

В. К. Ключко

(Рязань)

**МЕТОДИКА ОПРЕДЕЛЕНИЯ КООРДИНАТ
ДОПЛЕРОВСКИХ ЭЛЕМЕНТОВ РАЗРЕШЕНИЯ
БОРТОВОЙ РАДИОЛОКАЦИОННОЙ СИСТЕМЫ
ПРИ ПОЛУЧЕНИИ ТРЕХМЕРНЫХ ИЗОБРАЖЕНИЙ
ПОВЕРХНОСТИ**

Предложены методика и алгоритм определения координат элементов разрешения импульсно-доплеровской бортовой радиолокационной системы, позволяющие повысить разрешающую способность трехмерных радиолокационных изображений земной поверхности при маловысотном полете.

Введение. В информационных системах обеспечения маловысотного полета на базе бортовых радиолокационных систем (БРЛС) [1] при получении изображения земной поверхности в моменты времени $t_0, t_1, \dots, t_N, \dots$ используются массивы данных $A_N(R_i, \varphi_j, \theta_k) = A_N(i, j, k)$, представляющие амплитуду отраженного сигнала в каждом i -, j -, k -м элементе разрешения (ЭР) антенны с размерами $R_i \pm \Delta R/2$, $\varphi_j \pm \Delta\varphi/2$, $\theta_k \pm \Delta\theta/2$, где R_i, φ_j, θ_k – сферические координаты центра i -, j -, k -го ЭР (дальность, азимут, угол места); $\Delta R, \Delta\varphi, \Delta\theta$ – разрешающая способность по R, φ, θ . Из-за больших угловых размеров $\Delta\varphi, \Delta\theta$ диаграммы направленности антенны (ДНА) БРЛС изображение поверхности получается размытым. В связи с этим возникает проблема получения качественных (различимых) изображений поверхности путем уменьшения угловых размеров $\Delta\varphi$ и $\Delta\theta$ ЭР.

В существующих импульсно-доплеровских БРЛС переднебокового обзора при наблюдении за поверхностью на большой дальности и большой высоте полета из-за большой величины $\Delta\theta$ высоту поверхности обычно не учитывают и первичное изображение получают в виде матрицы амплитуд $A_N(i, j)$ в системе двух координат (дальность R_i и доплеровская частота f_j (или азимут φ_j)), при этом разрешение по азимуту $\Delta\varphi$ за счет узкополосной доплеровской фильтрации уменьшается в несколько раз. Однако на малой высоте (в режиме маловысотного полета), когда информация о высоте поверхности становится существенной, такой подход неприменим. Поэтому актуальна разработка алгоритмического обеспечения маловысотного полета, в основе которого лежит описание данных первичной обработки импульсно-доплеровской БРЛС в трехмерных системах координат.

Возникает новая концепция [2] пространственно-временной обработки трехмерных радиолокационных (РЛ) изображений поверхности на основе

БРЛС с электронным сканированием, которая базируется на новой технологии получения РЛ-данных за счет электронного управления лучом и алгоритмически предполагает обработку первичной РЛ-информации, полученной с учетом доплеровской обработки и привязанной к моментам времени t_0, t_1, \dots, t_N в единой прямоугольной трехмерной системе координат x, y, z с определением координат доплеровских ЭР (ДЭР). Ниже предлагаются методика расчета и алгоритм определения координат ДЭР применительно к концепции [2].

Модель доплеровского элемента разрешения и постановка задачи. В текущий момент времени t_N рассматривается самолетная прямоугольная система координат $\langle O_c, x_c, y_c, z_c \rangle$ (рис. 1). Элемент разрешения представляет пространственную фигуру, образованную пересечением конической поверхности ДНА $\varphi_0 \pm \Delta\varphi/2, \theta_0 \pm \Delta\theta/2$ с вершиной в точке O_c , угловыми координатами (φ_0, θ_0) линии визирования (вектора a_0 на рис. 1) и двух сферических поверхностей постоянного уровня дальности $R_0 \pm \Delta R/2$ с центром в точке O_c . Центром данного ЭР является точка O со сферическими координатами $(R_0, \varphi_0, \theta_0)$, положительный отсчет φ и θ осуществляется против часовой стрелки относительно оси $O_c x_c$.

Наличие доплеровских узкополосных фильтров с геометрической точки зрения означает дополнительное рассеяние поверхности ЭР рядом конических поверхностей постоянного уровня доплеровской скорости v_n с вершиной в точке O_c и осью симметрии, совпадающей с вектором скорости v движения объекта-носителя радиолокационной системы (РЛС), направленным по оси $O_c x_c$. В результате образуются более мелкие элементы разрешения в виде сложных пространственных областей ДЭР разных размеров и с различной ориентацией в пространстве.

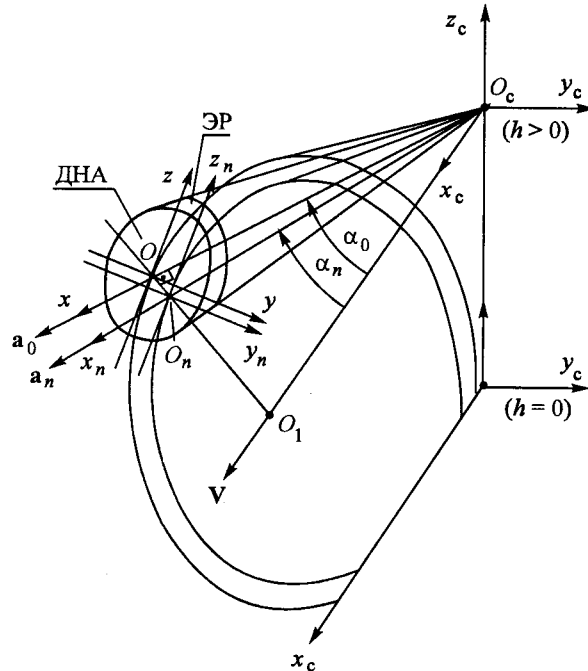


Рис. 1

Задача состоит в определении сферических координат ДЭР с последующим их пересчетом в единую прямоугольную систему координат, что позволяет реализовать методы пространственно-временной обработки трехмерных РЛ-изображений [2] по совокупности всех ДЭР, полученных в моменты $t_0, t_1, \dots, t_N, \dots$.

Принципиальное решение задачи может быть получено следующим образом. Обозначим α_n угол между осью $O_c x_c$ (вектором \mathbf{v}) и образующей $O_c O_n$ (вектором \mathbf{a}_n) n -го конуса постоянной доплеровской скорости v_n (см. рис. 1).

Связь α_n с угловыми координатами (φ_n, θ_n) вектора \mathbf{a}_n устанавливается по формуле

$$\cos \alpha_n = \cos \varphi_n \cdot \cos \theta_n, \quad (1)$$

где $\cos \alpha_n$ находится через скалярное произведение орта \mathbf{i}_c оси $O_c x_c$ и орта \mathbf{a}_n оси $O_c O_n$. Действительно, координаты вектора \mathbf{a}_n , имеющие в местной прямоугольной системе $\langle O_n, x_n, y_n, z_n \rangle$ n -го ДЭР канонический вид $(1, 0, 0)$, в самолетной системе $\langle O_c, x_c, y_c, z_c \rangle$ находятся по формуле связи старых и новых координат при преобразовании типа поворота на угол φ_n вокруг оси $O_c z_c$ и затем поворота на угол θ_n вокруг оси $O_c y'_c$:

$$\begin{pmatrix} \cos \varphi_n & -\sin \varphi_n & 0 \\ \sin \varphi_n & \cos \varphi_n & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \theta_n & 0 & -\sin \theta_n \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \theta_n & 0 & \cos \theta_n \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \varphi_n \cdot \cos \theta_n \\ \sin \varphi_n \cdot \cos \theta_n \\ \sin \theta_n \end{pmatrix},$$

что равносильно повороту $\mathbf{i}_c = (1, 0, 0)$ на угол φ_n вокруг оси $O_c z_c$ в плоскости $O_c x_c y_c$ и затем повороту на угол θ_n вокруг оси $O_c y'_c$ в плоскости $O_c x'_c z_c$. В результате получается вектор

$$\mathbf{a}_n = (\cos \varphi_n \cdot \cos \theta_n, \sin \varphi_n \cdot \cos \theta_n, \sin \theta_n),$$

причем $|\mathbf{a}_n| = 1$. Тогда

$$\cos \alpha_n = \mathbf{i}_c \cdot \mathbf{a}_n = \cos \varphi_n \cdot \cos \theta_n.$$

Использование формулы (1) при определении координат n -го ДЭР данного элемента разрешения сводится к численному решению нелинейного уравнения для каждого значения доплеровского угла

$$\alpha \in [\alpha_n - \Delta \alpha_n / 2, \alpha_n + \Delta \alpha_n / 2],$$

где α_n – доплеровский угол, соответствующий доплеровской частоте f_n и центру n -го ДЭР, при ограничениях

$$\varphi_n \in [\varphi_0 - \Delta \varphi / 2, \varphi_0 + \Delta \varphi / 2], \quad \theta_n \in [\theta_0 - \Delta \theta / 2, \theta_0 + \Delta \theta / 2].$$

Разрешение по углу $\Delta \alpha_n$ соответствует разрешению по скорости Δv (ширине Δf полосы частот узкополосного доплеровского фильтра) и связано с α_n нелинейной зависимостью

$$\Delta v = 2v \sin \alpha_n \cdot \sin \Delta \alpha_n, \quad \alpha_n \in [0, \pi / 2],$$

при фиксированных значениях v и Δv .

Для работы в реальном масштабе времени требуется более простое описание ДЭР в виде линейных зависимостей. Далее предлагается методика определения таких зависимостей, основанная на аппроксимации конических и сферических поверхностей цилиндрическими и плоскими, допустимая в пределах ЭР.

Линейная модель доплеровского элемента разрешения. Описание ДЭР в виде линейных зависимостей получается следующим образом.

1. Рассматривается данный ЭР с центральной точкой O , которая имеет сферические $(R_0, \varphi_0, \theta_0)$ и прямоугольные (x_0, y_0, z_0) координаты. Через точку O проводится касательная плоскость к сферической поверхности $R = \text{const}$, которая пересекает ось $O_c x_c$ в точке $O_1(x_1, 0, 0)$. Координата x_1 находится из условия ортогональности векторов $O_c O = (x_0, y_0, z_0)$ и $O_1 O = (x_0 - x_1, y_0, z_0)$ через скалярное произведение:

$$O_c O \cdot O_1 O = 0 \Rightarrow x_1 = (x_0^2 + y_0^2 + z_0^2)/x_0 = R_0^2/x_0. \quad (2)$$

2. Задается доплеровский угол $\alpha = \alpha_n$ центра n -го ДЭР, рассматриваемого в составе данного ЭР. Коническая поверхность $\alpha_n = \text{const}$ в пределах ЭР может рассматриваться как цилиндрическая, которая пересекает касательную плоскость по линии окружности с центром в точке O_1 (рис. 2). Через точку $C = O_n$ пересечения данной окружности с отрезком $O_1 O$ проводится касательная прямая, представляющая центральную продольную ось n -го ДЭР и пересекающая ЭР в точках A и B . Считается (для круговой ДНА), что отрезок AB любого n -го ДЭР в составе данного ЭР составляет с осью Oy угол β , который отсчитывается в положительном направлении против часовой стрелки.

3. Угловым коэффициентом b продольной оси ДЭР (отрезка AB) определяется формулой

$$b = \text{tg} \beta = \pm |\text{tg} \varphi_0| (1 + \text{ctg}^2 \theta_0)^{1/2}, \quad (3)$$

где φ_0 и θ_0 – угловые координаты точки O ; $\varphi_0, \theta_0 \in (-\pi/2, \pi/2)$, $\theta_0 \neq 0$.

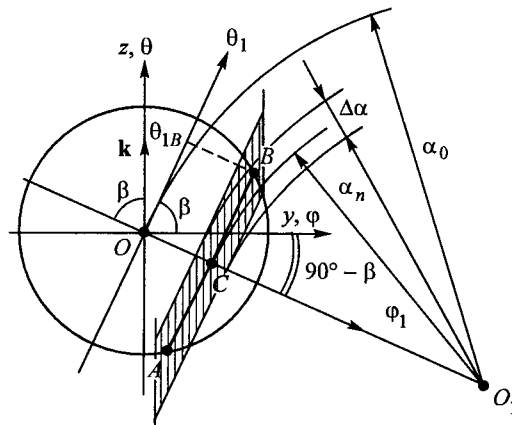


Рис. 2

Расчет формулы (3) основан на определении косинуса угла β между вектором $\mathbf{O}_1\mathbf{O}$ и ортом \mathbf{k} оси Oz , который совпадает с углом β наклона AB к оси Oy (см. рис. 2). Координаты вектора \mathbf{k} в системе $\langle O_c, x_c, y_c, z_c \rangle$ находятся с помощью преобразований, аналогичных преобразованиям при выводе формулы (1):

$$\begin{pmatrix} \cos\varphi_0 & -\sin\varphi_0 & 0 \\ \sin\varphi_0 & \cos\varphi_0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos\theta_0 & 0 & -\sin\theta_0 \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin\theta_0 & 0 & \cos\theta_0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\cos\varphi_0 \cdot \sin\theta_0 \\ -\sin\varphi_0 \cdot \sin\theta_0 \\ \cos\theta_0 \end{pmatrix},$$

что равносильно повороту осей $O_c x_c$ и $O_c y_c$ на угол φ_0 вокруг оси $O_c z_c$ и затем повороту осей $O_c x'_c$ и $O_c z_c$ на угол θ_0 вокруг оси $O_c y'_c$. В результате получается вектор

$$\mathbf{k} = (-\cos\varphi_0 \cdot \sin\theta_0, -\sin\varphi_0 \cdot \sin\theta_0, \cos\theta_0),$$

причем $|\mathbf{k}| = 1$.

Вектор $\mathbf{O}_1\mathbf{O}$ определяется с учетом (2):

$$\mathbf{O}_1\mathbf{O} = (x - x_1, y, z) = (x - (x^2 + y^2 + z^2)/x, y, z) = (-(y^2 + z^2)/x, y, z),$$

причем

$$|\mathbf{O}_1\mathbf{O}| = ((y^2 + z^2)^2/x^2 + y^2 + z^2)^{1/2} = R_0((y/x)^2 + (z/x)^2)^{1/2},$$

где $R_0 = (x^2 + y^2 + z^2)^{1/2}$, $x = x_0$, $y = y_0$, $z = z_0$.

С учетом связи $x = R\cos\theta \cdot \cos\varphi$, $y = R\cos\theta \cdot \sin\varphi$, $z = R\sin\theta$ скалярное произведение $\mathbf{O}_1\mathbf{O} \cdot \mathbf{k}$ и длина вектора $\mathbf{O}_1\mathbf{O}$ находятся следующим образом:

$$\begin{aligned} \mathbf{O}_1\mathbf{O} \cdot \mathbf{k} &= (y^2 + z^2)\cos\varphi \cdot \sin\theta/x - y\sin\varphi \cdot \sin\theta + z\cos\theta = \\ &= R(\sin^2\theta/\cos\theta + \sin\theta \cdot \cos\theta) = R\operatorname{tg}\theta, \end{aligned}$$

$$|\mathbf{O}_1\mathbf{O}| = R(\operatorname{tg}^2\varphi + \operatorname{tg}^2\theta/\cos^2\varphi)^{1/2} = R(\sin^2\varphi + \operatorname{tg}^2\theta)^{1/2}/|\cos\varphi|,$$

где $R = R_0$, $\varphi = \varphi_0$, $\theta = \theta_0$. Тогда

$$\cos\beta = |\cos\varphi| \operatorname{tg}\theta / (\sin^2\varphi + \operatorname{tg}^2\theta)^{1/2} = \pm |\cos\varphi| / (1 + \sin^2\varphi \cdot \operatorname{ctg}^2\theta)^{1/2}, \quad (4)$$

$$\begin{aligned} b = \operatorname{tg}\beta &= \pm ((1 - \cos^2\beta)/\cos^2\beta)^{1/2} = \pm (\sin^2\varphi (1 + \operatorname{tg}^2\theta) / (\operatorname{tg}^2\theta \cdot \cos^2\varphi))^{1/2} = \\ &= \pm |\operatorname{tg}\varphi| (1 + \operatorname{ctg}^2\theta)^{1/2}, \quad \varphi = \varphi_0, \quad \theta = \theta_0 \neq 0. \end{aligned}$$

Знак b определяется знаками φ_0 и θ_0 : если φ_0 и θ_0 имеют разные знаки, то b положителен, если одинаковые – отрицателен. Если принять положитель-

ный отсчет φ и θ по часовой стрелке, то формула для углового коэффициента примет вид

$$b = \operatorname{tg} \varphi_0 (1 + \operatorname{tg}^2 \theta_0)^{1/2} / \operatorname{tg} \theta_0. \quad (5)$$

Формулы (3)–(5) не зависят от дальности R и позволяют выполнить расчеты заранее для различных значений φ_0 и θ_0 .

4. Для круговой ($\Delta\varphi = \Delta\theta$) ДНА в местной угловой системе координат $\langle O, \varphi, \theta \rangle$ данного ЭР (см. рис. 2) угловые координаты φ_{0C} и θ_{0C} центральной точки C продольной оси AB , соответствующей заданному доплеровскому углу α_n , находятся по формулам

$$\begin{aligned} \varphi_{0C} &= (\alpha_0 - \alpha_n) \cos(90^\circ - \beta) = (\alpha_0 - \alpha_n) \sin \beta, \\ \theta_{0C} &= -(\alpha_0 - \alpha_n) \sin(90^\circ - \beta) = (\alpha_n - \alpha_0) \cos \beta \quad \text{при } \theta_0 < 0 \end{aligned}$$

или

$$\varphi_{0C} = (\alpha_n - \alpha_0) \sin \beta, \quad \theta_{0C} = (\alpha_0 - \alpha_n) \cos \beta \quad \text{при } \theta_0 > 0,$$

где α_0 – доплеровский угол, соответствующий точке O и вычисляемый по формуле

$$\alpha_0 = \arccos(\cos \varphi_0 \cdot \cos \theta_0); \quad (6)$$

$\cos \beta$ определен формулой (4); $\sin \beta = \pm(1 - \cos^2 \beta)^{1/2}$; знак β совпадает со знаком углового коэффициента b (положительный отсчет β против часовой стрелки); определение $\alpha = \alpha_n$ дается далее в описании алгоритма определения координат ДЭР.

В самолетной угловой системе координаты точки C определяются следующим образом:

$$\varphi_C = \varphi_0 \pm (\alpha_0 - \alpha_n) \sin \beta, \quad \theta_C = \theta_0 \pm (\alpha_n - \alpha_0) \cos \beta. \quad (7)$$

5. Для нахождения угловых координат точек A и B , расположенных на концах продольной оси ДЭР, рассматриваются две системы координат: $\langle O, \varphi, \theta \rangle$ и $\langle O, \varphi_1, \theta_1 \rangle$, повернутые одна относительно другой на угол $(90^\circ - \beta)$ (см. рис. 2). В системе $\langle O, \varphi_1, \theta_1 \rangle$ угловые координаты точки B определяются из уравнения окружности с угловым радиусом $\Delta\varphi/2$, который задается угловым размером круговой ДНА:

$$\varphi_{1B} = \alpha_0 - \alpha_n, \quad \theta_{1B} = ((\Delta\varphi/2)^2 - \varphi_{1B}^2)^{1/2}.$$

В местной угловой системе $\langle O, \varphi, \theta \rangle$

$$\varphi_{0B} = \varphi_{1B} \cos(90^\circ - \beta) + \theta_{1B} \sin(90^\circ - \beta) = \varphi_{0C} + \theta_{1B} \cos \beta.$$

Координаты точки A находятся из условия симметрии

$$\varphi_{0A} = \varphi_{0C} - \theta_{1B} \cos \beta.$$

В самолетной угловой системе координат имеем

$$\varphi_A = \varphi_C \mp ((\Delta\varphi/2)^2 - (\alpha_0 - \alpha_n)^2)^{1/2} \cos\beta, \quad (8)$$

$$\varphi_B = \varphi_C \pm ((\Delta\varphi/2)^2 - (\alpha_0 - \alpha_n)^2)^{1/2} \cos\beta.$$

Таким образом, каждый n -й угломерный ДЭР в составе рассматриваемого угломерного ЭР описывается как область $\{(\varphi, \theta)\}_n$ следующей системой:

$$\varphi_A - \Delta_1\varphi \leq \varphi \leq \varphi_B + \Delta_1\varphi, \quad \theta(\varphi) - \Delta_1\theta \leq \theta \leq \theta(\varphi) + \Delta_1\theta, \quad (9)$$

$$\Delta_1\varphi = (\Delta\alpha_n/2)\sin\beta, \quad \Delta_1\theta = (\Delta\alpha_n/2)\cos\beta,$$

где зависимость $\theta(\varphi)$ задается линейным уравнением центральной продольной оси ДЭР:

$$\theta(\varphi) = \theta_C + b(\varphi - \varphi_C). \quad (10)$$

6. Практически угловые размеры всех ДЭР в составе данного ЭР удобно принять одинаковыми, а расчет проводить только для одного центрального ДЭР при $\alpha_n = \alpha_0$, тогда

$$\varphi_A = \varphi_C \mp (\Delta\varphi/2)\cos\beta, \quad \varphi_B = \varphi_C \pm (\Delta\varphi/2)\cos\beta.$$

В случае веерной ДНА ($\Delta\theta \gg \Delta\varphi$), которую целесообразно применять при малых значениях коэффициента b , расчет φ_A , φ_B и φ_C упрощается:

$$\varphi_A = \varphi_C - \Delta\varphi/2, \quad \varphi_B = \varphi_C + \Delta\varphi/2, \quad \varphi_C = \varphi_0.$$

Расчет θ_C и зависимости $\theta(\varphi)$ осуществляется аналогично (7) и (10).

Алгоритм определения координат доплеровского элемента разрешения. 1. Для каждого J -, K -го элемента разрешения по углам φ и θ , заданного в сферических координатах в виде угломерной области

$$G_0 = \{(\varphi, \theta)\}_{JK} = \{(\varphi_0, \theta_0), (\Delta\varphi, \Delta\theta)\}$$

с центром (φ_0, θ_0) и размерами $\Delta\varphi, \Delta\theta$, определяется доплеровский угол α_0 , соответствующий центру ЭР, по формуле (6).

2. Находится диапазон $[\alpha_{\min}, \alpha_{\max}]_{JK}$ значений доплеровского угла α , соответствующий данному ЭР, где в случае круговой (точечной) ДНА $\alpha_{\min} = \alpha_0 - \Delta\varphi/2$, $\alpha_{\max} = \alpha_0 + \Delta\varphi/2$, и устанавливается соответствие

$$[\alpha_{\min}, \alpha_{\max}]_{JK} \sim [f_{\min}, f_{\max}]_{JK}$$

с полосой доплеровских частот, так что каждому L -му угловому промежутку $[\alpha_L, \alpha_{L+1}] \subset [\alpha_{\min}, \alpha_{\max}]$ доплеровского элемента разрешения $D_0 = D_0(J, K, L) \subset G_0$ соответствует полоса частот $[f_L, f_{L+1}] \subset [f_{\min}, f_{\max}]$ доплеровского фильтра.

3. Для каждого L -го ДЭР определяются доплеровский угол $\alpha = (\alpha_L + \alpha_{L+1})/2$, разрешение по углу $\Delta\alpha = \alpha_{L+1} - \alpha_L$ и вычисляются угло-

вые сферические координаты центра φ_C и краевых точек φ_A, φ_B ДЭР по формулам (7), (8), (4):

$$\begin{aligned}\varphi_C &= \varphi_0 \pm (\alpha_0 - \alpha) \sin \beta, \\ \varphi_A &= \varphi_C \mp ((\Delta\varphi/2)^2 - (\alpha_0 - \alpha)^2)^{1/2} \cos \beta, \\ \varphi_B &= \varphi_C \pm ((\Delta\varphi/2)^2 - (\alpha_0 - \alpha)^2)^{1/2} \cos \beta, \\ \cos \beta &= \pm |\cos \varphi_0| (1 + \sin^2 \varphi_0 \cdot \operatorname{ctg}^2 \theta_0)^{1/2},\end{aligned}$$

где знаки определяются взаимным положением векторов \mathbf{v} и \mathbf{a}_0 .

4. Каждый J -, K -, L -й угломерный ДЭР $D_0 = \{(\varphi, \theta, \alpha)\}_{JKL}$ описывается в угловых сферических координатах φ и θ по формулам (9), (10), (3) или (5):

$$\varphi_A - \Delta_1\varphi \leq \varphi \leq \varphi_B + \Delta_1\varphi, \quad \theta(\varphi) - \Delta_1\theta \leq \theta \leq \theta(\varphi) + \Delta_1\theta,$$

где

$$\begin{aligned}\Delta_1\varphi &= (\Delta\alpha/2) \sin \beta, & \Delta_1\theta &= (\Delta\alpha/2) \cos \beta, & \theta(\varphi) &= \theta_C + b(\varphi - \varphi_C), \\ \theta_C &= \theta_0 \pm (\alpha - \alpha_0) \cos \beta, & b &= \pm |\operatorname{tg} \varphi_0| (1 + \operatorname{ctg}^2 \theta_0)^{1/2}.\end{aligned}$$

Расчеты не зависят от дальности R и выполняются заранее для различных значений φ_0 и θ_0 , которые определяются режимом наблюдения РЛС. Практически описание D_0 сводится к запоминанию системы чисел $(\varphi_C, \Delta_2\varphi, \theta_1, \theta_2, b, \alpha)_{JKL}$, где

$$\begin{aligned}\Delta_2\varphi &= ((\Delta\varphi/2)^2 - (\alpha_0 - \alpha)^2)^{1/2} \cos \beta + \Delta_1\varphi, \\ \theta_1 &= \theta_C - b\varphi_C - \Delta_1\theta, & \theta_2 &= \theta_C - b\varphi_C + \Delta_2\theta.\end{aligned}$$

Тогда

$$\begin{aligned}D_0 &= D_0(J, K, L) = \\ &= \{(\varphi, \theta): \varphi_C - \Delta_2\varphi \leq \varphi \leq \varphi_C + \Delta_2\varphi, \theta_1 + b\varphi \leq \theta \leq \theta_2 + b\varphi\}_{JKL}.\end{aligned}$$

5. После квантования дальности R на промежутке $[R_{\min}, R_{\max}]$ с шагом ΔR ДЭР принимает окончательный вид:

$$\begin{aligned}D &= D(I, J, K, L) = \{(R, \varphi, \theta): R_I - \Delta R/2 \leq R \leq R_I + \Delta R/2, \\ &\varphi_C - \Delta_2\varphi \leq \varphi \leq \varphi_C + \Delta_2\varphi, \theta_1 + b\varphi \leq \theta \leq \theta_2 + b\varphi\}_{JKL} \subset D_0\end{aligned}$$

и описывается системой чисел $(R, \varphi_C, \Delta_2\varphi, \theta_1, \theta_2, b, \alpha)_{JKL}$.

Каждой области D ставится в соответствие амплитуда $A = A(D) = A(I, J, K, L)$ сигнала, полученного в I -м промежутке дальности $[R_I, R_{I+1}]$ при J -, K -м положении антенны и в L -м диапазоне частот $[f_L, f_{L+1}]$.

6. Для динамических систем обработки РЛ-информации о поверхности во времени $[1, 2]$ осуществляется пересчет амплитуд $A = A(D) = A(R, \varphi, \theta)$ в единую прямоугольную систему координат $A = A(z, y, z)$, $z = h(x, y)$, путем

создания прямоугольной сетки с шагом дискретизации Δx , Δy , Δz и присвоения элементу дискретизации (i, j, k) амплитуды $A(D)$ той области D , в которой он оказывается. Проверка принадлежности $(x, y, z) \in D$ осуществляется проверкой выполнения системы неравенств $R_l - \Delta R/2 \leq R \leq R_l + \Delta R/2$, $\varphi_c - \Delta_2\varphi \leq \varphi \leq \varphi_c + \Delta_2\varphi$, $\theta_1 + b\varphi \leq \theta \leq \theta_2 + b\varphi$ для сферических координат R, φ, θ точки (x, y, z) . Для уменьшения размерности максимальное значение координаты z запоминается в функции x и y как первичная оценка высоты: $z = h(x, y)$. В результате по всем i, j -м элементам дискретизации формируются матрицы амплитуд $A(i, j)$ и высот $H(i, j)$. Последовательность первичных изображений поверхности в виде матриц $A_N(i, j)$, $H_N(i, j)$ с привязкой к дискретным моментам времени обзора t_N , $N = 0, 1, 2, \dots$, подается на вход алгоритмов вторичной обработки РЛ-информации.

Заключение. Предложенная методика и алгоритм определения координат доплеровских элементов разрешения по данным первичной обработки БРЛС дают описание ДЭР в сферической и трехмерной прямоугольной системах координат для произвольного положения движущегося объекта-носителя РЛС. Такая методика по сравнению с существующими подходами позволяет использовать доплеровскую информацию для улучшения разрешения не только по азимуту φ , но и по углу места θ , что способствует повышению в несколько раз точности определения высоты поверхности в БРЛС переднебокового обзора (при определенном взаимном положении векторов \mathbf{v} и \mathbf{a}_0), а также улучшению качества изображения поверхности за счет уменьшения угловых размеров элементов разрешения антенны при маловысотном полете.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Ключко В. К., Ермаков А. А. Алгоритмы фильтрации и сегментации трехмерных радиолокационных изображений поверхности // *Автометрия*. 2002. 38, № 4. С. 41.
2. Ключко В. К., Мойбенко В. И. Концепция пространственно-временной обработки радиолокационных изображений поверхности на базе бортовых РЛС с электронным сканированием // *Радиопромышленность*. 2001. № 3. С. 10.

*Рязанская государственная радиотехническая академия,
E-mail: VM@RGRTA.RYAZAN.RU*

*Поступила в редакцию
26 июля 2001 г.*