けて(渦を巻いて)落ち込んでいき、降着円盤を作り、最終的に R_{ISCO} に達すると考える。簡単のためにニュートン力学で考えると、その場における全エネルギーを G, M, m, R_{ISCO} を用いて、 $E = \begin{bmatrix} -\frac{1}{2} \frac{GMm}{R_{ISCO}} \end{bmatrix}$ と書ける。よって、単位時間あたり \dot{m} の質量の物質が落ちるとき、円盤の光度は、 $L_{disk} \approx \begin{bmatrix} \frac{1}{2} \frac{GM\dot{m}}{R_{ISCO}} \end{bmatrix}$ となる。 R_{ISCO} として、シュワルツシルドブラックホールの場合、極端なカーブラックホール (a=1) の場合、それぞれについて 6、 7 を代入し、

$$L_{disk} \approx 1/12 \dot{m} c^2$$
 (Schwarzschild black hole) (2)

$$L_{disk} \approx 1/2 \dot{m} c^2$$
 (Extreme Kerr black hole) (3)

が得られる。厳密に、一般相対論的な計算によると上記の係数(エネルギー効率)はそれぞれ、 $1-\sqrt{8/9}\approx 0.057, 1-\sqrt{1/3}\approx 0.42$ であるが、ニュートン近似でも大まかな値が見積もれることがわかる。

一方、熱核融合反応の時、水素が鉄に達するまでの平均で、エネルギー効率は 0.009 である。ブラックホールへ物質が落ち込む際の重力エネルギーの解放が非常に効率的であることを理解しよう。

5 エディントン限界光度と黒体輻射

 κ_T をトムソン散乱による質量吸収係数($\sim 0.4~{
m cm}^2/{
m g}$)とする。質量 M の天体が球対象で X線放射をしているとき、そのエディントン限界光度 L_{Edd} を導出し、 c,G,M,κ_T で表せ $\boxed{1}$ 。ただし、元素は水素のみを仮定する。具体的な数字を入れると、

$$L_{Edd} \approx 10^{38} \left(\frac{M}{M_{\odot}}\right) \text{ [erg/s]}$$
 (4)

である。これから、質量 $1M_\odot$ 、半径 10km の中性子星がエディントン限界光度で黒体輻射をしているとき、その温度は 2keV となる。これは典型的な X 線バーストに対応する。また、質量 $1M_\odot$ 、半径 5000 km の白色矮星がエディントン限界光度で黒体輻射をしているとき、その温度は 0.08 keV となる。ここで、ステファンボルツマン係数、 $\sigma\approx 1\times 10^{24}$ erg/s/cm²/keV⁴を用いよ。非常に低温のスペクトルを持つ Super-soft Source の起源は、そのような黒体輻射をしている白色矮星だと考えられている。

6 降着円盤

質量 M のブラックホールの周りの、光学的に厚い標準降着円盤を考える。物質は質量降着率 \dot{M} でブラックホールに落ちていくとする。物質が dr 落ちる間に解放される重力エネルギーの半分が熱化され、ディスクの両面から黒体輻射で放出されると考えると、ディスクの温度の半径依存性は、 G,M,\dot{M},σ を用いて、

$$T(r) \approx \left[\left(\frac{GM\dot{M}}{8\pi\sigma r^3} \right)^{1/4} \right]$$
 (5)

と書ける。ただし、ここでは内縁の境界条件を無視して単純化している。これを、内縁半径を r_{in} 、温度を T_{in} として、

$$T(r) = T_{in}(r/r_{in}) \boxed{-3/4} \tag{6}$$

と書く。ディスクの両面が黒体輻射をしていることを考慮し、 r_{in} から $r_{out}(\gg r_{in})$ まで積分し、ディスクの光度は、 σ, r_{in}, T_{in} を用いて、

$$L_{disk} \approx \boxed{4\pi\sigma r_{in}^2 T_{in}^4} \tag{7}$$

と表される。

降着円盤の内縁が、前節で述べた R_{ISCO} だとしよう。また、降着円盤はエディントン限界光度を仮定する。すると、降着円盤の内縁半径は質量 M だけの関数となり、シュワルツシルド時空(回転していないブラックホール)の場合は、

$$T_{in} \approx \boxed{1} \text{ keV} \left(\frac{M}{10M_{\odot}}\right)^{\boxed{-1/4}}$$
 (8)

となる。よって、最大光度 (エディントン限界) で光っている質量 $\sim 10 M_{\odot}$ のブラックホールの周りの降着円盤は、 $\boxed{1}$ keV の温度を持つので、X 線領域で観測されることがわかる。ブラックホールの質量が大きいほど、降着円盤の温度が 低く なることに注意。たとえば、太陽の 10^9 倍の質量を持つ巨大ブラックホールの降着円盤の温度は $\boxed{10}$ eV となり、これは 紫外線領域 で観測される。

回転しているブラックホールの場合は、 R_{ISCO} が小さくなるので、同じ円盤光度に対して、 T_{in} の値は、高くなる。実際、質量がわかっているブラックホールに対し、その円盤光度と T_{in} の測定から R_{ISCO} を見積もり、ブラックホールのスピンに制限を与える試みが行われている。

なお、厳密にはディスク放射スペクトルは黒体輻射ではなく、その色温度と有効温度の違いを考慮する必要がある。ディスクの表層の高温電子によるコンプトン効果のために、ディスク放射の色温度は有効温度よりも高くなっている。それに気づかずに、ディスク放射を黒体輻射と思ってブラックホールの質量を見積もると、それは実際の質量よりもファクター $(T_{col}/T_{eff})^2$ だけ、小さくなってしまうので、注意が必要である。

理論的には、 T_{col}/T_{eff} の値はディスクの光度や半径に依らず、ほぼ ~ 1.7 で一定である。この値を用いて、ブラックホール連星について、X線観測から見積もったブラックホール質量と、軌道運動の測定から求められた、より信頼できる質量との間に、良い一致が見られる。

以上