

УДК 531.38

©2004. М.Е. Лесина, Я.В. Зиновьева

Донецкий национальный технический университет.

Вращение гиростата в магнитном поле с учетом эффекта Барнетта-Лондона.

У роботі розглянуто обертання (рівномірні й нерівномірні) гіростата в магнітному полі з урахуванням ефекту Барнетта-Лондона. З'ясувалось, що навколо вертикалі можливі лише рівномірні обертання. Якщо же вісь обертання складає з вертикаллю кут, відмінний від прямого, отримано залежність першої компоненти кутової швидкості від кута φ власного обертання. З'ясовано, що у випадку прямого кута між вертикаллю і віссю власного обертання стала «інтегралу площ» дорівнює нулю, а залежність першої компоненти кутової швидкості від кута φ визначається з рівняння Абеля другого роду. Наведено окремі розв'язання цього рівняння.

Уравнения движения гиростата в магнитном поле с учетом эффекта Барнетта-Лондона [1] имеют вид

$$\begin{aligned}
 A_{11}\dot{\omega}_1 + A_{12}\dot{\omega}_2 + A_{31}\dot{\omega}_3 &= (A_{12}\omega_1 + A_{22}\omega_2 + A_{23}\omega_3)\omega_3 - \\
 &- (A_{31}\omega_1 + A_{23}\omega_2 + A_{33}\omega_3)\omega_2 + (B_{12}\omega_1 + B_{22}\omega_2 + B_{23}\omega_3)v_3 - \\
 &- (B_{31}\omega_1 + B_{23}\omega_2 + B_{33}\omega_3)v_2 + \lambda_2\omega_3 - \lambda_3\omega_2 - \\
 &- (C_{12}v_1 + C_{22}v_2 + C_{23}v_3)v_3 + (C_{31}v_1 + C_{23}v_2 + C_{33}v_3)v_2 + \\
 &+ s_2v_3 - s_3v_2, \tag{1}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 A_{12}\dot{\omega}_1 + A_{22}\dot{\omega}_2 + A_{23}\dot{\omega}_3 &= (A_{31}\omega_1 + A_{23}\omega_2 + A_{33}\omega_3)\omega_1 - \\
 &- (A_{11}\omega_1 + A_{12}\omega_2 + A_{31}\omega_3)\omega_3 + (B_{31}\omega_1 + B_{23}\omega_2 + B_{33}\omega_3)v_1 - \\
 &- (B_{11}\omega_1 + B_{12}\omega_2 + B_{31}\omega_3)v_3 + \lambda_3\omega_1 - \lambda_1\omega_3 - \\
 &- (C_{31}v_1 + C_{23}v_2 + C_{33}v_3)v_1 + (C_{11}v_1 + C_{12}v_2 + C_{31}v_3)v_3 + \\
 &+ s_3v_1 - s_1v_3, \tag{2}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 A_{31}\dot{\omega}_1 + A_{23}\dot{\omega}_2 + A_{33}\dot{\omega}_3 &= (A_{11}\omega_1 + A_{12}\omega_2 + A_{31}\omega_3)\omega_2 - \\
 &- (A_{12}\omega_1 + A_{22}\omega_2 + A_{23}\omega_3)\omega_1 + (B_{11}\omega_1 + B_{12}\omega_2 + B_{31}\omega_3)v_2 - \\
 &- (B_{12}\omega_1 + B_{22}\omega_2 + B_{23}\omega_3)v_1 + \lambda_1\omega_2 - \lambda_2\omega_1 - \\
 &- (C_{11}v_1 + C_{12}v_2 + C_{31}v_3)v_2 + (C_{12}v_1 + C_{22}v_2 + C_{23}v_3)v_1 + \\
 &+ s_1v_2 - s_2v_1, \tag{3}
 \end{aligned}$$

$$\dot{v}_1 = v_2\omega_3 - v_3\omega_2, \tag{4}$$

$$\dot{v}_2 = v_3\omega_1 - v_1\omega_3, \tag{5}$$

$$\dot{v}_3 = v_1\omega_2 - v_2\omega_1. \quad (6)$$

Система уравнений (1)–(6) допускает интегралы

$$(A_{11}\omega_1 + A_{12}\omega_2 + A_{31}\omega_3)v_1 + (A_{12}\omega_1 + A_{22}\omega_2 + A_{23}\omega_3)v_2 + (A_{31}\omega_1 + A_{23}\omega_2 + A_{33}\omega_3)v_3 + \lambda_1v_1 + \lambda_2v_2 + \lambda_3v_3 = k, \quad (7)$$

$$v_1^2 + v_2^2 + v_3^2 = 1. \quad (8)$$

В этих уравнениях $\omega_1, \omega_2, \omega_3$ – компоненты угловой скорости ω тела в неизменно связанной с телом системе координат, v_1, v_2, v_3 – компоненты единичного вектора ν . В этой системе координат вектор ν сохраняет свое направление в пространстве. A_{ij} – компоненты тензора инерции тела, записанного в неподвижной точке, компоненты B_{ij} и C_{ij} характеризуют магнитное и электрическое поля, λ_i – компоненты гиросtatического момента λ , s_i – компоненты обобщенного центра масс.

Точкой обозначена относительная производная по времени t .

Вращение гиростата вокруг первой оси характеризуется двумя инвариантными соотношениями

$$\omega_2 = 0, \quad \omega_3 = 0. \quad (9)$$

Производные $\dot{\omega}_2 = 0$, $\dot{\omega}_3 = 0$ вместе с соотношениями (9)

подставим в уравнения (1)–(6) и получим

$$A_{11}\dot{\omega}_1 = (B_{12}v_3 - B_{31}v_2)\omega_1 - (C_{12}v_1 + C_{22}v_2 + C_{23}v_3)v_3 + \\ + (C_{31}v_1 + C_{23}v_2 + C_{33}v_3)v_2 + s_2v_3 - s_3v_2, \quad (10)$$

$$A_{12}\dot{\omega}_1 = A_{31}\omega_1^2 + (B_{31}v_1 - B_{11}v_3)\omega_1 + \lambda_3\omega_1 - \\ - (C_{31}v_1 + C_{23}v_2 + C_{33}v_3)v_1 + (C_{11}v_1 + C_{12}v_2 + C_{31}v_3)v_3 + \\ + s_3v_1 - s_1v_3, \quad (11)$$

$$A_{31}\dot{\omega}_1 = -A_{12}\omega_1^2 + (B_{11}v_2 - B_{12}v_1)\omega_1 - \lambda_2\omega_1 - \\ - (C_{11}v_1 + C_{12}v_2 + C_{31}v_3)v_2 + (C_{12}v_1 + C_{22}v_2 + C_{23}v_3)v_1 + \\ + s_1v_2 - s_2v_1, \quad (12)$$

$$\dot{v}_1 = 0, \quad (13)$$

$$\dot{v}_2 = v_3\omega_1, \quad (14)$$

$$\dot{v}_3 = -v_2\omega_1. \quad (15)$$

Из уравнения (13) следует, что

$$v_1 = v_1^0, \quad (16)$$

где v_1^0 постоянная, обозначим

$$v_1^0 = \cos\theta_0, \quad (17)$$

где θ_0 - угол между первой осью неизменно связанной с телом системы координат, вокруг которой тело вращается, и неизменным в пространстве вектором \mathbf{v} .

Вместо ω_1 введем дифференциальным соотношением новую переменную φ .

$$\omega_1 = \dot{\varphi}, \quad (18)$$

тогда из уравнений (14), (15) и интеграла (8) получим

$$v_2 = \sin \theta_0 \sin \varphi, \quad (19)$$

$$v_3 = \sin \theta_0 \cos \varphi. \quad (20)$$

Исключая $\dot{\omega}_1$ из уравнений (11), (12) с помощью (10), получаем

$$\begin{aligned} & A_{11} [A_{31} \omega_1^2 + (B_{31} v_1 - B_{11} v_3) \omega_1 + \lambda_3 \omega_1 - (C_{31} v_1 + C_{23} v_2 + \\ & + C_{33} v_3) v_1 + (C_{11} v_1 + C_{12} v_2 + C_{31} v_3) v_3 + s_3 v_1 - s_1 v_3] + \\ & + A_{12} [(B_{31} v_2 - B_{12} v_3) \omega_1 + (C_{12} v_1 + C_{22} v_2 + C_{23} v_3) v_3 - \\ & - (C_{31} v_1 + C_{23} v_2 + C_{33} v_3) v_2 - s_2 v_3 + s_3 v_2] = 0, \end{aligned} \quad (21)$$

$$\begin{aligned} & A_{11} [-A_{12} \omega_1^2 + (B_{11} v_2 - B_{12} v_1) \omega_1 - \lambda_2 \omega_1 - (C_{11} v_1 + C_{12} v_2 + \\ & + C_{31} v_3) v_2 + (C_{12} v_1 + C_{22} v_2 + C_{23} v_3) v_1 + s_1 v_2 - s_2 v_1] + \\ & + A_{31} [(B_{31} v_2 - B_{12} v_3) \omega_1 + (C_{12} v_1 + C_{22} v_2 + C_{23} v_3) v_3 - \\ & - (C_{31} v_1 + C_{23} v_2 + C_{33} v_3) v_2 - s_2 v_3 + s_3 v_2] = 0, \end{aligned} \quad (22)$$

Потребуем, чтобы в этих уравнениях коэффициенты при ω_1^2 обращались в нуль

$$A_{31} = 0, \quad A_{12} = 0. \quad (23)$$

Это означает, что первая ось (вращения) является главной. При этом уравнение (21), (22) упрощаются.

Подставив в них вместо v_1, v_2, v_3 их выражения (17), (19),

(20) получим

$$\begin{aligned}
 & (B_{31} \cos \theta_0 + \lambda_3 - B_{11} \sin \theta_0 \cos \varphi) \cdot \omega_1 + (s_3 - C_{31} \cos \theta_0) \cos \theta_0 + \\
 & + \frac{1}{2} C_{31} \sin^2 \theta_0 - C_{23} \sin \theta_0 \cos \theta_0 \sin \varphi + \\
 & + [(C_{11} - C_{33}) \cos \theta_0 - s_1] \sin \theta_0 \cos \varphi + \tag{24} \\
 & + \frac{1}{2} C_{12} \sin^2 \theta_0 \sin 2\varphi + \frac{1}{2} C_{31} \sin^2 \theta_0 \cos 2\varphi = 0,
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & (-B_{12} \cos \theta_0 - \lambda_2 + B_{11} \sin \theta_0 \sin \varphi) \cdot \omega_1 + (C_{12} \cos \theta_0 - \\
 & - s_2) \cos \theta_0 - \frac{1}{2} C_{12} \sin^2 \theta_0 + C_{23} \sin \theta_0 \cos \theta_0 \cos \varphi + \\
 & + [(C_{22} - C_{11}) \cos \theta_0 + s_1] \sin \theta_0 \sin \varphi - \frac{1}{2} C_{31} \sin \theta_0 \cos \theta_0 \sin 2\varphi + \tag{25} \\
 & + \frac{1}{2} C_{12} \sin^2 \theta_0 \cos 2\varphi = 0.
 \end{aligned}$$

Потребуем, чтобы (24), (25) тождественно обращались в нуль. Это приводит к условиям

$$B_{31} \cos \theta_0 + \lambda_3 = 0, \tag{26}$$

$$B_{12} \cos \theta_0 + \lambda_2 = 0, \tag{27}$$

$$B_{11} \sin \theta_0 = 0, \tag{28}$$

$$(s_3 - C_{31} \cos \theta_0) \cos \theta_0 + \frac{1}{2} C_{31} \sin^2 \theta_0 = 0, \tag{29}$$

$$(s_2 - C_{12} \cos \theta_0) \cos \theta_0 + \frac{1}{2} C_{12} \sin^2 \theta_0 = 0, \quad (30)$$

$$C_{23} \sin \theta_0 \cos \theta_0 = 0, \quad (31)$$

$$[(C_{11} - C_{33}) \cos \theta_0 - s_1] \sin \theta_0 = 0, \quad (32)$$

$$[(C_{22} - C_{11}) \cos \theta_0 + s_1] \sin \theta_0 = 0, \quad (33)$$

$$C_{12} \sin^2 \theta_0 = 0, \quad (34)$$

$$C_{31} \sin \theta_0 \cos \theta_0 = 0, \quad (35)$$

$$C_{31} \sin^2 \theta_0 = 0. \quad (36)$$

Из (28) вытекает возможность двух вариантов

$$\sin \theta_0 = 0, \quad (37)$$

$$B_{11} = 0. \quad (38)$$

Условие (37) означает, что гироскоп вращается вокруг вертикали, при этом как следует из (19), (20)

$$v_2 = 0, \quad v_3 = 0. \quad (39)$$

При условии (37) соотношения (31)–(36) выполнены, а из (26)–(30) находим

$$\lambda_2 = -B_{12}, \quad \lambda_3 = -B_{31}, \quad (40)$$

$$s_2 = C_{12}, \quad s_3 = C_{31}, \quad (41)$$

(считаем, что $\cos \theta_0 = 1$).

При условиях (9), (23), (37), (40), (41) уравнения (2), (3) обращаются в тождество, а из уравнения (1) следует, что $\dot{\varphi} = m = \text{const}$,

откуда

$$\varphi = mt + \varphi_0. \quad (42)$$

Таким образом, если ось вращения является главной, вокруг вертикали возможны лишь равномерные вращения.

Рассмотрим вариант (38), считая вначале, что

$$\cos\theta_0 \neq 0. \quad (43)$$

Из соотношений (31), (34)–(36) имеем

$$C_{12} = 0, \quad C_{23} = 0, \quad C_{31} = 0, \quad (44)$$

а из (32), (33)

$$(C_{11} - C_{33})\cos\theta_0 - s_1 = 0,$$

$$(C_{22} - C_{11})\cos\theta_0 + s_1 = 0,$$

складывая эти выражения, получаем

$$C_{22} = C_{33}, \quad (45)$$

тогда

$$s_1 = (C_{11} - C_{22})\cos\theta_0. \quad (46)$$

Из (29), (30) с учетом (44) находим

$$s_2 = s_3 = 0, \quad (47)$$

это означает, что центр масс гиростата принадлежит оси вращения.

И, наконец, из (26), (27) имеем

$$\lambda_2 = -B_{12} \cos \theta_0, \quad \lambda_3 = -B_{31} \cos \theta_0. \quad (48)$$

Из уравнения (1) при условиях (9), (23), (38), (43)–(48) получим

$$A_{11} \ddot{\varphi} = \dot{\varphi} (B_{12} \cos \varphi - B_{31} \sin \varphi) \sin \theta_0,$$

интегрируя которое находим

$$A_{11} \dot{\varphi} = (B_{12} \cos \varphi - B_{31} \sin \varphi) \sin \theta_0 + n, \quad (49)$$

где n - постоянная интегрирования.

Запишем интеграл (7) при этих же условиях

$$A_{11} \dot{\varphi} = (B_{12} \cos \varphi - B_{31} \sin \varphi) \sin \theta_0 + \frac{k}{\cos \theta_0} - \lambda_1.$$

Сравнивая это выражение с (49) заключаем, что

$$n = \frac{k}{\cos \theta_0} - \lambda_1.$$

Зависимость φ от времени t , определим обращением квадратуры

$$t = \int_{\varphi_0}^{\varphi} \frac{A_{11} d\varphi}{(B_{12} \sin \varphi + B_{31} \cos \varphi) \sin \theta_0 + n}. \quad (50)$$

При вычислении этого интеграла необходимо рассмотреть три случая

1) $n^2 - (B_{12}^2 + B_{31}^2) \sin^2 \theta_0 > 0$, тогда

$$tg \frac{\varphi}{2} = \frac{(n + B_{31} \sin \theta_0) tg(m(t - t_0))}{2A_{11}m - B_{12} \sin \theta_0 tg(m(t - t_0))},$$

где $m = \frac{1}{2A_{11}} \sqrt{n^2 - (B_{12}^2 + B_{31}^2) \sin^2 \theta_0}$.

2) $n^2 - (B_{12}^2 + B_{31}^2) \sin^2 \theta_0 < 0$, тогда

$$tg \frac{\varphi}{2} = \frac{(n + B_{31} \sin \theta_0)(1 - e^{\kappa(t-t_0)})}{(B_{12} \sin \theta_0 - A_{11}\kappa)e^{\kappa(t-t_0)} - (B_{12} \sin \theta_0 + A_{11}\kappa)},$$

где

$$\kappa = \frac{1}{A_{11}} \sqrt{(B_{12}^2 + B_{31}^2) \sin^2 \theta_0 - n^2}.$$

Заметим, что

$$\lim_{t \rightarrow \infty} tg \frac{\varphi}{2} = \frac{B_{12} \sin \theta_0 + A_{11}\kappa}{B_{31} \sin \theta_0 - n}$$

3) $n^2 = (B_{12}^2 + B_{31}^2) \sin^2 \theta_0$, тогда

$$tg \frac{\varphi}{2} = \frac{(n + B_{31} \sin \theta_0)(t - t_0)}{2A_{11} - B_{12}(t - t_0) \sin \theta_0}.$$

Пусть выполняются условия

$$\begin{aligned} B_{11} &= 0, \\ \cos\theta_0 &= 0, \end{aligned} \quad (51)$$

тогда из (17), (19), (20) следует, что

$$v_1 = 0, \quad v_2 = \sin\varphi, \quad v_3 = \cos\varphi. \quad (52)$$

Из условий (26), (27) имеем

$$\lambda_2 = \lambda_3 = 0, \quad (53)$$

это означает, что гиростатический момент принадлежит оси вращения. При условии (51) из (29), (30) получаем

$$C_{12} = C_{31} = 0, \quad (54)$$

а соотношения (32), (33) приводят к такому $s_1 = 0$, которое означает, что центр масс гиростата находится в плоскости, перпендикулярной оси вращения.

При условиях (9),(23),(51)–(53) из интеграла (7) получаем нулевое значение постоянной интегрирования ($k = 0$).

Внесем (9),(23),(52),(54) в уравнение (1) и получим

$$\begin{aligned} A_{11}\dot{\omega}_1 - (B_{12} \cos\varphi - B_{31} \sin\varphi)\omega_1 + C_{23} \cos 2\varphi - s_2 \cos\varphi + s_3 \sin\varphi + \\ + (C_{22} - C_{33}) \cos\varphi \sin\varphi = 0. \end{aligned} \quad (55)$$

Учитывая (18), находим

$$\dot{\omega}_1 = \frac{d\omega_1}{d\varphi} \omega_1 \quad (56)$$

После чего уравнение (55) принимает вид

$$A_{11} \omega_1 \frac{d\omega_1}{d\varphi} = (B_{12} \cos \varphi - B_{31} \sin \varphi) \omega_1 - (C_{22} - C_{33}) \cos \varphi \sin \varphi - \\ - C_{23} \cos 2\varphi + s_2 \cos \varphi - s_3 \sin \varphi \quad (57)$$

– уравнение Абеля второго рода (специального вида), которое, как известно, [2, с.294] в общем случае не сводится к квадратурам.

Однако, некоторые частные решения указать можно.

Вначале будем искать частное решение в виде

$$\omega_1(\varphi) = l \cos \varphi + m \sin \varphi + n_*, \quad (58)$$

где l, m, n_* – искомые постоянные. Продифференцировав это выражение и подставив его и (58) в (57), получаем тригонометрический многочлен

$$\frac{1}{2} [l(m - \tilde{B}_{12}) + lm - m\tilde{B}_{31} + 2\tilde{C}_{23}] \cos 2\varphi + \\ + [m^2 - l^2 - m\tilde{B}_{12} + l\tilde{B}_{31} + \tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}] \sin 2\varphi + \\ + [n_*(m - \tilde{B}_{12}) - \tilde{s}_2] \cos \varphi + [n_*(\tilde{B}_{31} - l) + \tilde{s}_3] \sin \varphi + \\ + (m\tilde{B}_{31} - l\tilde{B}_{12}) = 0. \quad (59)$$

Приравнивая нулю коэффициенты при различных гармониках, получаем систему уравнений, связывающую искомые коэффициенты и параметры задачи

$$\begin{aligned}
 m\tilde{B}_{31} &= l\tilde{B}_{12}, \\
 \tilde{s}_2 &= n_*(m - \tilde{B}_{12}), \\
 \tilde{s}_3 &= n_*(l - \tilde{B}_{31}), \\
 m^2 - l^2 - m\tilde{B}_{12} + l\tilde{B}_{31} &= -(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}), \\
 2lm - l\tilde{B}_{12} - m\tilde{B}_{31} &= -2\tilde{C}_{23}.
 \end{aligned} \tag{60}$$

Решение этой системы можно записать в виде

$$\begin{aligned}
 l &= \mu\tilde{B}_{31}, \quad m = \mu\tilde{B}_{12}, \quad \tilde{s}_2 = n_*(\mu - 1)\tilde{B}_{12}, \\
 \tilde{s}_3 &= n_*(\mu - 1)\tilde{B}_{31}, \quad \mu^2 - \mu = \frac{\tilde{C}_{23}}{\tilde{B}_{12}\tilde{B}_{31}}
 \end{aligned}$$

при условии

$$\frac{B_{12}^2 - B_{31}^2}{B_{12}B_{31}} = \frac{C_{22} - C_{33}}{C_{23}}.$$

Искомое решение принимает вид

$$A_{11}\omega_1(\varphi) = \mu(B_{31} \cos \varphi + B_{12} \sin \varphi + \frac{A_{11}C_{23}}{B_{12}B_{31}}) \tag{61}$$

$$\mu = \frac{1}{2} + \sqrt{\frac{1}{4} - \frac{B_{11}C_{23}}{B_{12}B_{31}}},$$

$$s_2 = n(\mu - 1)B_{12},$$

$$s_3 = n(\mu - 1)B_{31}.$$

Для нахождения второго частного решения, предположим, что

$$B_{12} = B_{31} = 0, \quad (62)$$

тогда уравнение (57) упростится

$$A_{11}\omega_1 \frac{d\omega_1}{d\varphi} = -(C_{22} - C_{33}) \cos \varphi \sin \varphi - C_{23} \cos 2\varphi + \\ + s_2 \cos \varphi - s_3 \sin \varphi,$$

интегрируя его получим

$$A_{11}\omega_1^2 - n = \frac{1}{2}(C_{22} - C_{33}) \cos 2\varphi - C_{23} \sin 2\varphi + 2s_2 \sin \varphi + \\ + 2s_3 \cos \varphi, \quad (63)$$

где n - постоянная интегрирования.

$$\varphi = \sqrt{\frac{1}{2}(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}) \cos 2\varphi - \tilde{C}_{23} \sin 2\varphi + 2\tilde{s}_2 \sin \varphi + 2\tilde{s}_3 \cos \varphi + \tilde{n}},$$

где

$$\tilde{n} = \frac{n}{A_{11}}.$$

Теперь можно записать

$$t = \int_{\varphi_0}^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{\frac{1}{2}(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}) \cos 2\varphi - \tilde{C}_{23} \sin 2\varphi + 2\tilde{s}_2 \sin \varphi + 2\tilde{s}_3 \cos \varphi + \tilde{n}}},$$

с помощью подстановки

$$\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2} = u,$$

получим

$$t = 2 \int_{u_0}^{\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2}} \frac{du}{\sqrt{a_0 u^4 + 4a_1 u^3 + 6a_2 u^2 + 4a_3 u + a_4}} \quad (64)$$

где

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{1}{2}(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}) + \tilde{n} - 2\tilde{s}_3, & a_1 &= \tilde{s}_2 + \tilde{C}_{23}, \\ a_2 &= \frac{1}{6}[-3(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}) + 2\tilde{n}] \quad , & a_3 &= \tilde{s}_2 - \tilde{C}_{23}, \\ a_4 &= \frac{1}{2}(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33}) + \tilde{n} + 2\tilde{s}_3, & u_0 &= \operatorname{tg} \frac{\varphi_0}{2}. \end{aligned} \quad (65)$$

Если уравнение

$$P_4(u) = a_0 u^4 + 4a_1 u^3 + 6a_2 u^2 + 4a_3 u + a_4 = 0$$

имеет кратный корень u_1 , то есть

$$P_4(u) = (u - u_1)^2 [a_0 u^2 + (a_0 u_1 + 3a_1) \cdot u + a_0 u_1^2 + 3a_1 u_1 + 3a_2] = 0, \quad (66)$$

то интеграл

$$t = 2 \int_{u_0}^{\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2}} \frac{du}{(u - u_1) \sqrt{a_0 u^2 + (a_0 u_1 + 3a_1) \cdot u + a_0 u_1^2 + 3a_1 u_1 + 3a_2}}$$

можно выразить с помощью элементарных функций.

Для этого необходимо рассмотреть три варианта.

$$1) a_0 u_1^2 + 2a_1 u_1 + a_2 > 0, (a_0 u_1 + a_1)^2 + 4(a_0 a_2 - a_1^2) \neq 0$$

$$\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2} = u_1 + \frac{2cz_0}{(2c + bz_0) \cdot \operatorname{ch} \tau + 2\sqrt{c(a_0 z_0^2 + bz_0 + c)} \cdot \operatorname{sh} \tau - bz_0}.$$

$$2) a_0 u_1^2 + 2a_1 u_1 + a_2 > 0, (a_0 u_1 + a_1)^2 + 4(a_0 a_2 - a_1^2) = 0$$

$$\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2} = u_1 + \frac{2cz_0}{(2c + bz_0) \cdot e^\tau - bz_0}$$

в обоих случаях $\tau = -\frac{\sqrt{c}}{2} t$.

$$3) a_0 u_1^2 + 2a_1 u_1 + a_2 < 0, (a_0 u_1 + a_1)^2 + 4(a_0 a_2 - a_1^2) < 0$$

$$\operatorname{tg} \frac{\varphi}{2} = u_1 + \frac{2cz_0}{(2c + bz_0) \cdot \cos \tau + 2\sqrt{-c(a_0 z_0^2 + bz_0 + c)} \cdot \operatorname{sh} \tau - bz_0},$$

$$\tau = \frac{\sqrt{-c}}{2} t.$$

Для сокращения записи введены параметры b и c связанные с a_0, a_1, a_2, u_1 таким образом

$$b = 3(a_0 u_1 + a_1), \quad c = 3(a_0 u_1^2 + 2a_1 u_1 + a_2), \quad z_0 = u_0 - u_1.$$

При вычислении интеграла (64) необходимо найти инварианты g_2 , g_3 и дискриминант уравнения (66) [3, с.17, 37]

$$g_2 = a_0 a_4 - 4a_1 a_3 + 3a_2^2,$$

$$g_3 = a_0 a_2 a_4 + 2a_1 a_2 a_3 - a_2^3 - a_4 a_1^2 - a_0 a_3^2 \quad (67)$$

$$G = g_2^3 - 27g_3^2. \quad (68)$$

Для этого подставим значения (65) в выражения (67), (68) и получим

$$g_2 = (\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})^2 + \frac{4}{3}\tilde{n}^2 + 4(\tilde{C}_{23}^2 - \tilde{s}_2^2 - \tilde{s}_3^2),$$

$$g_3 = \frac{1}{27}\{8\tilde{n}^3 - 18\tilde{n}[(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})^2 + 4\tilde{C}_{23}^2 + 2(\tilde{s}_2^2 + \tilde{s}_3^2)] - 54(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})(\tilde{s}_2^2 - \tilde{s}_3^2) - 216\tilde{C}_{23}\tilde{s}_2\tilde{s}_3\}.$$

$$27G = [4\tilde{n}^2 + 3(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})^2 + 12(\tilde{C}_{23}^2 - \tilde{s}_2^2 - \tilde{s}_3^2)]^3 - \{8\tilde{n}^3 - 18\tilde{n}[(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})^2 + 4\tilde{C}_{23}^2 + 2(\tilde{s}_2^2 + \tilde{s}_3^2)] - 54(\tilde{C}_{22} - \tilde{C}_{33})(\tilde{s}_2^2 - \tilde{s}_3^2) - 216\tilde{C}_{23}\tilde{s}_2\tilde{s}_3\}^2.$$

Если $G \neq 0$ общее решение уравнения (64) можно представить в виде рациональной функции от $\wp(t)$ функции Вейерштрасса.

Эта функция является решением уравнения

$$(\wp')^2 = 4\wp^3(u) - g_2\wp(u) - g_3.$$

Список литературы.

1. Козлов В.В. К задаче о вращении твердого тела в магнитном поле.// Изв.АН СССР. Сер.Механика твердого тела.–1985г.–№6.–С.65–69.
2. Камке Э. Справочник по обыкновенным дифференциальным уравнениям. - М.: Наука,1971.– 576 с.
3. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. Эллиптические и автоморфные функции. Функции Ламе и Матье.(серия «Справочная мат. библиотека»).-М.: Наука,1967.–300 с.