MATHEMATICAL MODEL OF MOVEMENT OF THE VESSEL WITH AUXILIARY WIND-PROPULSORS

МАТЕМАТИЧЕСКАЯ МОДЕЛЬ ДВИЖЕНИЯ СУДНА СО ВСПОМОГАТЕЛЬНЫМИ ВЕТРОДВИЖИТЕЛЯМИ

О.F. Kryvyi, Dr. Sci., professor; **M.V. Miyusov**, Dr. Sci., professor **А.Ф. Кривой**, *д.ф.-м.н.*, профессор, **М.В**. Миюсов, *д.т.н.*, профессор

National University «Odessa Maritime Academy», Ukraine Национальный университет «Одесская морская академия», Украина

ABSTRACT

A non-linear mathematical model of the vessel's movement considering auxiliary wind-propulsors was designed. Inertial and non-inertial components of forces and moments acting on the ship in plane (two-dimensional) motion were analyzed. The model takes into account the positional hydrodynamic, aerodynamic forces and moments on the ship's hull, rudder, propeller and wind-propulsors, as well as dynamics of the complex "engine – propeller". Expressions for these forces and moments, in particular, caused by the influence of propulsors (sails) were obtained.

Key words: plane motion of the ship, propulsion complex, wind-propulsor, mathematical model.

Постановка проблемы в общем виде и ее связь с важными научными или практическими задачами

Решение различных задач оптимального управления в судовождении, в частности: разгона и торможения, маневрирования, курсовой стабилизации, позиционирования и других,- предполагает наличие адекватных математических моделей динамики судна, учитывающих его конструктивные особенности и сложность выполняемых маневров. Такие модели являются необходимыми для прогнозирования поведения судна при различных сочетаниях значений параметров управляющих органов судна (положения рулей, топливной тяги, площади и угла поворота парусов и т.п.). Особенно актуально наличие адекватных математических моделей при разработке и проектировании судовых систем автоматического управления и тренажеров.

Анализ последних достижений и публикаций, в которых начато решение данной проблемы и выделение нерешенных ранее частей общей проблемы

В работе [1] с помощью полученной математической модели детально исследована работа пропульсивного комплекса судна с ветродвижителем при прямолинейном движении. Выводу и исследованию различных математических моделей плоского движения судна без ветродвижителей посвящено много

работ [2-8]. Однако при наличии ветродвижителей указанные математические модели изучались только для частных маневров судна [1].

Формулирование целей статьи (постановка задачи)

Целью настоящей работы является построение общей адекватной математической модели динамики движения судна и его пропульсивного комплекса с учетом аэродинамических сил и в частности при наличии ветродвижителей.

Изложение материала исследования с обоснованием полученных научных результатов

1. Инерционные составляющие математической модели динамики судна.

Силы и моменты, действующие на судно можно разделить на инерционные и неинерционные составляющие. Равенство указанных сил и моментов, согласно условиям равновесия, приводит к дифференциальным уравнениям динамики судна.

Пусть v_x, v_y плоские составляющие вектора линейной скорости судна $\vec{v} = (v_x; v_y)$ в связанной с судном системе координат, $v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2}$ – величина вектора скорости судна в плоскости движения. Обозначим через β, ω_z соответственно угол дрейфа судна и величину угловой скорости вокруг оси Z, перпендикулярной плоскости движения. Относительно указанных кинематических параметров движения судна, на основании принципа Д'Аламбера, можно следующую записать нелинейную систему дифференциальных уравнений [1-5]

$$(m + \lambda_{11})\left(\frac{dv}{dt}\cos\beta - v\frac{d\beta}{dt}\sin\beta\right) + (m + \lambda_{22})v\omega_z\sin\beta - \lambda_{26}\omega_z^2 = N_x,$$

$$-(m + \lambda_{22})\left(\frac{dv}{dt}\sin\beta + v\frac{d\beta}{dt}\cos\beta\right) + \lambda_{26}\frac{d\omega_z}{dt} + (m + \lambda_{11})v\omega_z\cos\beta = N_y, \qquad (1)$$

$$(J_z + \lambda_{26})\frac{d\omega_z}{dt} - \lambda_{26}(\frac{dv}{dt}\sin\beta + v\frac{d\beta}{dt}\cos\beta) - (\lambda_{22} - \lambda_{11})\frac{v^2}{2}\sin 2\beta + \lambda_{26}v\omega_z\cos\beta = M_z,$$

где *m*-масса судна, J_z -осевой момент инерции, λ_{kj} -присоединенные массы и инерции, N_x , N_y и M_z соответственно продольная и поперечная силы, а также горизонтальный момент действующие на судно.

Левые части первых двух уравнений системы (1) описывают проекции инерционных сил, а третье - горизонтальный инерционный момент.

Перейдем в системе (1) к безразмерным величинам. Для этого введем безразмерное время и безразмерные величины линейной и угловой скорости: $\tau = t \frac{v_0}{L}, \quad \tilde{v} = \frac{v}{v_0}, \quad \omega = \omega_z \frac{L}{v_0}, \quad \text{где } L \quad u \quad v_0$ соответственно длина судна по ватерлинии и величина скорости судна в момент начала маневра (начальная скорости).

ватерлинии и величина скорости судна в момент начала маневра (начальная скорость), тогда после несложных преобразований система (1) примет вид (штрихом обозначена производная по безразмерному времени τ):

$$m_{11}(\tilde{v}'\cos\beta - \tilde{v}\beta'\sin\beta) + m_{22}\tilde{v}\omega\sin\beta - m_{26}\omega^2 = n_x, -m_{22}(\tilde{v}'\sin\beta + \tilde{v}\beta'\cos\beta) + m_{26}\omega' + m_{11}\tilde{v}\omega\cos\beta = n_y,$$
(2)
$$m_{66}\omega' - m_{26}(\tilde{v}'\sin\beta + \tilde{v}\beta'\cos\beta) + m_{12}\frac{\tilde{v}^2}{2}\sin 2\beta + m_{26}\tilde{v}\omega_z\cos\beta = m_z,$$

где

$$m_{11} = \frac{2(m + \lambda_{11})}{\rho SL}, \quad m_{22} = \frac{2(m + \lambda_{22})}{\rho SL}, \quad m_{26} = \frac{2\lambda_{26}}{\rho SL^2}, \quad m_{66} = \frac{2(J_z + \lambda_{66})}{\rho SL^3}$$
$$m_{12} = m_{11} - m_{22}, \quad n_x = \frac{2N_x}{\rho Sv_0^2}, \quad n_y = \frac{2N_y}{\rho Sv_0^2}, \quad m_z = \frac{2M_z}{\rho SLv_0^2},$$

 $S = LT\sigma_{\rm d}$ – приведенная площадь погруженной части диаметральной плоскости; T – осадка судна на миделе, ρ – массовая плотность морской воды ($\rho = 1025 \frac{\kappa^2}{M^3}$), $\sigma_{\rm d}$ – приведенный коэффициент полноты погруженной части диаметральной плоскости для вычисления которого можно, например, воспользоваться формулой [2,3]

$$\sigma_{\mathcal{I}} = \tilde{\sigma} + 0.054 \frac{L}{T} (\psi_1 + \psi_2),$$

где $\psi_1 = (T_k - T_n)/L$, $\psi_2 = 0$, если число Фруда Fr < 0,3 и $\psi_2 = 0.028 \sin(5.2(Fr - 0,3)) - 0.13(0.01 + x_G/L)$, если Fr > 0,3, T_k – осадка судна кормой, T_n – осадка судна носом, x_G – абсцисса центра тяжести судна, $\tilde{\sigma} = 0,975$ для судов с сигароподобными корпусами, $\tilde{\sigma} = 0,962$ для судов с утолщенным дейдвудом.

Введем обозначения: $k_1 = \frac{\lambda_{11}}{\rho W}$, $k_2 = \frac{\lambda_{22}}{\rho W}$, $k_3 = \frac{\lambda_{66}}{\rho W \rho_z^2}$, где $W = C_b LBT - C_b LBT$

объемное водоизмещение судна, C_b – коэффициенты общей полноты, B – ширина судна по действующую ватерлинию, ρ_z – радиус инерции массы корпуса относительно вертикальной оси. Тогда коэффициенты системы (2) через параметры k_j , (j = 1, 2, 3) допускают представление

$$m_{jj} = \frac{2C_b B}{\sigma_{\rm A} L} (1+k_j), \ j = 1,2; \ m_{26} = \frac{2C_b B}{\sigma_{\rm A} L} k_2 x_{26}, \ m_{66} = \frac{2C_b B}{\sigma_{\rm A} L} \overline{\rho}_z^2 (1+k_3), \quad (3)$$

где $\overline{\rho}_{z} = \frac{\rho_{z}}{L} \approx 0,25$ – относительный радиус инерции; $x_{26} = \frac{\lambda_{26}}{\lambda_{22}L}$ – относительная абсцисса центра поперечной присоединенный массы, величина которой, меняется в приделах: $-0, 1 < x_{26} < 0, 1$.

При малых значениях числа Фруда (Fr < 0,3) или при наличии

специальных конструктивных элементов корпуса судна (например, бульб Юркевича), волнообразованием на свободной поверхности корпуса судна можно пренебречь. В этом случае выражения для коэффициентов (3) при выполнении условия L/B > 5 можно упростить[3]:

$$m_{11} = \frac{2C_b B}{\sigma L} (1 + \frac{T}{2L}), \quad m_{22} = \frac{2C_b B}{\sigma L} (1 + \frac{T}{2B} - \frac{T}{L}), \quad m_{66} = \frac{C_b B}{8\sigma L} (\frac{T}{2B} - 2, 2),$$

где $\sigma = 1 - \frac{S_n + S_k}{LT}$, S_n, S_k – площади, дополняющие носовую часть диаметрали до прямоугольника соответственно при $T_n = T$ и $T_k = T$. В силу симметрии в этом случае можно принять $m_{26} = 0$. В таблице 1 приведены числовые значения коэффициентов системы дифференциальных уравнений (2) для типов судов, описанных в работе [3] (пример 1) и в работе [4] (пример 2).

Талица 1. Значения коэффициентов системы (2).

	<i>m</i> ₁₁	<i>m</i> ₂₂	<i>m</i> ₁₂	<i>m</i> ₆₆
Пример 1	0,176	0,275	-0,099	0,016
Пример 2	0,226	0,335	-0,109	0,020

2. Неинерционные составляющие математической модели динамики судна.

2.1. Продольная и поперечная силы, а также горизонтальный момент неинерционных сил (правые части системы (2)), действующих на судно, в безразмерном виде допускают разложение

$$n_{x} = X_{r} + X_{a} + X_{p} - \sum_{j=1}^{\kappa_{b}} P_{E_{j}} - \sum_{j=1}^{\kappa} T_{j} + X_{en},$$

$$n_{y} = -Y_{r} + Y_{a} + Y_{p} + \sum_{j=1}^{\kappa} D_{j} + Y_{en},$$

$$m_{y} = -M_{r} + M_{a} - M_{p} + \sum_{j=1}^{\kappa} M_{j} + M_{en},$$
(4)

где X_r , Y_r , M_r – позиционные гидродинамические силы и момент на корпусе судна; X_a , Y_a , M_a – аэродинамические силы и момент, действующие на надводную часть судна и надстройки; X_p , Y_p , M_p – гидродинамические силы и момент на руле; P_{E_j} – полезный упор j – го винта ($j = \overline{1;\kappa_b}$); T_j , D_j , M_j – соответственно аэродинамические силы тяги, дрейфа и момента аэродинамических сил относительно центра тяжести j – го ветродвижителя $(j = \overline{1;\kappa}); X_{en}, Y_{en}, M_{en}$ – аэродинамические силы и момент, обусловленные ветроволновым воздействием на судно.

2.2. Позиционные силы и момент на корпусе судна допускают представления [2-4]

$$X_r = C_{xr}\tilde{v}^2, \ Y_r = C_{yr}\tilde{v}^2, \ M_r = C_{mr}\tilde{v}^2.$$
(5)

Для гидродинамических характеристик корпуса судна C_{xr} , C_{yr} , C_{mr} используют, в зависимости от вида маневра, различные зависимости от угла дрейфа β . В частности, достаточно широкий диапазон изменения β охватывают аппроксимации [2]

$$C_{xr} = C_{x_0} \cos \frac{3\beta}{2} - 0,07 \sin^4 \frac{3\beta}{2} + c_4 \left(\frac{2\beta}{\pi}\right)^3,$$

$$C_{yr} = \frac{1}{2} C_y^\beta \sin 2\beta \cos\beta - c_2 \sin^2 \beta + c_4 \sin^4 \beta,$$

$$C_{mr} = m_1 \sin 2\beta - m_2 \sin\beta + m_3 \sin^3 2\beta + m_4 \sin^4 2\beta,$$
(6)

где $C_{x_0} = 2R_{x_0}(\rho v_0^2 S)^{-1}$ – коэффициент сопротивления воды прямолинейному движению судна, постоянные C_y^β , c_4 , c_2 , m_2 , m_3 , m_4 определяют по номограммам [2]. Однако для большинства маневров коммерческих судов предпочтительней оказываются полиномиальные аппроксимации гидродинамических характеристик корпуса судна [5, 6]:

$$C_{xr} = C_{x_0}(1+1,5\beta), \quad C_{yr} = a_1\beta + a_2\omega + a_3\beta|\beta| + a_4\beta\omega + a_5\omega|\omega|,$$

$$C_{mr} = b_1\beta + b_2\omega + b_3\beta^2\omega + b_4\beta\omega^2 + b_5\omega|\omega|,$$
(7)

где

$$a_{1} = \pi \frac{T}{L} + 1,4C_{B} \frac{B}{L}, a_{2} = \frac{\pi}{2} \frac{T}{L}, a_{3} = -0,08 + 6,53(1 - C_{B}) \frac{T}{B}$$
$$a_{4} = 0,44 - 1,73(1 - C_{B}) \frac{T}{B}, a_{5} = -0,48(1 - C_{B}) \frac{T}{B}, b_{1} = 2\frac{T}{L},$$
$$b_{2} = -1,08\frac{T}{L}(1 - 2\frac{T}{L}), \quad b_{3} = 0,06 - 0,42C_{B} \frac{T}{B}.$$

Постоянные b_4 , b_5 являются функциями комбинации $C_B B / L$ и определяются графически [6, 7].

2.3. Аэродинамические силы и момент, действующие на надводную часть судна и надстройки могут быть рассчитаны по формулам [1, 4, 7]:

$$X_a = C_{xa} \frac{S_x}{S} \frac{\rho_a}{\rho} \tilde{v}_k^2, \quad Y_a = C_{ya} \frac{S_y}{S} \frac{\rho_a}{\rho} \tilde{v}_k^2, \quad M_a = C_{ma} \frac{S_y}{SL} \frac{\rho_a}{\rho} \tilde{v}_k^2, \quad (8)$$

где S_x , S_y – площади проекций надводной части судна на плоскость миделя и диаметральной плоскости соответственно; ρ_a – плотность воздуха; $\tilde{v}_k = \frac{v_k}{v_0}$,

 $v_k = \sqrt{v^2 + v_i^2 + 2vv_i \cos(\gamma_i - \psi + \beta)}$ – скорость ветра относительно судна (кажущаяся скорость ветра), ψ, v_i, γ_i – соответственно курсовой угол судна, истинная скорость и курсовой угол истинного ветра. Аэродинамические характеристики судна C_{xa} , C_{ya} , C_{ma} , которые получают путем обработки экспериментальных данных, являются функциями угла кажущегося ветра $\gamma_k = \arccos((v + v_i \cos(\gamma_i - \psi + \beta)) / v_k) - \beta$. Существуют различные представления указанных характеристик [1, 4, 7], в частности, наиболее часто применяемые:

$$\{C_{ax}, C_{ay}, C_{am}\} = 0,433 \left(\frac{S_{y}}{L}\right)^{0,267} \{\tilde{C}_{ax}, \tilde{C}_{ay}, \tilde{C}_{am}\},\$$

$$\tilde{C}_{ay} = 1,05 \sin \gamma_{k}, \quad \tilde{C}_{am} = 1,05 \left(0,25 + \frac{x_{A}}{L} - \frac{\gamma_{k}}{2\pi}\right) \sin \gamma_{k},\$$

$$\tilde{C}_{ax} = \left[(0,6S_{Mb} + 0,25S_{Mn} + 0,6S_{Mk}) / S_{y}\right] \operatorname{ctg} \gamma_{k},$$

(9)

где S_{Mb} , S_{Mn} , S_{Mk} – площади проекций на плоскость мидель-шпангоута надводной части корпуса, носовой и кормовой надстроек соответственно, x_A – абсцисса центра парусности судна. Для крупнотоннажных танкеров вместо последней формулы из (9) предпочтительней оказывается формула [2]

$$\tilde{C}_{ax} = 0,03 + 0,08\cos\gamma_k.$$
 (10)

2.4. Гидродинамические силы и момент на руле определяются формулами [1, 2, 4]:

$$X_{p} = C_{xp} \frac{S_{p}}{S} \tilde{v}^{2}, \quad Y_{p} = C_{yp} \frac{S_{p}}{S} \tilde{v}^{2}, \quad M_{p} = Y_{p} l_{p},$$
 (11)

где S_p, l_p – соответственно площадь руля и расстояние от мидель-шпангоута до балера руля, C_{xp} , C_{yp} , Y_p – гидродинамические характеристики руля [1, 2, 4]. Для коэффициента подъемной силы C_{yp} экспериментальным путем получены

различные выражения, пригодные для тех или иных задач управления судна. В частности, для маневров, выполняемых крупнотоннажными торговыми судами, используют следующую зависимость, учитывающую влияние угла перекладки руля α , и влияние упора винта

$$C_{vp} = \mu k (\alpha - \chi_k \chi_b \beta),$$

где *k* – коэффициент, учитывающий боковую силу на корпусе судна, обусловленную перекладкой руля или насадки. Для обычных рулей k = 1,0, длярулей за рудерпостом k = 1,3, для поворотных насадок k = 0,9. Для обычных рулей: $\mu = 2\pi C_R (1 + 2S_p h_p^{-2})^{-1}$, где h_p – высота пера по оси баллера, C_R – поправочный коэффициент, равный единице для прямоугольных И трапециевидных рулей, для полубалансирных рулей он определяется графически [4] по величине $S_p^{-1}h_p^2$. В справочнике [4] приведена методика расчета величины μ для других типов рулей. Коэффициент влияния корпуса χ_k зависит от расположения рулевого устройства и равен 0,3, если руль навешен на кормовой дейдвуд либо расположен за кормовым дейдвудом на расстоянии меньшим 0,5 хорды руля. Коэффициент влияния руля χ_b для обычных рулей определяют так $\chi_b = (S_c + S_b \sqrt{1 + \sigma_p})(S_c + S_b (1 + \sigma_p))^{-1}$, где S_c, S_b-соответственно площади части руля не попадающей в поток от винта и расположенной в винтовой струе. Коэффициент нагрузки винта по упору $\sigma_{\rm p}$ определяется формулой: $\sigma_{p} = 2,55P(\rho D_{e}^{2}v^{2})^{-1}$, где P- упор винта при скорости судна v, D_{g} – диаметр гребного винта. Коэффициент сопротивления руля C_{xp} является функцией перекладки руля α и определяется ПО атласам гидродинамических характеристик рулей, можно также воспользоваться данными справочника [4].

2.5. Полезный упор j - гo $(j = \overline{1; \kappa_6})$ гребного винта может быть вычислен по формуле (индекс j опущен)

$$P_E = \frac{(1-\zeta)K_1\omega_{\theta}D_{\theta}^4}{2\pi L S v_0},\tag{12}$$

где $\omega_b = 2\pi n_b \frac{L}{v_0}$ – безразмерная скорость вращения гребного винта, n_e – частота вращения гребного винта. Коэффициенты упора $K_1 = K_1(\lambda_p)$ и засасывания $\zeta = \zeta(\lambda_p)$ гребного винта являются функциями относительной поступи гребного винта: $\lambda_p = (1 - \psi)v(n_e D_e)^{-1}$, где ψ – коэффициент попутного тока. Для вычисления K_1 и ζ используют аппроксимационные многочлены и формулы [1, 4].

2.6. Аэродинамические силы тяги, дрейфа и момент аэродинамических сил относительно центра тяжести, создаваемые j – тым $(j = \overline{1;\kappa})$ ветродвижителем, в нормированном виде определяются по формулам [1]

$$T_{j} = C_{T_{j}} \frac{S_{j}}{S} \frac{\rho_{a}}{\rho} \tilde{v}_{k}^{2}, \quad D_{j} = C_{D_{j}} \frac{S_{j}}{S} \frac{\rho_{a}}{\rho} \tilde{v}_{k}^{2}, \quad M_{j} = C_{D_{j}} \frac{S_{j} L_{j}}{SL} \frac{\rho_{a}}{\rho} \tilde{v}_{k}^{2}, \quad (13)$$

где S_j – площадь j – того ветродвижителя, L_j – плечо j – того ветродвижителя относительно миделя с учетом знака момента аеродинамической силы, C_{T_j} , C_{D_j} – коэффициенты соответственно аэродинамических сил тяги и дрейфа. Последние связаны с коэффициентами лобового сопротивления $C_{x_j} = C_{x_j}(\gamma_a)$ и подъемной силы $C_{y_j} = C_{y_j}(\gamma_a)$, где γ_a – угол атаки ветродвижителя воздушным потоком, формулами

$$C_{T_j} = C_{y_j}(\gamma_a) \sin \gamma_k - C_{x_j}(\gamma_a) \cos \gamma_k,$$

$$C_{D_j} = C_{y_j}(\gamma_a) \cos \gamma_k + C_{x_j}(\gamma_a) \sin \gamma_k.$$

В работе [1] для вычисления указанных коэффициентов предложены аппроксимационные многочлены

$$C_{T_j} = \sum_{i=0}^{n} r_j \gamma_k^i, \quad C_{D_j} = \sum_{i=0}^{m} g_j \gamma_k^i,$$

и разработана методика вычисления коэффициентов r_j , g_j этих многочленов.

3. Математическая модель динамики двигателя. Для изучения общего движения пропульсивного комплекса судна с ветродвижителем к системе (2) следует присоединить уравнения [1, 9, 10] работы j - ro ($j = \overline{1; \kappa_{e}}$) гребного винта в комплексе: главный двигатель - гребной винт, которые в безразмерных величинах запишем следующим образом (индекс j опущен)

$$\omega_b' = \frac{M_D - M_C}{I + \lambda_b},\tag{14}$$

где I-момент инерции подвижных частей комплекса, λ_b -присоединенная масса жидкости при вращении гребного винта, $M_C = K_2 \rho D_e^5 \frac{\omega_b^2}{4\pi^2}$ -момент сопротивления гребного винта. Коэффициент момента гребного винта $K_2 = K_2(\lambda_p)$ вычисляется с помощью аппроксимационных многочленов [1, 4]. Вращающий момент главного двигателя M_D является функцией скорости

вращения ω_b и положения топливной тяги h_T : $M_D = M_D(\omega_b, h_T)$. При исследовании динамики пропульсивного комплекса с ветордвижителями достаточно использовать линейную аппроксимацию функции $M_D(\omega_b, h_T)$, приведенную, например, в работе [9].

Выводы и перспектива дальнейшей работы по данному направлению

Таким образом, уравнения (2), (14) и представления (4) – (13) определяют математическая модель динамики движения судна и пропульсивного комплекса судна с ветродвижителями при плоском движении. Следует отметить, что модель является нелинейной. Наиболее существенная нелинейность модели присутствует в левых частях системы (2). Указанной нелинейностью можно пренебречь лишь при практически прямолинейном движении судна, при котором можно положить: $\sin\beta \approx \beta$, $\cos\beta \approx 1$. Однако, для более сложных маневров при углах дрейфа $|\beta| > \frac{\pi}{12}$, указанные аппроксимации приводят к погрешностям больше 10 процентов. Легко показать, что для углов дрейфа $|\beta| < \frac{\pi}{2}$ аппроксимации

 $\sin\beta \approx \beta - 0.16605\beta^3 + 0.00761\beta^5$, $\cos\beta \approx 1 - 0.4967\beta^2 + 0.03705\beta^4$,

приводят к погрешностям, не превышающим 0,01 процента.

Полученная математическая модель динамики движения судна и пропульсивного комплекса судна с ветродвижителями позволяет применить к изучению маневров судна методы численного моделирования, в частности, с использованием пакета Matlab-Simulink.

ЛИТЕРАТУРА

- Миюсов М.В. Режимы работы и автоматизация пропульсивного комплекса теплохода с ветродвижителями / М.В Миюсов//Одесса: ОГМА, ОКФА – 1996 г.- 256 с.
- 2. Першиц Р. Я. Управляемость и управление судном/ Р.Я. Першиц// Л.: Судостроение. 1983.- 272 с.
- 3. Соболев Г.В. Управляемость корабля и автоматизация судовождения / Г.В. Соболев// Л.: Судостроение 1976. 477 с.
- 4. Справочник по теории корабля. В 3-х томах. /Под ред. Я.И. Войткунского. Л.: Судостроение, 1985. 765 с.
- 5. Кривий О.Ф. Методи математичного моделювання в задачах судноводіння: навчальний посібник / О.Ф. Кривий//Одеса: ОНМА, 2015 86 с.
- Inoe S. Hydrodynamic derivatieves on ship manoeuvring/ S. Inoe, M. Hirano, K. Kijima// Int. Shipbuilding Progress. – 1981. – V. 28, - № 321, pp. 67.

- 7. Гофман А.Д. Движительно-рулевой комплекс и маневрирование судна. Справочник/ А.Д. Гофман// Л.: Судостроение. 1988. 360 с.
- 8. Юдин Ю.И. Математические модели плоскопараллельного движения судна. Классификация и критический анализ/ Ю.И. Юдин, И.И. Сотников // Вестник МГТУ т. 9, № 2. 2006 г. С. 200-208.
- 9. Крутов В.И. Автоматическое регулирование и управление двигателей внутреннего сгорания/ В.И. Крутов. М.: Машиностроение, 1989. 416 с.
- Anderson, John D. jr. Computational fluid dynamics. McGraw-Hill Series in Mechanical Engineering / John D. jr Anderson. – New York: R.R. Donnelley & Sons Company, 1995. –547 p.